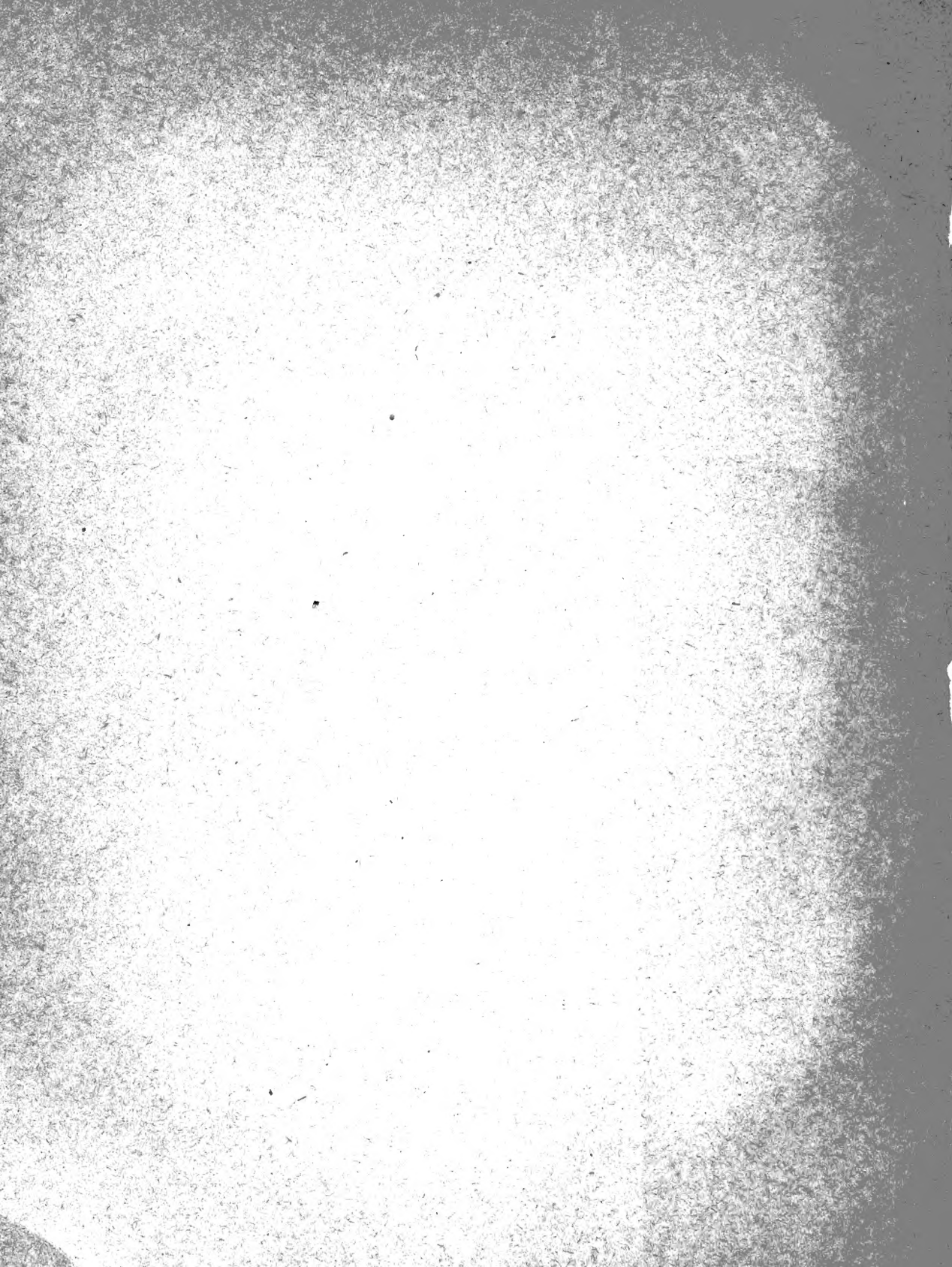




FOR THE PEOPLE
FOR EDUCATION
FOR SCIENCE

LIBRARY
OF
THE AMERICAN MUSEUM
OF
NATURAL HISTORY







1874
No. 100

1874
No. 100

ACTA
ACADEMIAE SCIENTIARVM
IMPERIALIS
PETROPOLITANAE

5.06 (47.4)

pro Anno MDCCLXXIX.

PARS PRIOR.



PETROPOLI
TYPIS ACADEMIAE SCIENTIARVM
MDCCLXXXII.

4/22/1915/c

STATE
LIBRARY
UNIVERSITY OF CALIFORNIA
LIBRARY

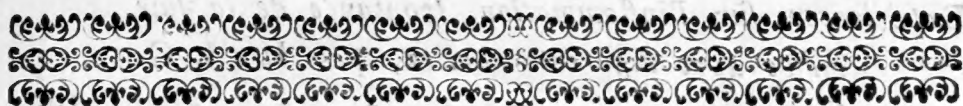
ACADEMIC SOCIETY

16.70292 April 28

STATE LIBRARY

UNIVERSITY OF CALIFORNIA
LIBRARY

STATE LIBRARY



T A B L E.

HISTOIRE DE L'ACADÉMIE IMPÉRIALE DES SCIENCES.

MDCCLXXIX. Janvier — Juin.

avec une planche de figures.

PHYSIQUE EXPERIMENTALE.

Page

*Lettre de S. E. Mr. le Comte Ivan Grégorievitsch
de Czernischef, Vice-Président du College
de l'Amirauté, Chambellan actuel, & Che-
valier de Ordres de Russie & de Pologne,
à l'Académie Impériale des Sciences* - - 3.

*Expériences sur l'inflammation spontanée de la suite
mêlée avec différentes huiles, par Mr. J. G.
Géorgi - - - - -* 19.

*Expériences relatives à l'inflammabilité spontanée du
chanvre & du lin, par le même* 54.

HISTOIRE NATURELLE.

*Description de l'organe de génération du Rhinoceros
à deux cornes - - - - -* 64.

*Extraits de Rapports envoyés à l'Académie par
Mr. le Traducteur Jährig - - - - -* 65.

*Analyse chymique d'une espèce de Gomme résine qui
se produit autour de la racine du Prenanthes
chondriloïdes: par Mr. J. G. Géorgi: tra-
duite de l'Allemand - - - - -* 68.

ME'TE'OROLOGIE

Hyver de 1778 à 1779 - - - - - 72.



	Pag.
PROMOTION.	77.
MORTS. - - - - -	ibidem.
OUVRAGES, machines & inventions présentées ou communiquées à l'Académie pendant le cours du premier semestre de l'année 1779 - - -	80.

ACTA ACADEMIAE SCIENTIARUM IMPERIALIS PETROPOLITANAE

pro Anno MDCCCLXXIX. Pars prior

cum tabulis XI aeri incis.

MATHEMATICA	Pag.
LEONH. EVLER. <i>De formatione fractionum con-</i> <i>tinuarum</i> - - - - -	3.
— — — <i>De tribus numeris quadratis, quorum</i> <i>sam summa, quam summa productorum ex</i> <i>binis sit quadratum</i> - - - - -	30.

	Pag.
I. A. EVLER. <i>Ad Dissertationem Patris praece-</i> <i>dentem commentatio</i> - - - -	40.
A. I. LEXELL. <i>De Epicycloidibus in superficie</i> <i>sphaerica descriptis</i> - - - -	49
LEONH. EVLER. <i>Trigonometria sphaerica uni-</i> <i>versa, ex primis principiis breviter & di-</i> <i>lucide derivata</i> - - - -	72

PHYSICO-MATHEMATICA.

LEONH. EVLER. <i>De motu oscillatorio mixto</i> <i>plurium pendulorum ex eodem corpore mobili</i> <i>suspenforum</i> - - - -	89.
— — <i>Investigatio motuum quibus laminae &</i> <i>wirgae elasticae contremiscunt</i> - - -	103.
— — <i>Coniectura circa naturam aëris, pro ex-</i> <i>plicandis phaenomenis in atmosphaera obser-</i> <i>vatis</i> - - - -	162.
PETR. INOCHODSOF. <i>Descriptio instrumenti ad</i> <i>declivitatem locorum mensurandam apti</i> -	188.

C. G. KRATZENSTEIN. *Tubi iconantidiptici si-
ve duplicantis emendatio* - - - - 192.

LEONH. EVLER. *Annotatio in praecedentem dis-
sertationem* - - - - 201.

PHYSICA.

C. F. WOLFF. *De vesiculae felleae humanae duc-
tusque humani cystici & choleauchi superficie-
bus internis* - - - - 205.

BASIL. ZOUIEW. *Anatome musculi subcutanei
in Erinaceo Europaeo Linn.* - - - - 225. (227)

✓ — — *Descriptio Piscis non descripti, qui perti-
net ad genus scarorum Forskalii* - - 229.

N. OSERETSKOVSKY. *Exemplum Electricitatis
praeternaturalis* - - - - 233.

ASTRONOMICA.

LEONH. EVLER. *Theoria parallaxeos ad figu-
ram terrae sphaeroidicam accomodata* - - 241.

A. I. LEXELL. *De aestimando tempore, quo dia-
meter solis per circulum quendam sive verti-
calem,*

	Pag.
<i>calem, sive horizonti parallelum transire vide- tur - - - - -</i>	279.
A. I. LEXELL. <i>Observationes de problemate, quo quae- ritur elevatio poli ex observata altitudine so- lis, ex observato quoque tempo e, quo diame- ter Solis filum aliquod, sive verticaliter, sive horizontaliter dispositum, pertransit - -</i>	300.
NICOLAS FUSS. <i>Réflexions sur les principales methodes de corriger les distances apparentes de la Lune à une Etoile, relativement aux effets de la Refraction & de la Parallaxe -</i>	310.
STEPH. RUMOVSKI. <i>Observationes astronomicae Petropoli habitae. - - - - -</i>	340.



HISTOIRE
DE
L'ACADÉMIE IMPÉRIALE
DES
SCIENCES.

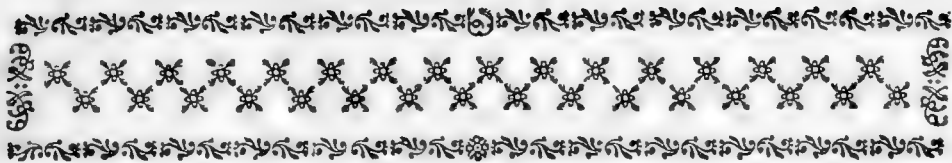
Histoire de 1779. P. I.

a

1. Introduction

The purpose of this document is to provide a comprehensive overview of the project's objectives and scope. It outlines the key components and the expected outcomes of the research.

The project is structured into several phases, each with specific goals and deliverables. The following sections detail the methodology and the results of the initial stages.



HISTOIRE DE L'ACADÉMIE.

M D C C L X X I X.

Janvier — Juin.

PHYSIQUE EXPÉRIMENTALE.

Lettre de S. E. Mr. le Comte *Juan Grégorovitch de Czernischew*, Vice-Président du College de l'Amirauté, Chambellan actuel, & Chevalier des Ordres de Russie & de Pologne,

A l'Académie Impériale des Sciences de St. Pétersbourg (*).

Traduite du Russe.

Le 20 Avril à 11 heures du soir, on apperçut dans le Port de Cronstadt une fumée épaisse, qui
a 2 s'éle-

(*) Quoique cette lettre & les expériences suivantes qu'elle a occasionnées soient de plus fraîche date que ne le sont les autres écrits
cont-

s'élevoit d'une frégate de l'escadre qui se préparoit à mettre à la voile, quoique depuis 5 jours il n'y eût absolument point eu de feu. Cette fumée parut sortir de la chambre du Maître d'équipage fermée & cachetée depuis quatre heures: on y avoit porté & déposé plusieurs choses nécessaires à l'entier équipement de la frégate. On força la porte de la chambre & l'on y vit des toiles à voile rouges de feu & étincelantes.

Toutes les recherches qu'on put faire pour découvrir la cause de cet accident furent infructueuses, & à la fin on auroit été obligé de laisser la chose dans l'obscurité qui l'enveloppoit en soupçonnant peut-être des personnes innocentes, ainsi que l'année dernière à l'occasion d'un semblable accident, si *Sa Majesté Impériale* n'avoit pas daigné Elle-même mettre sur la voye les personnes chargées de cet examen, en me donnant l'ordre suivant:

„ Comme Nous avons vu par le Journal que vous
 „ Nous avez présenté touchant l'accident arrivé à la fré-
 „ gatte Marie, qu'il y avoit eu dans la chambre où le
 „ feu s'est manifesté, quelques rouleaux de cordages, &
 „ au milieu d'un hamac, un mélange de suie & d'huile
 „ enveloppé, & destiné à la peinture du vaisseau, Nous
 „ Nous souvenons qu'entre autres causes du feu qui prit
 „ l'année dernière aux magasins de chanvre, on avoit
 „ allégué que cet incendie pouvoit avoir eu lieu, parceque
 „ le

contenus dans ce volume, ayant été lues en Août 1781; l'importance de la découverte dont il s'agit ici, a déterminé l'Académie à anticiper le temps de sa publication & à l'insérer sans retard dans le volume des ses Actes qui se trouvoit sous presse.

„ le chanvre avoit été peut-être enveloppé de nattes en-
 „ duites d'huile, ou bien amoncelé avec ces mêmes nattes :
 „ c'est pourquoi vous aurez soin d'examiner scrupuleuse-
 „ ment cette observation dans le cas présent.”

J'ai d'abord communiqué cet ordre au Comité nommé par le Collège de l'Amirauté à cet examen, & qui étoit composé d'un membre du dit Collège, du Commandant en chef du Port, & de quelques autres Officiers de Pavillon. Ce Comité résolut en conformité de l'ordre Impérial qu'il avoit pour guide, d'examiner attentivement, si l'incendie en question n'auroit pas pu être l'effet physique d'une cause qui eût pu le produire d'elle-même. Et comme on a vu effectivement par le procès verbal dressé à cet effet, qu'il s'étoit trouvé dans la chambre du Maître d'équipage, où la fumée s'étoit manifestée, un mélange de suie & d'huile, & qu'en l'éteignant on le vit jetter des étincelles; on résolut de faire des expériences là dessus. Pour cet effet on fit le même mélange de suie & d'huile que celui de la frégate: on mit dans un seau 40 livres de suie, on y versa 35 livres d'huile de chénevis cuite, que l'on répandit après l'y avoir laissée durant une heure: On laissa la suie imbibée d'huile dans le seau autant de temps qu'un pareil mélange aussi dans un seau étoit resté dans la frégate, c'est à dire quatre heures. Ensuite on enveloppa cette masse de suie & on la mit dans un hamac, placé à coté de la chambre du Conseil: & pour éviter tout soupçon, deux membres du Comité mirent leur cachet sur le hamac & sur la porte que l'on fit garder par une sentinelle. Pour plus de sûreté quatre Officiers de Marine

eurent ordre d'y avoir l'oeil pendant la nuit, & d'avertir le Commandant en chef, au moindre signe de fumée.

Cette expérience se fit le 26 Avril à 11 heures avant midi, en présence de tous les Officiers, qui avoient été nommés pour y assister. Le lendemain à 6 heures, après un intervalle de 13 heures depuis l'apposition du scellé la fumée se manifesta. Le Commandant en fut averti sur le champ par le plus ancien Officier de Garde. Il y accourut promptement, vit par un trou de la porte sortir de la fumée du hamac, & avant que de desceller la porte, il envoya chercher les autres membres du Comité; mais comme la fumée devenoit trop épaisse & que le feu commençoit à éclater, il se vit obligé d'ouvrir la porte sans les attendre. Dès que l'air libre eût pénétré jusqu'au hamac, il commença à s'enflammer & brula.

Le Collège de l'Amirauté résolut de réitérer ces expériences en plusieurs endroits & de différentes façons, pour être en état de mieux approfondir les effets & les suites de ce mélange de suie & d'huile enveloppé de toile: elles ont réussi pour la plus-part.

Je suis persuadé que l'Académie Impériale des Sciences prendra cet objet en considération, & qu'elle fera des expériences relatives, qui conduiront à de nouvelles découvertes.

J'ai l'honneur de joindre ici une notice de la quantité de suie & d'huile qu'on a employée, aussi bien que du temps que le mélange a mis à s'enflammer. J'ai jugé

jugé à propos d'y ajouter la remarque, que les mélanges de 3 livres de suie & d'1 $\frac{1}{2}$ livre d'huile de chénevis cuite, faits dans ma maison se font toujours enflammés.

Jean Comte Czernischew.

I. Expériences faites au Port des Galères.

1. Le 28 Avril à 3 heures après midi, on versa sur 20 ℥ de suie ordinaire 20 ℥ d'huile de chénevis cuite, dont on répandit ensuite un gobelet.
2. A 4 heures du même après-midi, on versa ce gobelet d'huile de chénevis cuite sur 2 ℥ de suie ordinaire.

Ces deux masses furent scellées & enfermées dans la chambre attenante au Corps de Garde.

Effet. Le lendemain 29 le matin à 10 heures, la première masse enveloppée dans un hamac n'avoit acquis aucune chaleur. La seconde qui étoit restée dans une cuve fut trouvée chaude: on l'enveloppa dans de la toile & on en vit sortir de la fumée vers le soir.

3. Le 29 Avril vers les 5 heures du soir, on versa 4 ℥ d'huile de chénevis cuite sur 8 ℥ de suie ordinaire, & on enferma la masse dans la chambre du bain.

Effet. La chaleur se manifesta à 8 heures du soir, mais elle ne fut suivie d'aucun embrasement.

4. Le même soir à 9 heures on versa sur 20 ℥ de suie

suie ordinaire, 17 $\frac{1}{2}$ ℥ d'huile commune, dont on répandit 7 ℥ au bout d'une heure. La masse reposa pendant 5 heures: le lendemain 30, le matin à 3 heures on l'enveloppa dans un hamac & on l'enferma dans la chambre de Corps de Garde.

Effet. La masse devint chaude au bout de 3 heures; & elle s'embrasa à 12 heures & demie. Le feu qui sortit du milieu fut violent.

5. Le 29 Avril à 10 heures du soir, on versa sur 20 ℥ de minium 10 ℥ d'huile de chénevis cuite, dont on répandit ensuite 7 $\frac{1}{2}$ ℥: on plaça cette masse dans le comptoir.

6. Le même soir à 11 heures, on versa sur 3 ℥ de suie d'Hollande $\frac{3}{4}$ ℥ d'huile de chénevis cuite: cette masse fut déposée dans la chambre de l'Officier auprès des magasins.

7. En même temps on versa aussi $\frac{3}{4}$ ℥ d'huile de chénevis cuite sur 10 ℥ de suie commune, & on enferma cette mixtion dans la chambre de la Garde à coté du comptoir.

8. Le 1^{er} Mai à 1 heure après midi, on versa sur 18 ℥ de suie commune 13 ℥ d'huile ordinaire, dont on répandit après quelques momens 5 ℥; & la masse fut mise dans la chambre du Corps de Garde.

Effet. Toutes ces masses acquirent quelque degré de chaleur sans s'embraser: & au bout de quelques heures elles se refroidirent.

9. Le 1^{er} Mai à 2 heures après midi, on prit 10 ℥ de
de

de suie ordinaire & 5 ℥ d'huile de chénevis commune ou crue, dont on répandit ensuite 1 ℥. à 7 heures du soir: la masse fut enveloppée dans un hamac, & enfermée dans la chambre du bain.

Effet. Le lendemain 2, à 9 heures du matin, la masse commença à donner des indices de chaleur, & à 6 heures du soir, elle s'embrasa avec violence.

II. Expériences faites dans l'hôtel de S. E. Mr. le Comte de Czernischef.

1 & 2. Le 30 Avril à midi on prépara les deux mélanges suivans:

3 ℥ de suie d'Hollande avec $\frac{3}{4}$ ℥ d'huile de chénevis cuite.

3 ℥ de suie d'Hollande avec 3 ℥ d'huile de chénevis cuite.

On enveloppa ces deux masses d'abord après leur mixtion dans des toiles: on posa la première dans le vestibule du bain & l'autre dans un corridor ayant deux fenêtres exposées au Sud.

Effet. A 6 heures du soir l'une & l'autre masse acquirent de la chaleur: mais il ne s'en suivit aucun embrasement.

3. Le 1^{er} Mai à midi on versa 10 ℥ d'huile de chénevis cuite sur 10 ℥ de suie d'Hollande; on laissa reposer la masse pendant 5 heures sans la mêler: on l'enveloppa enfin dans un hamac & on l'enferma dans le vestibule du bain.

Il n'en résulta aucune chaleur.

4. Le 3 Mai à 11 heures avant midi, on mêla ensemble 3 lb de suie ordinaire avec 1 $\frac{1}{2}$ lb d'huile de chénevis cuite: cette masse reposa durant une heure & fut ensuite enveloppée dans un hamac & transportée dans le vestibule sus-mentionné.

Effet. Elle s'embrasa à 4 heures & demie après midi; on la porta à l'air libre, & elle brula au delà de 3 heures.

5. Le 4 Mai à 10 heures avant midi, on répéta l'expérience précédente, & on enveloppa la masse une heure après la mixtion dans de la toile.

Effet. A 2 heures & demie après midi, on en vit sortir de la fumée, à 3 heures il en sortit des étincelles, & après que la masse fut exposée à l'air libre, elle s'enflamma & se consuma.

6. Le même jour à douze heures & demie on fit une seconde répétition de la 4^{eme} expérience en enveloppant la masse dans un hamac, toujours 1 heure après la mixtion.

Effet. Les mêmes phénomènes eurent lieu à 5 heures du soir.

- 7 & 8. Le 5 Mai à 4 heures du matin, on prépara deux masses pareilles à celle de la 4^e expérience & des suivantes; on enveloppa l'une & l'autre dans des toiles, & on les enferma dans le vestibule du bain.

Effet. A 8 heures du matin l'une & l'autre masse s'embrasèrent.

III. Expériences faites à Cronstadt le 28 Avril à 5 heures du soir.

Avertissement. Dans les six premières de ces expériences, on versa simplement l'huile sur la suie, & on laissa reposer les masses pendant 4 heures, c'est à dire jusqu'à 9 heures du soir. On répandit ensuite l'huile superflue, dont le poids est marqué à chaque expérience. Enfin on enveloppa les portions de suie ainsi imbibées dans de vieux hamacs & on les posa dans une chambre à une distance suffisante l'une de l'autre. Dans les deux dernières expériences, les masses furent d'abord après leur mixtion enveloppées dans des hamacs.

1. 40 lb de suie commune.
35 lb d'huile de chénevis crue dont on répandit au bout de 4 heures 24 lb.

Effet. La masse s'embrasa le lendemain matin à 5 heures $\frac{1}{4}$.

2. 20 lb de suie commune.
17 $\frac{1}{2}$ lb d'huile de chénevis crue dont on répandit 7 lb.

Effet. L'embrasement eût lieu à la même heure.

3. 10 lb de suie commune.
5 lb d'huile de chénevis crue dont on répandit 3 $\frac{1}{2}$ lb.

Effet. La chaleur de la masse augmenta jusqu'à 5 heures $\frac{3}{4}$ du lendemain matin: mais il n'y eût point d'embrasement.

4. 4 lb de suie d'Hollande.
4 lb d'huile de chénevis crue: on n'en répandit rien.

Effet. La masse s'embrasa à douze heures & demie de la nuit.

5. 8 lb de suie commune.
4 lb d'huile de chénevis cuite, dont on répandit $\frac{1}{2}$ lb.

Effet. La masse s'échauffa & se refroidit alternativement sans s'enflammer.

6. 32 lb de minium.
10 lb d'huile de chénevis cuite dont on répandit $7\frac{1}{2}$ lb.

Effet. Il ne se manifesta aucune chaleur.

7. 3 lb de suie d'Hollande.
 $\frac{3}{4}$ lb d'huile de chénevis cuite.

Effet. La masse s'embrasa à 9 heures du soir, c'est à dire au bout de 4 heures. On ne l'éteignit qu'avec peine: même après l'avoir jettée dans une cuve remplie d'eau, elle remonta & brula encore pendant quelque temps.

8. 10 lb de suie commune.
 $\frac{3}{4}$ lb d'huile de chénevis cuite.

Effet. La masse s'échauffa, & la chaleur augmenta jusqu'à minuit: elle diminua ensuite, & la masse redevint froide.

IV. Expériences faites à l'Amirauté.

1. Le 28 Avril à 6 heures 20' du soir on versa sur 45 ℥ de suie commune, 25 ℥ d'huile de chénevis crue: 1 heure après, on en répandit 14 ℥, & au bout de 4 heures on enveloppa la masse dans de la toile & on la mit dans une chambre voutée sans fenêtres.

Effet. La masse s'embrasa le 30 à 3 heures 55' du matin; par conséquent 27 heures 35' après l'avoir enveloppée.

2. Le 29 Avril à 3 heures après midi, on versa sur 40 ℥ de suie commune, 35 ℥ d'huile crue: on procéda comme dans l'expérience précédente, en répandant 27½ ℥ d'huile. La masse fut mise dans une chambre à deux grandes croisées.

Effet. L'Embracement eût lieu le lendemain après midi à 2 heures 15', ou 23 heures 45' après qu'on eût enveloppé la masse.

3. A 4 heures du même jour, 29 Avril après midi on réitéra la même procédure avec 32 ℥ de suie commune & 16 ℥ d'huile de chénevis cuite, dont on répandit 13 ℥. La masse fut posée dans une chambre à une seule croisée.

Effet. Le feu y prit le lendemain à 9 heures 45' du soir, 12 heures 45' après que la masse eût été enveloppée.

4. A 5 heures du même après-midi, on versa sur 6 ℥ de suie d'Hollande, un poids égal d'huile de

chênevis crue, & on n'en répandit rien. La masse fut déposée dans la chambre à une croisée.

Effet. On observa de la chaleur, mais elle ne fut point suivie d'embrasement. Au bout de 18 heures la masse fut refroidie.

5. A 6 heures du même soir, on fit un essai avec 32 lb de minium, sur lequel on versa 10 lb d'huile de chênevis cuite, dont on répandit au bout d'une heure 7 lb . On mit la masse dans la chambre à deux croisées.

Effet. Il ne se manifesta aucune chaleur.

6. Le lendemain 30 Avril à 8 heures du matin, l'expérience fut faite avec 10 lb de suie commune & 4 lb d'huile de chênevis cuite sans en répandre. La masse fut encore enfermée dans la chambre à deux croisées.

Effet. La chaleur se manifesta au bout de 58 heures, mais il n'y eut point d'embrasement.

7. Le 1^{er} Mai à 12 heures & demie, on mêla ensemble 20 lb de suie commune & 17 lb d'huile de chênevis crue; on enveloppa ensuite cette masse dans de la toile & on la transporta dans une chambre, dont les deux fenêtres regardent le Sud.

Effet. La masse s'échauffa au commencement, mais elle ne s'embrasa pas & se refroidit au bout de 48 heures.

8. 9. A la même heure on fit encore deux mixtions pareil-

pareilles à celle de l'expérience précédente: en employant pour la 1^{ere}.

10 ℥ de suie commune & 5 ℥ d'huile de chénevis cuite; & pour la 2^{de},

3¹/₂ ℥ de suie d'Hollande & 3 ℥ d'huile de chénevis cuite

On transporta ces deux masses, enveloppées dans de la toile, dans la même chambre à deux croisées vers le Sud.

Effet. Les phénomènes furent les mêmes que dans l'expérience précédente, à l'exception, que les masses se trouverent déjà refroidies au bout de 18 heures.

10. 11. Le 4 Mai à 11 heures avant midi, on fit deux essais; dans le premier on mêla ensemble 10 ℥ de suie commune & 8 ℥ d'huile de chénevis crue, dont on répandit à midi le superflu pesant 1 ℥. Dans le second essai on employa pour la même quantité de suie 8 ℥ d'huile de chénevis cuite, dont on répandit au bout d'une heure 1¹/₂ ℥. A 4 heures après midi on enveloppa l'une & l'autre masse dans de la toile & on les mit dans la chambre à deux croisées vers le Sud.

Effet. Ces deux masses donnèrent les mêmes phénomènes: elles manifestèrent d'abord le la chaleur, mais elles ne s'embrasèrent pas, & au bout de 32 heures, l'une & l'autre avoient perdu toute chaleur.

12. 13. A la même heure on fit encore deux mixtions, en employant pour la 1^{ere} 2 lb de suie d'Hollande & $\frac{1}{2}$ lb d'huile de chénevis cuite; & pour la 2^{de} 1 lb de suie d'Hollande & $\frac{1}{2}$ lb d'huile de chénevis cuite: on mit l'un & l'autre paquet dans la chambre à deux croisées.

Effet. Aucun indice de caléfaction pendant 32 heures.

14. 15. Toujours au même avant-midi & dans la même chambre, on mit les deux mixtions suivantes, enveloppées dans des toiles:

La 1^{ere} de 2 $\frac{1}{2}$ lb de suie commune & $\frac{1}{4}$ lb d'huile de chénevis cuite.

La 2^{de} de 2 $\frac{1}{2}$ lb de suie d'Hollande & $\frac{1}{4}$ lb d'huile de chénevis cuite.

Effet. Ces deux masses s'échauffèrent au commencement, & se refroidirent au bout de quelques heures.

16. Le 5 Mai à 8 heures du matin, on mêla ensemble 3 lb de suie commune avec 1 $\frac{1}{2}$ lb d'huile de chénevis cuite: on enveloppa la masse comme dans les expériences précédentes & on la déposa dans une chambre à deux croisées exposées vers le nord.

Effet. A 1 heure 45' après midi, ou bien au bout de 5 $\frac{1}{2}$ heures, la masse s'enflamma & le feu fut très vif.

V. Ex-

V. Expériences faites à l'Amirauté le 2 Mai
avec du chanvre, de l'huile de chénevis
& de la suie.

A douze heures & demie on entortilla dans des toiles les huit mélanges suivans, & on les mit dans la chambre à deux croisées exposées vers le Nord:

1. Du chanvre poissé & de l'huile de chénevis crue.
2. Du chanvre poissé & de l'huile de chénevis cuite.
3. Du chanvre sérancé & de l'huile de chénevis crue.
4. Du chanvre sérancé & de l'huile de chénevis cuite.
5. Du chanvre poissé, de l'huile de chénevis crue & de la suie.
6. Du chanvre poissé, de l'huile de chénevis cuite & de la suie.
7. Du chanvre sérancé, de l'huile de chénevis crue & de la suie.
8. Du chanvre sérancé, de l'huile de chénevis cuite, & de la suie.

Le dernier paquet, où le chanvre n'avoit point été humecté considérablement fut le seul, qui s'échauffa & s'embrasa: cela arriva à 4 heures & demie après midi c'est à dire au bout de 4 heures. Les sept autres paquets, où une plus grande portion d'huile avoit été employée, ne donnerent aucun indice de caléfaction, quoiqu'on ait attendu au delà de 28 heures.

VI. Expériences faites à l'Amirauté le 4 Mai
à 11 heures avant midi, dans la chambre à
deux croisées exposées au Sud.

1. Une livre de chanvre poissé humecté d' $\frac{1}{4}$ ℥ d'huile de chénevis crue, commença d'abord à s'échauffer, mais il ne s'ensuivit point d'embrasement, & au bout de 31 heures, la chaleur avoit entièrement disparu.

2. Les trois masses suivantes n'ont donné aucun indice de caléfaction, quoiqu'on les ait observées pendant 31 heures.

- 1.) 1 ℥ de chanvre poissé & $\frac{1}{4}$ ℥ d'huile de chénevis cuite.
- 2.) 1 ℥ de chanvre sérancé & $\frac{1}{4}$ ℥ d'huile de chénevis crue.
- 3.) 1 ℥ de chanvre sérancé & $\frac{1}{4}$ ℥ d'huile de chénevis cuite.



EXPÉRIENCES

sur l'inflammation spontanée de la suie mêlée
avec différentes huiles,

par

Mr. J. G. Géorgi.

Traduites de l'Allemand.

Peu après que le bruit se fut répandu que la frégate impériale Marie avoit pris feu dans le port de Cronstadt, ce qui arriva le 20 d'Avril 1781, on commença à parler aussi d'un mélange de suie & d'huile, dont l'inflammation spontanée devoit avoir causé cet incendie. En supposant le fait avéré, il paroïssoit bien paradoxé qu'on n'eût encore jamais observé la réalité ni même la possibilité d'un pareil phénomène; vu que sans contredit le mélange en question s'est fait, non une fois mais des millions de fois, dans toutes les contrées de l'Europe, & qu'il s'est trouvé, soit par accident, soit à dessein, tantôt couvert, tantôt à découvert, tantôt dans un lieu, tantôt dans un autre, & cela pendant des intervalles de tems plus ou moins longs. Mais lorsque notre auguste Souveraine

eut fait faire des perquisitions sur les lieux mêmes, la chose se trouva certaine, & plusieurs expériences réitérées la confirmèrent. Comme il ne s'agissoit donc plus d'un soupçon ou d'une simple probabilité, je me mis aussitôt de mon propre chef à faire des expériences là dessus; & peu après je me fis un devoir de les continuer par ordre de Son Excellence Monsieur le Chambellan *de Domaschnes*, Directeur de l'Académie impériale des sciences.

Les expériences de l'Amirauté ont été faites avant les miennes; & si elles eussent pu m'être communiquées, j'aurois omis quelques unes des miennes, ou du moins je les aurois faites d'une autre manière: j'aurois tâché, en partant du point auquel l'Amirauté s'étoit arrêtée, de pousser mes recherches aussi loin que possible. Mais ne pouvant les obtenir, je fus réduit à considérer la chose comme un problème à résoudre, dont cependant la possibilité étoit démontrée. Les indices que je reçus par la complaisance de Mr. *Jean Alb. Euler*, touchant l'une de ces expériences qui devoit rarement manquer, & qui étoit indiquée dans un rapport du Comité établi à Cronstadt pour cet objet, m'épargnerent beaucoup de peines inutiles; quoique cette expérience même ne m'ait jamais réussi, quand j'ai voulu la répéter. Lorsque, le 13 du mois d'Août, S. E. Mr. le Comte *Jean Czernischef*, Vice-Président de l'Amirauté communiqua à l'Académie les expériences faites par l'Amirauté, je trouvai que les miennes pouvoient servir en partie à les constater, en partie à leur donner plus d'étendue, & en général à répandre du jour sur toute cette matière. C'est pourquoi je vais transcrire ici mes observations, telles que je les ai présentées à l'Académie-

cadémie le 5 de Juillet 1781, en y ajoutant celles que j'ai faites du depuis.

Pour éviter les répétitions qui pourroient se gliffer dans mon récit, je me crois obligé de faire préallablement les remarques suivantes.

La suie ou le noir de fumée d'Allemagne, est ce que les Allemands appellent suie de peintre (*Mabler-Rufs*) & qu'on nomme aussi du noir à noircir: on le vend ici en boîtes plus ou moins grandes qui ont la forme de petits tonneaux, sous le nom de suie d'Hollande (*Ghollandskaya Soja*): je me servirai indifféremment de ces divers noms. C'est une matière très fine, très légère & très noire dans son genre. *La suie ou le noir de fumée de Russie*, est une substance plus grossière, plus pesante au triple ou au quadruple de l'autre, & plus grasse en apparence. On la tire des résidus de la poix, aussi bien que de bois de sapin résineux. On s'en sert communément pour peindre le boisage, à cause du bon-marché. C'est de cette dernière espèce qu'étoit le noir que le Barbouilleur à Cronstadt avoit malheureusement mêlé avec de l'huile, & conservé pour son usage. (*Voyez la lettre du Comte de Czernischef.*)

L'huile de chénevis cuite, c'est cette huile réduite par la cuisson en vernis après avoir été mêlée d'un peu de minium par un procédé assés connu. Nos Barbouilleurs prennent pour leur vernis qu'il appellent *olive* de l'huile de chénevis (*kanapli masla*) parce que cette huile est moins chère que celle de lin, & qu'elle

ne dépose par tant de sédiment salin. En place de litarge d'argent, on prend ici sur une livre d'huile environ une demi-once de minium. C'est avec de pareils matériaux que l'Amirauté a aussi fait ses expériences,

Pour ferrer ou envelopper les masses, j'ai toujours pris de la toile grossière & non-blanchie, qui ressemble beaucoup à celle dont on fait les estrapontins à coucher & les voiles des vaisseaux, hormis qu'elle est moins forte.

Les mélanges ont été faits dans une jatte, ou un assés grand bassin de bois, où les masses sont toujours demeurées à découvert jusqu'au moment que je les ai enveloppées de toile.

La chambre de l'Académie qui sert de laboratoire chymique a deux fenêtres qui donnent à peu près à l'est, & une troisième presque au sud: elle a deux portes. Pour arrêter autant que possible tout mouvement & toute affluence de l'air extérieur, sans être empêché néanmoins dans l'observation des phénomènes, je me suis servi d'une caisse de bois de cinq piés de long, deux de large & presque autant de haut, qui étoit munie d'un bon couvercle. Je fis faire des échancrures aux deux extrémités de la caisse, & les fis fermer par des vitres. Chaquefois qu'il se manifesta quelque réaction intérieure dans les masses, on sentit une odeur plus désagréable que n'est celle de l'huile bouillante, & on vit s'élever des vapeurs dont les vitres furent humectées.

Première expérience.

Le 1. de Mai. Je mêlai dans un vase de verre une livre de noir de fumée de Russie avec une pareille quantité d'huile de lin crue ou non-cuite, & je plaçai le vase ouvert dans une cheminée. Cette masse visqueuse ne subit pas le moindre changement sensible, ni ce jour là, ni les jours suivants.

Seconde expérience.

Un autre mélange d'une livre de noir de fumée de Russie avec autant d'huile de chénevis crue, resta également inactif.

Troisième expérience.

Une livre de noir de fumée de Russie, ayant été mêlée avec une livre d'huile d'olive crue, le tout demeura froid.

Quatrième expérience.

Le 4. de Mai. Je fis une masse semblable d'une livre de suie d'Hollande ou d'Allemagne, avec de l'huile de lin, prenant 3 livres de cette huile: je plaçai cette mixtion à découvert dans la cheminée; mais elle demeura sans action.

Cinquième expérience.

Une autre mixtion d'une livre de suie d'Hollande avec 3 livres d'huile de chénevis crue, qui fut placée à côté de la précédente, demeura tout aussi inactive.

Sixie-

Sixieme expérience.

Le 5 de Mai. Une mixtion d'une livre de suie d'Hollande avec 3 livres d'huile d'olive commune, laissée à découvert, me frustra encore de l'esperance du succès.

Septieme expérience.

Le 10. de Mai. On mit dans le bassin de bois 3 livres de noir de fumée de Russie, on répandit dessus $1\frac{1}{2}$ livre d'huile de chénevis cuite, & on fit une pâte de ces deux ingrédients. Après l'avoir laissée durant une heure à découvert, on la païtrit de nouveau; ce que faisant, on la trouva chaude vers le milieu, de façon qu'elle affectoit l'ordorat. Là dessus on la lia bien ferme dans de la toile grossiere, après l'avoir encore saupoudrée d'un peu de noir tout sec. Ainsi empaquetée on la mit dans la caisse qui avoit été préparée dans le laboratoire, & dont il a été parlé à l'entrée de cette dissertation. Après qu'elle y eût reposé durant 3 heures & demie, on sentit l'odeur de l'huile bouillante, & le paquet devint chaud. La chaleur alla en augmentant pendant deux heures, après quoi elle diminua. Ayant ouvert le paquet le lendemain matin, je ne m'apperçus d'aucun changement dans la masse. Je l'enveloppai de nouveau, & la mis en lieu de sûreté. Le 3 de Juillet je rouvris le paquet, & je trouvai que la masse avoit contracté extérieurement une croute sèche, & intérieurement une couleur grisâtre: exposée à l'air libre, elle s'échaufa sensiblement; mais elle perdit sa chaleur au bout de quelques heures.

Hui-

Huitieme expérience.

Une autre masse de 3 livres de noir de Russie & de 2 livres d'huile de chénevis cuite, paitrie & préparée de la même maniere, & mise en même tems que la précédente dans la caisse, demeura froide.

Neuvieme expérience.

Trois livres de noir de Russie, ayant été mêlées avec une livre d'huile de chénevis cuite, le tout ayant été bien paitri, puis au bout d'une heure empaqueté comme ci-dessus, après avoir été saupoudré de noir sec; on ne s'apperçut pas de la moindre réaction dans cette masse.

Dixieme expérience.

Le 12 de Mai. Trois livres de noir de Russie furent paitries avec 1½ livre d'huile de chénevis cuite, & le tout fut traité & préparé comme dans les expériences précédentes. Mais la masse ne devint ni plus ni moins chaude qu'elle ne l'étoit.

Onzieme expérience.

Le 14 de Mai. Pour essayer si la suie & l'huile en plus grande quantité ne seroient pas mieux disposées à s'échauffer & s'enflammer ensemble qu'en moindre quantité, comme il arrive ordinairement à des tas de foin & à d'autres matieres semblables; j'ouvris toutes les masses précédentes qui étoient demeurées froides jusqu'à celle qui avoit servi à la dixieme expérience inclusivement ce qui fit une masse totale de plus de 30 livres; je la pai-

tris, la laissai une couple d'heures à l'air, la ferrai bien ferme dans un sac de toile, & mis le sac en lieu de fureté dans le laboratoire en cas d'inflammation. Mais plusieurs semaines se passerent sans que j'y remarquasse le moindre changement.

Douzieme expérience.

Le 15 de Mai. On paitrit 3 livres de noir de Russie avec $1\frac{1}{2}$ livre d'huile de lin cuite, & $1\frac{1}{2}$ once de naphte d'Astracan: la masse fut posée aussi tôt sur une piece de toile, saupoudrée abondamment de noir sec, liée bien ferme dans de la toile, & mise dans la caisse. Elle ne s'échaufa point.

Comme je ne pouvois faire parvenir jusqu'au degré d'ignition la chaleur des masses de suie & d'huile semblables à celles qui s'étoient le plus fréquemment enflammées dans les expériences de Cronstadt, & qui, d'après les indices que m'en fournit Mr. l'Académicien *Euler*, consistoient en $1\frac{1}{2}$ l. d'huile sur 3 l. de noir; je conclus de là que la faute en étoit ou aux matériaux ou à la manipulation. C'est pourquoi je tâchai d'obtenir pour mes expériences les mêmes matelots que l'on avoit employés à Cronstadt pour faire les mélanges. Mais au lieu de matelots on m'envoya de la suie & de l'huile pour une mixtion: il y avoit 3 livres de noir de Russie & 4 livres d'huile de chénevis, au lieu d'une livre & demie que je croyois requise. Après un léger examen, je trouvai que ces matériaux ne différoient en aucune façon des miens.

Treizie-

Treizieme expérience.

Le 20 de Mai. Je paitris les 3 l. de noir de Russie que j'avois reçues de l'Amirauté avec $1\frac{1}{2}$ l. de l'huile de chénevis qui m'avoit été envoyée en même tems: je laissai la masse pendant une heure à découvert, & procédai pour tout le reste comme dans ma 7^e expérience. J'avois retenu un peu du même noir pour en parfemer la masse. Ce paquet demeura aussi sans réaction; ce qui ne seroit pas arrivé, si j'y eusse mis toute l'huile qui m'avoit été envoyée, comme je le reconnus du depuis par d'autres expériences.

Quatorzieme expérience.

Pour comparer mes matériaux avec ceux de l'Amirauté, je pris des miens la même quantité que dans la 13^e expérience, & procédai en général comme dans la 7^e & 13^e expérience; mais sans succès.

Quinzieme expérience.

Le 24 de Mai. Sur 4 l. de noir de Russie furent versées 2 l. d'huile de chénevis cuite, & le tout fut mêlé légèrement. La suie resta sèche en grande partie après avoir englouti l'huile. Ce mélange fut mis à découvert dans le bassin de bois & dans la caisse à expériences. Au bout de 9 heures on sentit une odeur désagréable & fétide d'huile bouillante, & un peu de chaleur. Cette chaleur augmenta durant 3 heures, & fut accompagnée de vapeurs aqueuses qui s'élevoient de la masse. Après quoi la chaleur se perdit insensiblement, & il ne se fit plus d'autre changement.

Seizieme expérience.

Le 26 de Mai. Quatre livres de noir de Russie, ayant été bien mêlées avec 3 l. d'huile de chénevis cuite, sans que l'on eût cependant paîtri ces matériaux, on mit d'abord la masse dans de la toile grossiere, puis dans la caisse. Point de succès.

Dix-septieme expérience.

Le 1 de Juin. On versa lentement & uniformément 5 l. d'huile de chénevis cuite, sur 3 l. de noir de Russie. La suie engloutit tout le vernis, de façon qu'il n'en resta point à décanter. Au bout de 5 h sans mêler d'avantage cette composition, on l'euveloppa de toile grossiere. Elle consistoit en un grand nombre de petites masses humides & en partie mollasses qui étoient entourées d'un peu de suie demeurée à sec: le tout étoit froid. Et c'est dans cet état que la masse entiere fut mise dans la caisse à expériences. Seize heures après avoir été imbibée & 11 après avoir été enveloppée, elle commença à odorer & à s'échauffer. Au bout d'une heure encore il y eut quelques places dont la chaleur étoit à peu près la même que celle que l'on sent sous une poule qui couve: les exhalaisons qui en sortoient étoient visibles: à d'autres endroits au contraire le paquet étoit froid. Après l'intervalle d'une demi-heure, l'une de ces places chaudes, de la grandeur environ d'une piece de demi-rouble, devint brune, & quelques moments après on la vit incandescente: elle s'étendoit insensiblement & gagnoit un peu par ses bords. Au bout d' $\frac{1}{4}$ d'heure il en arriva autant à une seconde place, & bientôt après à une troisieme.

Toutes

Toutes trois étoient rouges comme de la braise, & il en sortoit une fumée épaisse de couleur grisâtre, & d'une odeur moins fétide que n'avoit été celle de la masse entière au commencement de la réaction. La chaleur du paquet n'étoit pas égale de toutes parts.

La masse ayant été ôtée de la caisse & transportée dans un air plus libre, le feu se développa, formant une flamme de la hauteur d'un empan, mais peu vive, tranquille, & qui donnoit beaucoup de fumée.

Ayant fait une ouverture à une place qui ne bruiloit pas, je tirai du milieu du paquet une petite portion de la masse; je la trouvai chaude, mais non ardente, molle, d'un noir luisant, d'une odeur forte & répugnante. Quand je fesois des ouvertures dans la masse, en la piquant, il en sortoit peu après une fumée fuligineuse, qui s'allumant d'elle-même, bruiloit en flamme. Et en général le feu n'étoit proprement partout qu'à la surface, où se fesoient des crevasses: il sortoit de ces crevasses des exhalaisons épaisses, qui en s'allumant formoient la flamme. Je n'ai point vu que la masse se soit gonflée sensiblement, soit pendant la réaction soit pendant l'ignition. Environ au bout d'une heure les flammes s'éteignirent, & la masse ne fit plus que bruler en braise. Mais lorsque pour la dégager de ses cendres, on l'eut poussée de la planchette qui la soutenoit, sur les pavés de la chambre, & qu'elle se fut par là un peu éparpillée, elle jettâ subitement une flamme violente, jusqu'à 3 pieds de hauteur, qui donna une fumée épaisse & abondante. Après quoi cette grande flamme diminua peu à peu, & le feu fut

réduit de nouveau à la simple incandescence, d'abord avec fumée, & enfin sans fumée. Au bout de huit heures tout fut consumé. Les cendres étoient grises tirant sur le noir, & assés compactes: elles pesoient $5\frac{1}{2}$ onces.

Dix-huitieme expérience.

Le 4 de Juin. Je répétai l'expérience précédente avec la même quantité de matieres, je versai le vernis d'huile de chénevis sur le noir de fumée sans mêler autrement ces matieres, & procédai en tout comme ci-dessus. Cinq heures après l'opération la masse fut trouvée froide; je l'enveloppai & la posai dans la caisse. Ce ne fut que 40 heures après avoir été imbibée & 35 après avoir été enveloppée qu'elle commença à s'échauffer & à répandre de l'odeur. La chaleur alla en augmentant pendant 4 heures, de maniere que l'incandescence spontanée se manifesta 44 heures après l'imbibition. Cette incandescence & la flamme qui s'ensuivit, & qui dura huit heures, présenterent des phénomènes exactement semblables à tout ce qui arriva dans la 17^e expérience. Les cendres peserent cette fois-ci $5\frac{1}{2}$ onces & 1 scrupule.

Dix-neuvieme expérience.

Le 10 de Juin. Ayant mis dans la jatte ou le bassin de bois 3 l. de noir de Russie, je versai dessus lentement & uniformément 5 l. d'huile de lin, qui avoit été cuite en vernis avec $2\frac{1}{2}$ onces de minium: puis je procédai en tout, tant par rapport aux intervalles de tems que par rapport à la manipulation comme dans la 17^e & 18^e expérience. Lorsque j'enveloppai la masse, je la trouvai plus pénétrée du fluide que celles que j'avois faites

faites avec de l'huile de chénevis cuite, & où une partie de la suie étoit demeurée à sec. Dix-sept heures après la mixtion, & 12 heures après l'enveloppement la masse se mit en réaction, & devint chaude & odorante. La chaleur alla en augmentant durant deux heures consecutives, puis elle diminua, & il ne s'ensuivit point d'autre changement.

Je ne doute pas que l'inflammation spontanée n'eût en lieu, si j'eusse répété cette expérience avec un peu moins de vernis à l'huile, ou, peut-être même sans cela dans un tems sec (car c'étoit un jour de pluie). Je soupçonne que l'huile de pavot, celle de noix, & toute autre huile à vernis ou siccatife produiroit le même effet.

Vingtieme expérience.

Le 16 de Juin. Ayant pris 3 l. de noir de fumée de Russie, j'y fis imbiber lentement 4 l. d'huile d'olive, qui avoit été cuite en maniere de vernis jusqu'à l'évaporation de toute aquosité, quoique par elle-même, & sans chaux de plomb. Lorsqu'au bout d'une heure je voulus envelopper cette masse comme de coutume dans de la toile grossiere, je la trouvai toute molle, & sans aucun reste de suie seche. C'est pourquoi je la saupoudrai abondamment d'autre suie toute seche, & la mis dans la caisse. Mais il ne s'y manifesta pas le moindre changement.

Vingt & unieme expérience.

Le 17 de Juin. Je croyois avoir remarqué que l'inflammation spontanée exigeoit de petites masses de suie imbibées d'huile & entourées de suie seche. C'est pourquoi
je

je fis imbiber 2 l. d'huile d'olive cuite dans 3 l. de suie de Russie, ce qui produisit les masses ou globules en question, & laissa une partie de la suie à sec. Au reste je procédai en tout comme dans la 20^e expérience; mais après avoir attendu plusieurs jours, je me vis frustré de tout succès.

Vingt-deuzieme expérience.

Le 20 de Juin. Je répandis 2 l. d'huile de térébentine, qui est la moins conteuse des huiles essentielles, sur 2 l. de suie de Russie. Celle-ci engloutit promptement l'huile. Au bout d'une heure je mêlai l'une avec l'autre, & je trouvai ma mixtion composée de petits amas qui ne fesoient point une masse continue. Je la mis dans de la toile, puis dans la caisse; elle y demeura froide & sans mouvement.

Vingt-troisieme expérience.

Le 23 de Juin. Pour faire un nouvel essai avec une huile empyreumatique, je mis dans la jatte 3 l. de suie de Russie, & je versai lentement dessus 3 l. de *Diogot* de Russie, c'est à dire d'huile ou de goudron de bouleau (que l'on fait distiller *per descensum* dans des creux faits dans la terre, se servant à cet effet de l'écorce du bouleau). Je laissai cette composition à decouvert pendant 2 heures: puis voulant l'envelopper, j'en trouvai l'odeur plus forte qu'auparavant & je la sentis tiède. Sans la mêler d'avantage, je la mis dans la caisse: la chaleur s'y augmenta d'abord, mais au bout d'une heure elle
com-

commença à diminuer, & trois heures s'étant encore écoulées, toute chaleur fut dissipée.

Vingt-quatrième expérience.

Je pris de la suie de cheminée ou de cuisine toute pure & provenue de bois de bouleau, (ce bois étant ici le plus commun pour le chauffage). Elle consistoit en petits amas secs, poreux, sans lustre: je la fis pulvériser par le pilon & le crible, de façon que j'en obtins une poudre très fine. J'en mis 3 livres dans la jatte, & je versai dessus 1½ l. d'huile de chénevis cuite, qui fut aussitôt engloutie. Après avoir laissé le tout pendant 2 h. à découvert, & voulant ensuite l'envelopper, je trouvai que je pouvois décanter environ 1 once d'huile qui ne s'étoit pas incorporée avec la suie. Je saupoudrai encore ma masse glaireuse d'une demi-livre de suie de cheminée pulvérisée, & l'ayant enveloppée, je la mis dans la caisse. Elle demeura aussi froide & inactive qu'elle l'avoit été.

Vingt-cinquième expérience.

Le 26 de Juin. Voulant avoir une masse moins molle, je pris 3 l. de suie de cheminée pulvérisée: je ne versai dessus qu'une livre d'huile de chénevis cuite, & procédai au reste comme dans l'expérience précédente. Pour saupoudrer cette masse, qui ne laissa pas d'être humectée d'outre en outre, il me falut encore une 4^e livre de poudre de suie. En l'enveloppant après qu'elle eut reposé pendant une heure, je trouvai qu'elle avoit contracté un peu de chaleur, mais à peine jusqu'à la tiédeur.

Ce commencement de chaleur se perdit bientôt & ne revint plus.

Vingt-fixieme expérience.

Je répandis une boëte à noir de fumée d'Allemagne dans ma jatte, & quoiqu'il n'y en eût qu' $\frac{3}{4}$ de livre, le vase en fut plus rempli que de 3 l. de suie de Russie; j'y versai autant d'huile de chénevis cuite que la suie en put humer, ce qui alla jusqu'à $2\frac{1}{2}$ l. La mixtion étant restée à découvert pendant 2 heures & allant être enveloppée, se trouva toute molle. C'est pourquoi je la saupoudrai préallablement d'un peu de suie seche. Elle demeura plusieurs jours dans la caisse sans le moindre changement.

Vingt-septieme expérience.

Le 4 de Juillet. Comme il me sembloit qu'il y avoit eu trop d'huile d'employée dans la 26^e expérience, je pris à 10 h. du matin $\frac{3}{4}$ de livre de noir de fumée d'Allemagne, & y versai $1\frac{1}{2}$ l. d'huile de chénevis cuite, procédant au reste comme ci-devant. Cette mixtion demeura froide jusqu'au 7^e du mois, qu'elle commença à 7 heures du matin à s'échauffer & à odor. A 9 heures le paquet fut déjà assés chaud pour répandre des exhalaisons humides, visibles; & qui sembloient trembler. Cette chaleur dura à peu près au même degré pendant 6 heures, après quoi elle diminua; & ce ne fut qu'au 8^e du mois vers le soir qu'elle se perdit entierement. Le 9 de Juillet j'ouvris le paquet, & j'y vis une masse comme fondue, visqueuse, & d'un noir luisant. D'où l'on voit que la reaction ne commença qu'au bout de près de 3 jours entiers,

entiers, & dura 36 heures. Il n'est point à douter que je n'eusse obtenu le degré de réaction nécessaire à l'inflammation spontanée, en faisant encore quelques essais avec moins d'huile ou avec une plus grande quantité de suie.

Vingt-huitieme expérience.

Le 8 de Juillet. Je réitérai la 17^e & 18^e expérience avec toute l'exacritude possible. Lorsqu'au bout de 5 heures on enveloppa la matiere, elle se trouva tiède, & commença à affecter l'odorat. La chaleur augmenta pendant 4 heures, après quoi elle diminua, de maniere qu'au bout de 14 heures, il n'y en eut plus du tout. Le 10 du mois, au matin, la masse redevint chaude, & le fut pendant tout le jour & la nuit suivante: enfin elle se refroidit vers la pointe du jour, pour ne plus jamais se réchauffer.

On remarquera qu'ici, environ 40 heures après le mélange, & 20 après la fin de la premiere reaction, il s'en fit une seconde, qui dura plus de 12 heures. La masse enfin refroidie fut semblable à celle de l'expérience précédente, à la réserve d'un peu plus de ténacité.

Vingt-neuvieme expérience.

Le 12 de Juillet. La 17^e & 18^e expérience avoient été faites dans un tems serein; la 19^e & 28^e au contraire, où la réaction n'alla pas jusqu'au degré de l'ignition, avoient été exécutées pendant des jours pluvieux. Cette fois-ci, voyant que le jour étoit beau, je ré-

pétai le même procédé avec la dernière exactitude, en prenant de l'huile de chénevis cuite, avec cette seule différence, que la suie de Russie, après avoir été imbibée d'huile, ne demeura que pendant 4 heures exposée à l'air libre. En enveloppant la mixtion à 1 heure après midi dans de la toile, je la trouvai tiède & odorante. Elle conserva cette même tiédeur jusqu'à 4 h. après-midi, après quoi elle s'échauffa de plus en plus & très promptement, répandant une odeur plus forte, & des exhalaisons humides. A 7 h. du soir, c'est à dire 10 heures après le mélange, & 6 h. après l'enveloppement, on vit subitement une épaisse fumée, qui fut immédiatement suivie de l'incandescence. La flamme jaillit bientôt, & dura quelques heures: enfin l'incandescence continua sans flammes jusqu'au lendemain à midi, ce qui fait en tout une ignition de 17 heures. La cendre pesa 4 onces, 3 dragmes.

Trentième expérience.

Le 14 de Juillet. Ayant mis dans la jatte 3 l. de suie de Russie, je versai dessus 3 l. d'huile de chénevis crue, la répandant lentement & uniformément, sans mêler d'avantage les matières: je procédai au reste comme dans la 17^e expérience, hormis que la masse fut enveloppée au bout de 4 heures: elle formoit des amas de suie imbibés d'huile, & comme ensevelis dans le reste de la suie qui étoit demeurée sèche. La réaction commença 5 heures après le mélange & 1 heure après l'enveloppement: elle alla en augmentant durant 5 heures consécutives. La chaleur augmenta à proportion, aussi bien que les exhalaisons visibles qu'elle faisoit monter, & qui (à ce que
je vis

je vis par des essais que j'avois déjà faits & que je fis encore) ne se laissoient pas allumer par du papier brulant. Quatre autres heures s'étant écoulées, c'est à dire 13 heures après l'imbibition, la mixtion se mit à fumer & à s'enflammer. Ce fut une flamme foible, & comme mourante, qui ne dura que peu; mais l'incandescence continua pendant plus de 12 heures. La cendre étoit d'un gris noirâtre & pesoit 16 onces, 6 dragmes.

Trente & unieme expérience.

Le 16 de Juillet. D'après les indices que Mr. *J. A. Euler*, membre de l'Académie, me donna touchant les expériences de l'Amirauté, selon lesquelles l'inflammation spontanée devoit se manifester le plus sûrement dans des mixtions composées de deux parties de suie de Russie & d'une partie d'huile cuite, j'étois porté à croire que j'avois manqué dans la manipulation pour ma 7, 9, 13 & 14^e expérience. C'est pourquoi je les répétai, en observant le procédé de la 17^e. Je fis imbiber 1½ l. d'huile de chénevis cuite dans 3 l. de suie de Russie: au bout de 4 heures j'enveloppai la matiere dans de la toile, &c. 7 heures après le mélange, elle s'échaufa & odora, mais l'un & l'autre affés foiblement. Elle resta durant quelques heures dans cet état, après quoi elle redevint froide à jamais.

Trente-deuzieme expérience.

Le 19 de Juillet. La mixtion précédente me paroissoit un peu seche, & les petits amas de suie n'avoient été que peu imbibés. C'est pourquoi je versai encore

dessus $\frac{5}{4}$ de livre d'huile de chénevis cuite: je renveloppai le mélange & le remis dans la caisse. Au bout de 11 heures le paquet devint chaud & odorant: l'incandescence commença 16 heures après l'imbibition. Pendant 6 heures il brula ainsi sans flammes, avec une fumée épaisse & grâtre tirant sur le blanc. Après quoi il continua encore à scintiller & bruler en flammeche pendant 6 autres heures. La cendre pesoit 7 onces, 3 dragmes.

Trente-troisième expérience.

Le 21 de Juillet. Pour trouver la moindre quantité de matière capable de produire l'inflammation spontanée, je fis cette 33^e expérience avec 1 l de suie de Russie, imbibée d' $1\frac{1}{2}$ l. d'huile de chénevis cuite: au bout d'une heure je l'enveloppai dans de la toile & la mis dans la caisse: mais je n'y remarquai aucun changement.

Trente-quatrième expérience.

Le 24 de Juillet. Une livre de noir de Russie, ayant été imbibée de $\frac{5}{4}$ l. d'huile de chénevis cuite, fut aussitôt enveloppée de toile & mise dans la caisse. Après l'espace de 6 heures elle devint tiède & odorante; mais la tiédeur & l'odeur se perdirent à la fois au bout de quatre autres heures.

Trente-cinquième expérience.

Le 26 de Juillet. Une livre de noir de Russie, fut imbibée d'une quantité pareille d'huile de chénevis cuite, & mise au bout de 3 heures dans la caisse, étant enveloppée de
de

de toile. Six heures après le mélange, elle s'échaufa sensiblement; mais au bout de 2 heures elle se refroidit.

Trente-fixieme expérience.

Le 29 de Juillet. Une livre de noir de fumée de Russie, ayant été imbibée d' $\frac{3}{4}$ de livre d'huile de chénevis cuite, fut enveloppée de toile au bout de 2 heures; ce que faisant, je trouvai qu'un seul des amas qui s'étoient formés, avoit contracté quelque chaleur. Après que ce paquet eut reposé 2 heures dans la caisse, l'odeur accoutumée se fit sentir avec une chaleur générale, qui s'augmenta bientôt. Six heures après le mélange, s'ensuivit l'incandescence sans flammes qui dura 8 heures; & enfin le résidu de cendres pesa 6 onces, 6 dragmes.

Trente-septieme expérience.

Le 6 d'Aout. J'ouvris tous les paquets qui n'étoient par parvenus jusqu'à l'ignition, & je trouvai que les masses qui avoient été en réaction étoient devenues plus uniformes, plus gluantes, & plus molles, tandis que celles qui étoient demeurées tout à fait inactives, ne s'étoient qu'un peu desséchées. Je fis faire un mélange uniforme de toutes ces compositions différentes: j'en employai une partie à des expériences d'un autre genre, & je partageai le reste en deux portions égales. J'en mis une moitié dans un pot que je couvris négligemment, & que je posai à un endroit sûr & tranquille du laboratoire: mais cette masse qui pesoit 25 livres demeura inactive.

Trente-

Trente-huitième expérience.

Je mis l'autre moitié du même reste dans un pot semblable au précédent: comme la masse étoit, aussi bien que la première moitié, un peu molle, je jettai encore dessus 1 l. de suie de Russie; puis je couvris le tout légèrement d'une planchette. Mais dans l'espace de plusieurs semaines, il ne s'y montra pas le moindre changement.

Du depuis j'ai répété plusieurs fois la 17^e & 32^e expérience, & toujours heureusement, avec cette seule différence que l'intervalle de tems qui s'écoula depuis le mélange jusqu'à l'inflammation ne fut pas toujours égal, ayant été plus court dans un tems serein, & plus long dans des tems de pluie.

Je passe sous silence pour le présent les expériences que j'ai faites avec les cendres qui sont restées après les inflammations précédentes, & avec ces mêmes mixtions par distillation &c.

Et afin que l'on puisse comparer d'une seule vue mes expériences entre elles & avec celles de l'Amirauté je les rangerai ici en forme de table, y ajoutant le tems qu'il a fait pendant que je m'en suis occupé.

Table

Table de plusieurs Expériences
concernant l'inflammation spontanée du noir de fumée
avec différentes huiles.

Ex- péri- ence.	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de mêler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
1.	Plu- vieux.	Noir de Russie 1 lb.	Huile de lin cruë, 1 lb.	Simple- ment mêlé.	A découvert & non enve- loppé.	Point de changement.
2.	Plu- vieux.	Noir de Russie 1 lb.	Huile de chenevis cruë, 1 lb.	Mêlé.	A décou- vert.	Point de changement.
3.	Plu- vieux.	Noir de Russie 1 lb.	Huile d'o- live cruë, 1 lb.	Mêlé.	A décou- vert.	Point de changement.
4.	Plu- vieux.	Noir d'All. ou d'Hol- lande. 1 lb.	Huile de lin cruë, 3 lb.	Mêlé.	A décou- vert.	Point de changement.
5.	Plu- vieux.	Noir d'Al- lem. 1 lb.	Huile de chenevis cruë, 3 lb.	Mêlé.	A décou- vert.	Point de changement.
6.	Plu- vieux.	Noir d'Al- lem. 1 lb.	Huile d'o- live cruë, 3 lb.	Mêlé.	A décou- vert.	Point de changement.

Ex- péri- ence	Beau & mauv. tems	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de mêler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
7.	Plu- vieux.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis, cuite, 1½ ℥.	Patri.	Enveloppe de toile au bout d'1 hr.	Grand après 3½ heures, puis refroidi.
8.	Plu- vieux.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis, cuite, 2 ℥.	Patri.	Enveloppé au bout d'1 heure.	Point de changement.
9.	Plu- vieux.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis, cuite, 1 ℥.	Patri.	Enveloppé au bout d'1 heure.	Point de changement. voyez la 7 ^e Expérience.
10.	Sec.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de lin, cuite, 1½ ℥.	Patri.	Enveloppé après 1 h.	Point de changement.
11.	Sec.	Noir de Russie & d'Allem. environ 15 ℥.	Huile de chenevis, de lin, & d'ol. envir. 17 ℥.	Patri.	Enveloppé au bout de 2 heures.	Point de changement. C'étoit un assemblage des masses précédentes.
12.	Serein.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de lin, cuite, 1½ ℥. & Naphte 1½ once.	Patri.	Enveloppé aussitôt.	Point de changement.

Ex- péri- ence.	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de mêler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
13.	Plu- vieux.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis, cuite, 1½ ℥.	Pâtri.	Enveloppé au bout d'1 heure.	Point de succès. C'é- toient les matériaux de l'Amirauté.
14.	Plu- vieux.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis cuite, 1, ℥.	Pâtri.	Enveloppé au bont d'1 heure.	Point de succès. C'é- toit de mes matériaux que je vou- lois compa- rer avec les précédents.
15.	Plu- vieux	Noir de Russie, 4 ℥.	Huile de chenevis cuite, 2 ℥.	Mêlé.	Non enveloppé.	Echauffé au bout de 9 heures, puis refroidi.
16.	Serein.	Noir de Russie, 4 ℥.	Huile de chenevis cuite, 3 ℥.	Mêlé.	D'abord enveloppé.	Point de change- ment.
17	Serein.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis cuite, 5 ℥.	Imbibé.	Enveloppe au bout de 5 h.	En feu au au bout de 18 h. après le mélange.

Ex- péri- ence.	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de mêler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
18	Serein.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile de chenevis cuite, 5 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 5 heures.	En feu au bout de 44 h. après la mix- tion. V. la 17. Exper.
19.	Serein.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile de lin cuite, 5 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 5 h.	Chaud au bout de 17 h. après la mix- tion, puis froid.
20.	Serein.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile d'ol. cuite, 4 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout d'1 h.	Point de changement.
21.	Serein.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile d'ol. cuite, 2 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout d'1 h.	Point de changement.
22.	Serein.	Noir de Russie, 2 lb.	Huile de té- rébentine 2 lb.	Mêlé.	Enveloppé au bout d'1 h.	Point de changement.
25.	Serein.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile de bonleau ou Drogar, 3 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 2 h.	Chaud pen- dant l'enve- loppement, puis froid au bout de 2 h.

Ex-

Ex- péri- ence.	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Mani- ere de mêler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
24.	Serein.	Suie de cheminée, 3½ lb.	Huile de chenevis cuite, 1½ lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 2 h.	Point de changement.
25.	Serein.	Suie de cheminée, 4 lb.	Huile de chenevis cuite, 1 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout d'1 h.	Devint tie- de, puis froid.
26.	Serein.	Noir d'Al- lem. ¼ lb.	Huile de chenevis cuite, 2½ lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 2 h.	Sans succès.
27.	Serein.	Noir d'Al- lem. ¼ lb.	Huile de chenevis cuite, 1½ lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 2 h.	S'échauffa après 70 h., & la chaleur dura 36 h.
28.	Pluv.	Noir de Russie, 3 lb.	Huile de chenevis cuite, 5 lb.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 5 h.	Chaud du- rant l'enve- loppement, puis froid, puis de nouveau chaud au bout de 40 h. Voyez la 17. & 18. Exp.

Ex- péri- ence	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de meler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
29.	Serein.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis cuite, 5 ℥.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 4 h.	Eut chaud pendant l'en- veloppe- ment, & prit feu 13 heur. après le mê- lange. V. la 17, 18, & 28. Exper.
30.	Serein.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis crue, 3 ℥.	Imbibe.	Enveloppé au bout de 4 h.	S'embrata 13 h. après le mélange.
31.	Pluv.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis cuite, 1 $\frac{1}{2}$ ℥.	Imbibé.	Enveloppe au bout de 4 h.	S'échauffa 7 h. après la mixtion, puis se refroidit.
32.	Serein.	Noir de Russie, 3 ℥.	Huile de chenevis cuite, 2 $\frac{1}{4}$ ℥.	Imbibé.	D'abord enveloppé.	Prit feu au bout de 16 heures.
33.	Serein.	Noir de Russie, 1 ℥.	Huile de chenevis cuite, 1 $\frac{1}{2}$ ℥.	Imbibé.	Enveloppé au bout d'1 h.	Point de changement.

Ex-

Ex péri- ence.	Beau & mauv. tems.	Noir de fumée.	Huile.	Manie- re de meler.	Tems de l'enveloppe- ment après le mélange.	Succès, & Remarques.
34.	Serein.	Noir de Russie, 1 ℥.	Huile de chenevis cuite, 1 $\frac{1}{4}$ ℥.	Imbibé.	Aussitôt enveloppé.	Chaud au bont de 6 h. puis refroidi.
35.	Serein.	Noir de Russie, 1 ℥.	Huile de chenevis cuite, 1 ℥.	Imbibé.	Enveloppé au bout de 3 h.	S'échaufa 6 h. après la mixtion.
36.	Serein.	Noir de Russie, 1 ℥.	Huile de chenevis cuite, $\frac{3}{4}$ ℥.	Imbibé.	Enveloppe au bout de 2 h.	Prit feu 6 heures après la mixtion.
37.	Serein.	Restes qui n'avoient pa- pris feu, environ 25 li- vres.		Paitri.	Mis aussitôt dans un pot & couvert.	Point de changement.
38.	Serein.	Restes qui n'avoient point pris feu, 25 ℥.		Paitri.	Mis dans un pot, jetté des- sus 1 ℥ de Noir de Rus- sie, & couv.	Point de changement.

L'inflammation spontanée de la suie avec de l'huile est une découverte si importante, que l'Amirauté impériale de Russie. & S. E. Mr. le Comte de Czernischef, qui en est le Vice-Président, ne peuvent que s'attendre à la reconnaissance de tous les amateurs de Chymie, de Physique, & même de science économique, pour avoir publié leurs
ob-

observations là dessus. Cette découverte sert à étendre nos connoissances sur les réactions des corps, sur la production & la manifestation du feu, sur les précautions nécessaires pour prévenir des incendies qui pourroient résulter de négligence ou d'inattention sur cet objet. Elle mérite aussi notre attention, en ce que les matieres qui produisent cette inflammation, étant faciles à aquérir, pourroient devenir des instrumens dangereux dans les mains des incendiaires; d'autant plus qu'on peut aisement les placer où l'on veut, & que leur effet n'étant pas d'abord visible, les scélérats qui s'en feroient auroient encore assez de tems pour se sauver par la fuite.

Pour ce qui est de mes expériences, j'y ai tâché principalement de découvrir quelles sont les sortes de noir de fumée & d'huile qui s'enflamment après avoir été mêlées, en quelle proportion il faut prendre ces deux substances, comment il faut les mêler & les manier pour qu'elles s'enflamment le plus sûrement, & en combien petite quantité ces matieres sont en état de prendre feu. Or à tous ces égards, si l'on fait attention aux expériences de l'Amirauté & aux miennes, on pourra en tirer les conséquences suivantes.

Quant à la suite, il paroît que les expériences réussissent mieux avec le noir de fumée commun de ce pays-ci, qui semble être un peu gras, qu'avec celui d'Hollande ou d'Allemagne, qui est fin & sec, & qu'avec la grossiere suite de cheminée. Entre les huiles, on n'a trouvé propres à l'inflammation que celles qui sont tirées des végétaux par expression, & parmi celles-ci il faut prendre
les

Les plus siccatives: elles produisent l'effet requis, soit qu'on les emploie cuites ou crues. Il est vrai que toutes les expériences qui ont réussi, ont été faites avec de l'huile de chénevis; mais il est indubitable, que si l'on s'étoit servi tout aussi souvent d'huile de pavot, de lin, de noix, ou de toute autre huile siccativè. les effets auroient été les mêmes. La proportion entre l'huile & la suie ne fau- roit être déterminée au juste. La suie s'allume avec une quantité d'huile dont le poids est un dixième, un cinquième, un tiers, ou l'équipollent, ou même le double du sien. La proportion la plus sûre, est de prendre un poids égal des deux matières, ou si l'on veut, un peu plus de suie, mais plutôt cependant plus d'huile que de suie.

Une mixtion légère, ou plutôt une simple imbibition de l'huile dans la suie, où il arrive qu'une partie de la suie demeure sèche & enveloppe en quelque sorte de petits amas humides, une pareille imbibition est, dis-je, préférable à une mixtion plus intime & au putrification. Quand on mêle les matières plus intimement, il est bon de les saupoudrer encore de suie sèche.

L'intervalle de tems depuis la mixtion jusqu'à l'inflammation roule entre 4 & près de 48 heures. Comme je conservai assez longtemps durant mes expériences les masses avec lesquelles je les avois faites, je n'aurois pu manquer d'apercevoir le mouvement d'ignition, s'il s'étoit manifesté plus tard dans les matières qui ne s'étoient pas d'abord enflammées: il paroît donc que le délai de l'inflammation ne va gueres au delà du terme que je viens de marquer. Il est très probable que la réaction de la suie &

de l'huile dépend aussi en grande partie de l'état de l'atmosphère. Car j'ai vu que des mélanges, qui s'enflamoient ordinairement sans faute, ont manqué leur effet dans un tems de pluie, ou du moins ont pris feu beaucoup plus tard que de coutume.

Il n'est pas d'une nécessité indispensable d'envelopper les mixtions dans de la toile grossière, mais cela ne laisse pas de contribuer beaucoup à assurer l'effet. Les grandes masses, quand on suit les procédés que nous avons indiqués, s'allument beaucoup plus facilement que les petites, & même quelque fois dans des vases, sans être enveloppées de toile. La raison en est, que dans les grandes la réaction se fait à plusieurs endroits à la fois, de façon qu'il s'y trouve toujours quelque portion de matière plus disposée que le reste à s'échauffer jusqu'au point d'ignition. Cependant dès que l'on a aquis une certaine habitude dans la manipulation, & que l'on observe soigneusement toutes les précautions dont dépend la réussite, il arrive rarement que des masses plus petites vous frustrerent du succès. Néanmoins quand elles sont trop petites, la chaleur ne sauroit assez s'accroître, à cause de la réfrigération qui provient de l'air extérieur.

Il est vrai que l'on peut compter avec assez d'assurance sur le phénomène de l'inflammation spontanée, quand on emploie des matériaux convenables en juste proportion, observant en outre une manipulation aisée en elle-même, mais indispensable: cependant ce phénomène ne se montre pas aussi fréquemment que l'on pourroit se le figurer d'après le succès des expériences: car il ne
peut

peut arriver que très rarement que le hazard combine exactement toutes les conditions requises; & c'est ce qui fait qu'il y a moins à craindre pour les incendies de ce côté là. S'il n'en étoit pas ainsi, pourquoi n'auroit-on jamais jusqu'ici remarqué ou du moins soupçonné l'inflammation spontanée dont il s'agit, après que l'on a mêlé des millions de fois de la suie avec de l'huile? Il faut convenir même que jusqu'à ce jour on n'y auroit peut-être point fait attention, si l'esprit pénétrant de notre illustre Souveraine n'en avoit fait un objet de nouvelles recherches, à l'occasion de ce qui arriva à Cronstadt.

Pour ce qui est de l'explication de ce phénomène, on pourroit se la faciliter en faisant une analyse exacte des différentes sortes de suie, par les moyens connus de la Chymie. En attendant je me figure que la chose se fait de la manière suivante. Les huiles par expression, autant qu'on a pu s'en instruire jusqu'à présent, consistent dans la combinaison de beaucoup de phlogistique ou de matière inflammable avec de l'acide & de l'eau. La suie est composée d'une terre charbonneuse, d'une grande portion de phlogistique, d'un peu d'acide, & d'alkali volatil. Quand la suie a humé l'huile, de façon que l'une se trouve en certaine proportion avec l'autre, les principes de ces deux matériaux agissent réciproquement les uns sur les autres, par quoi une partie de la matière inflammable se dégage, & de là se forme un air phlogistique ou une vapeur chargée de matière inflammable & d'acide, c'est à dire d'une sorte de soufre aérien. Dans un air libre la chaleur sera réfrigérée à mesure qu'elle se forme, & l'air phlogistique déjà dégagé se dispersera. Une masse

considérable se comprime d'elle-même plus qu'une moindre; la toile comprime encore mieux: ce qui favorise la réaction, garantit la chaleur & les principes dégagés d'une trop prompte dispersion, & modifie l'action de l'air extérieur. La chaleur montée par là jusqu'à un haut degré, & aidée de l'air extérieur, peut faire que la matière inflammable déjà dégagée, & le soufre végétal imparfait contenu dans l'air phlogistique, acquièrent le mouvement d'ignition, & produisent l'embrasement. Ce qui prouve que l'alkali volatil contenu dans la suite contribue aussi au succès, c'est l'odeur fétide qui se fait sentir pendant la réaction, & l'expérience de l'or fulminant, qui s'allume par une friction assez légère.

Il paroît que le soufre imparfait, divisé en parcelles séparées, ne s'allume pas avec vivacité, ni promptement d'un atome à l'autre, & qu'ainsi il s'éteindroit bientôt, si la suite sèche mêlée dans la masse ne lui servoit comme d'amorce, pour prendre & augmenter le feu. La toile dont la masse est enveloppée, outre son usage de compression, sert encore par sa grande combustibilité à favoriser l'embrasement.

Le célèbre Mr. *Marggraf* à Berlin, ayant reçu par Mr. *J. A. Euler*, un avis général de l'événement arrivé à la flotte, & des expériences que l'Académie avoit commencé à faire là dessus, répondit le 15 de Juin en ces termes:

“ Quand, pour combiner intimément de la suite
 „ avec de l'huile, on les broye ensemble, & les conserve
 „ dans

„ dans un état de compression; il est très possible que
 „ le mouvement interne aille au point, que les parties
 „ constituantes de ces substances se saisissent réciproque-
 „ ment, s'échauffent, & prennent même feu à la maniere
 „ du pyrophore, dès que la matiere enveloppée est ex-
 „ posée à une prompte affluence de l'air extérieur. La
 „ suie contenant des parties inflammables & d'autres uri-
 „ neuses, & l'huile de chanvre renfermant un acide na-
 „ turel avec de la matiere inflammable; il est incon-
 „ testable, par des raisons physico - chymiques, que
 „ dans une masse composée de ces deux substances,
 „ il peut aisément se manifester au bout d'un cer-
 „ tain tems un mouvement d'ignition, & enfin une
 „ flamme visible, & cela par l'action & la réaction du
 „ mouvement interne, qui devient de plus en plus vio-
 „ lent, & qui par des causes accidentelles peut être
 „ porté jusqu'au plus haut point; d'autant plus qu'il y a
 „ une quantité abondante de matiere inflammable dans les
 „ deux corps.” L'explication de ce grand Chymiste au-
 roit été sans doute encore plus juste & plus précise, s'il
 eût pu être instruit alors du détail des expériences qui
 ont été faites, & de leur réussite.

Les cendres des masses consumées par l'inflamma-
 tion spontanée, sont fort chargées de particules ferrugi-
 neuses, particulièrement quand on s'est servi d'huile crue
 avec la suie. Je n'occupe encore à analyser ces cendres.
 Un mélange de suie & d'huile, qui ne s'étoit point en-
 flammé, ayant été distillé à la retorte n'a point produit
 de pyrophore ni de phenomene lumineux. Je me propose

de faire sur tout cela des recherches ultérieures, dont je publierai les résultats. En attendant je vais décrire les expériences que j'ai faites sur l'inflammation spontanée du chanvre & du lin avec l'huile; afin de contribuer autant qu'il dépendra de moi à perfectionner le système de l'inflammation spontanée, & à en faire connoître les divers genres.

EXPERIENCES

relatives à l'inflammabilité spontanée du
chanvre & du lin.

par *Mr. J. G. Géorgi.*

Traduit de l'Allemand

On a plusieurs exemples d'incendies qui n'ont eu probablement d'autre cause que l'inflammation spontanée du chanvre, du lin, ou des tissus formés de ces matières végétales. Le terrible incendie arrivé à Rochefort en 1756 ne peut gueres être expliqué autrement. En 1757 le feu prit dans la ville de Brest à un magasin de pré-lart, c'est à dire de toile à voiles peinte d'un côté d'une couleur composée de vernis à l'huile & d'ochre: autant qu'on put s'en instruire, on ne put attribuer cet accident à aucune négligence, ni à aucune cause extérieure. (Voyez le mémoire de *Mr. Montel* dans l'Histoire de l'Académie de Paris, Année 1760). Dans plusieurs ports militaires on a vu, non obstant l'exacte police qui y regne, des incendies dont il a été impossible de découvrir les causes par les per-

perquisitions les plus soigneuses & les plus sévères. Il y a environ 20 ans, que le feu prit plusieurs fois à une manufacture de cables établie ici, & à des cabanes faites de poutres: on découvrit enfin que cette manufacture employoit à ses ouvrages du chanvre qui s'étoit gâté dans un vaisseau par des tonneaux d'huile crevassés, & que les pauvres gens qui demeuroident dans des maisonnettes de bois avoient acheté de ce chanvre peu coûteux pour en calfater leurs demeures: cependant, comme il y avoit encore d'autres circonstances suspectes, on ne put rien affirmer positivement sur la cause de ces fréquens incendies. Mr. *Schroeter*, qui a toujours été attentif aux événemens qui se rapportent à la physique, se souvient d'avoir entendu dire dans ce tems-là, que les cables que l'on avoit faits de ce chanvre humecté d'huile avoient coutume de s'échauffer quand on les accumuloit en grands rouleaux les uns sur les autres, & qu'on étoit obligé de les disperser pour leur donner de l'air. L'incendie terrible de 1780 qui consuma nos magazins de chanvre, ne peut avoir été l'effet que d'une inflammation spontanée ou de la malice la plus impénétrable, vu les précautions qu'on avoit prises pour éviter de pareils accidens, & la regle qu'on observe de ne souffrir aucun feu tant sur l'île où les magazins sont bâtis, que sur tous les vaisseaux de la Néva. Les soupçons qu'on eut à cette occasion d'une inflammation spontanée porterent Sa Majesté Impériale à ordonner des recherches physiques au sujet de la fregatte qui prit feu à Cronstadt (Voyez la Lettre de S. E. Monsieur de Comte de *Csernicof*, à l'Académie des sciences).

C'est

C'est ce qui donna lieu aux expériences sur l'inflammabilité spontanée du chanvre que l'Amirauté ajouta à celles qu'elle avoit faites sur la suie & l'huile. Comme ces expériences relatives au chanvre ont été en petit nombre & faites en petit, je vais décrire ici les miennes par rapport au même objet. Il est vrai qu'il n'y en a aucune qui m'ait réussi jusqu'ici; mais pour ceux qui font des recherches, il n'est pas superflu de savoir quels sont les essais qui ne réussissent point, afin qu'ils ne se donnent pas la peine de chercher là où on ne sauroit rien trouver. Il faut encore remarquer que les mois d'Avout & de Septembre pendant lesquels je fis mes premières observations, fournirent presque toujours un tems sec; mais les suivantes que je fis en Octobre & Novembre, furent pour la plupart accompagnées d'un ciel humide & pluvieux.

Première expérience.

Huit aunes de toile de lin de Russie, grossière mais blanchie, furent peintes d'un côté moyennant une mixtion broyée d'une demi-livre de suie de Russie, & de 3 ℥ de vernis à l'huile; & le jour suivant la peinture s'étant passablement desséchée, on y en mit une seconde couche. En triturant la suie avec l'huile, on observa que le vernis étoit devenu plus odorant qu'auparavant, & durant le premier quart d'heure il s'y forma tant de petites ampoules d'air, que la mixtion en prit une apparence écumeuse. Le troisième jour après que cette toile eut été peinte pour la seconde fois, on la mit en rouleau bien ferme, on l'entoura de ficelle, & on la posa en lieu de sûreté en cas d'inflammation. Mais
il

il ne s'y manifesta pas la moindre chaleur, ni aucun autre changement. Au bout de 12 semaines, on ouvrit ce tapis roulé: la couleur avoit pénétré d'outre en outre la toile qui en étoit devenue fort glutineuse; mais elle se trouva au reste dans le même état qu'auparavant.

Seconde expérience.

Huit aunes de toile de lin grossiere furent peintes, comme ci devant à la maniere des tapis, avec une couleur bien broyée, composée de 4 ℥ de minium & de 3 ℥ de vernis à l'huile: on y mit deux couches de couleur: puis, la toile étant passablement seche, on la mit en rouleau. Au bout de 3 mois on trouva le rouleau considérablement collé, mais sans autre changement.

Troisième expérience.

On prit 10 ℥ de chanvre commun, qui avoit été bien séché au four, & qui avoit perdu par l'exsiccation 8 ℥ sur le poud, c'est à dire un cinquieme de son poids. On humecta ces 10 ℥ de chanvre, d'une maniere fort égale, avec $\frac{1}{2}$ ℥ d'huile de chénevis crue: on mit le chanvre en pelotte: on l'envcloppa d'un morceau de natte faite d'écorce de tilleul, de maniere que la natte ne fesoit qu'une fois le tour: on serra le tout aussi ferme que possible avec une corde, & on marqua ce paquet par No. 1. De jour je mettois le paquet au soleil & de nuit dans le laboratoire: durant la premiere semaine il reçut chaque jour la chaleur du soleil. Au bout de 8 semaines j'ouvris le paquet, & n'y vis aucun changement, à l'exception d'un peu plus de secheresse.

Quatrieme expérience.

Dix autres livres de chanvre séché furent humectées d'une livre d'huile de chénevis crue; & traitées en tout comme le paquet précédent. Le succès ne fut pas meilleur. Ce paquet étoit marqué No. 2.

Cinquieme expérience.

On humecta 10 lb de chanvre sec avec 2 lb d'huile de chénevis crue, on les traita comme les paquets précédents qui avoient été numérotés par 1 & 2, & on marqua celui-ci par No. 3. Huit semaines se passerent sans qu'on y remarquât la moindre altération.

Sixieme expérience.

On prit 10 lb de chanvre sec: ou l'imbiba de 4 lb d'huile de chénevis crue: il s'empara de toute l'huile & en fut fort mouillé. On en fit un paquet semblable aux autres, qui fut marqué No. 4. Il demeura également 8 semaines sans aucun changement.

Septieme expérience.

Six pelottes de chanvre de la grosseur du poing, furent imbibées de la quantité d'huile de chénevis qu'elles purent humer, ce qui prit 2 lb de cette huile. Je disposai ces pelottes dans un tas de 10 lb de chanvre sec, de façon que les unes se trouvoient vers le centre, d'autres plus près de la surface, d'autres au niveau de la surface. Le tout fut mis dans une piece de natte & lié de cordes.

cordes. J'y mis le No. 5. Il ne s'y fit point de changement. Je fis cette expérience à l'imitation de celles que j'avois faites avec de la suie, & où j'avois vu que le succès dépendoit beaucoup de certaines molécules imbibées d'huile, & entourées de matiere seche.

Huitieme expérience.

Une natte d'écorce de bouleau fut imbibée de 2 ℥ d'huile de chénevis. Dans cette natte furent enveloppées 10 ℥ de chanvre sec, que l'on comprima avec des cordes autant que possible. Le paquet fut marqué No. 6. Si l'incendie des magazins à chanvre a eu pour cause le contact du chanvre & de l'huile, cette huile ne pouvoit y avoir été introduite que par des nattes huilées. Cependant ce paquet, ayant été ouvert au bout de 7 semaines, ne montra aucun signe de changement. Seulement le chanvre avoit contracté une odeur très forte de renfermé ou de relant, ce que j'avois aussi observé dans les expériences précédentes.

Je ne fis point pour cette fois d'expériences avec des huiles cuites ou des vernis, parceque ces vernis ne peuvent gueres se trouver en contact avec le chanvre ou le lin soit dans des magazins, soit dans des vaisseaux, & y causer du dommage.

Il est connu que le foin ou le blé quand il est humide & entassé en grande quantité, s'échaufe & s'enflamme quelque fois. Ceci pourroit aussi arriver au

chanvre & au lin, quand il y a des ballots qui tombent dans l'eau, qui sont humectés par la pluie ou mouillés de quelque manière que ce soit. Par cette raison je fis les expériences suivantes.

Neuvieme expérience.

Je pris 10 lb de chanvre très sec, je l'humectai uniformément & également de 2 lb d'eau, je le liai bien ferme dans une natte simple d'écorce, je marquai le paquet No. 7, & le posai dans le laboratoire. Il ne s'en suivit point de changement. Au bout de 7 semaines le paquet fut ouvert, il en sortit une odeur de relant très forte, & le chanvre étoit devenu friable par la moisissure: il n'avoit subi d'autre altération depuis que je l'eus empaqueté.

Dixieme expérience.

10 lb de chanvre, ayant été imbibées d'une manière uniforme de 5 lb d'eau de Néva, empaquetées comme précédemment, & marquées No. 8; il ne s'y manifesta aucun changement. Le paquet ayant été ouvert au bout de 7 semaines, le chanvre se trouva fort blanc, & si friable qu'à l'aide d'un bâton on pouvoit presque le broyer; il n'étoit pas seulement aisé de le déchirer, mais aussi de le casser. L'odeur de relant étoit très sensible. Je le remis en paquet pour voir s'il s'y manifesteroit d'autres changements.

Onzieme expérience.

Je versai peu à peu 10 lb d'eau de Néva sur 10 lb de chanvre sec, qui en devint fort mouillé, sans qu'on

qu'on pût néanmoins en exprimer l'eau à la main. Je l'emballai comme ci-devant dans une natte, & le marquai du No. 9. Au bout de 7 semaines je trouvai le chanvre comme dans la 10^e expérience: la moisissure n'étoit gueres plus sensible, quoiqu'il y eût plus d'eau. Je le rempaquetai aussi.

Il est vrai que dans de grands tas de chanvre ou de lin les effets pourroient bien être différents de ce qu'ils sont dans ces sortes de petits essais. Cependant ces expériences en petit devroient au moins, si l'on attrapoit une fois le vrai point, manifester quelque chaleur ou quelque autre phénomène, qui montreroit la route qu'on auroit à suivre pour réussir en grand, ou pour approcher de la réussite. Le tems humide qu'il fit pendant plusieurs semaines consécutives étoit sans doute un obstacle considérable, mais pourtant pas assez grand pour empêcher seul tout succès. L'expérience de l'Amirauté où il y a eu inflammation dans un mélange de suie, de chanvre & d'huile, n'est point décisive pour le chanvre, vu que la suie & l'huile sans chanvre s'enflamment ensemble.

L'expérience journaliere nous montre que le lin, le chanvre & les étoupes ne s'échauffent & ne s'enflamment pas par eux-mêmes quand on les a fait entrer avec violence dans les interstices du bois, soit aux fenêtres, soit aux poutres ou troncs d'arbres des cabanes, & qu'ils sont exposés ainsi à une vicissitude continuelle de sécheresse & d'humidité. Le calfatage des vaisseaux & les cordages poissés dont on se sert dans la marine, prouvent aussi

suffisamment que le chanvre poissé ne s'échauffe & ne s'enflamme pas à l'air libre sec ou humide. Il ne reste donc qu'à favoir ce qui arrive au chanvre ou au lin, quand il est imbibé d'huile, & employé au calfatage. C'est à ce sujet que je fis les expériences suivantes.

Douzieme expérience.

Je pris du chanvre, je l'arrosai d'huile de chénevis crue, employant $\frac{1}{2}$ once d'huile pour chaque livre de chanvre, je laissai à l'huile le tems de pénétrer le chanvre: puis je le mis par couches entre les surfaces de 4 planches neuves de bois de sapin, passablement fortes, longues de 2 piés & larges de 6 pouces. Les couches de chanvre étoient de l'épaisseur d'un doigt. Les planches qui alternoient avec le chanvre, & qui étoient par conséquent paralleles avec les couches, furent clouées ensemble avec de longs clous de fer rivés, ce qui comprima le chanvre autant que possible: j'avois fait rogner un peu les bords angulaires des planches, afin qu'elles formassent des crevasses élargies en dehors. Je fis entrer dans ces crevasses à coups de repoussoir & de marteau autant de chanvre huilé qu'elles en purent contenir. Ce faisceau de planches si bien calfaté, & marqué No. 1, reposa d'abord deux semaines dans le laboratoire, puis deux autres semaines à l'air libre. Il ne s'y fit pas le moindre changement.

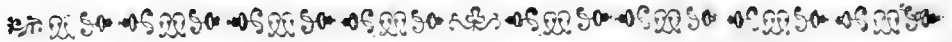
Treizieme expérience.

Je fis un autre faisceau de planches exactement semblable au précédent, également rempli de couches de chanvre,

chanvre, cloué & calfaté; à l'exception que j'employai $1\frac{1}{2}$ once d'huile sur la livre de chanvre. Le chanvre dont j'eus besoin cette fois-ci pesoit environ $1\frac{1}{2}$ lbs. Ce faisceau, marqué No. 2, fut posé à côté du précédent & soigneusement observé; mais je n'y remarquai aucun phénomène.

Quatorzieme expérience.

Un autre faisceau encore, aussi composé de 4 planches juxtaposées, fut rempli de chanvre qui depuis plusieurs jours avoit été imbibé de 3 onces d'huile par livre: il fut cloué & calfaté comme les précédents, marqué No. 3, & mis avec les autres. Je n'y remarquai rien non plus.



HISTOIRE NATURELLE.

I.

Description de l'organe de génération du Rhinoceros à deux cornes.

Mr. le Docteur *Sparrmann*, connu par les observations botaniques & zoologiques qu'il a faites pendant plusieurs années au Cap de Bonne-espérance, a communiqué à l'Académie le dessin de l'organe de génération du Rhinoceros à deux cornes, qui est l'espèce ordinaire au Cap, & que les observations les plus modernes ont déjà fait entrevoir comme très différente du Rhinoceros de l'Inde. La forme très caractérisée de cet organe, par lequel le Rhinoceros à deux cornes se rapproche en quelque façon du cheval, ressemble si peu à la figure que Mr. le Docteur *Paffons* a donnée de cette même partie du Rhinoceros à une corne, qu'on peut alléguer ce caractère comme une nouvelle preuve de la différence spécifique de ces deux animaux.

Planche I. La Planche I^e représente un membre du Rhinoceros à deux cornes, en grandeur naturelle: les lettres

a a indiquent le bord coupé du prépuce retiré.

b b le frein du prépuce.

c c le corps du membre.

dd deux élévations charnues ou caroncules longitudinales au dessus de sa base.

ee un rebord charnu, qui couronne le gland & s'avance au bas en demi-cercle.

ff le gland ovale & tronqué, ceint d'un bord presque en forme de champignon.

La proportion de ce membre est assés petite pour un animal, qui a onze pieds de longueur sur sept de hauteur & une circonférence de 12 pieds: toute sa longueur n'étoit que de 7 pouces, la circonférence à la base 6, le grand diamètre du gland 1 p. 4 lignes, le petit diamètre 1 pouce: la hauteur des caroncules paraboliques d'environ 1 p. 6 l. leur étendue en longueur 2 p l'épaisseur 3 l.

Dans un Rhinoceros plus avancé en age, dont la longueur excédoit de quelques pieds les mesures données, & qui avoit les cornes bien plus grandes, cette partie ne s'est gueres trouvée de la moitié plus grande que dans le premier. Mr. *Sparrmann* conclut de ces proportions, que l'accouplement du Rhinoceros ne sauroit avoir lieu de la maniere conjecturée par Mr. le Comte de *Buffon*.

II.

Extraits des Rapports envoyés à l'Académie

par M. le Translateur *Jäbrig*.

1. Teinture en jaune des Calmoucs.

Une espèce de *Lichen*, qui couvre en certains endroits

droits la surface des deserts les plus arides vers la mer Caspienne & qui semble être le même que *Dillenius* a décrit sous le nom de *Lichenides ceratophyllum obtusius & minus ramosum* (Histor. mulcor. p. 154. tab. 20 fig. 49) promet une bonne teinture d'un jaune tirant sur le fouci. Le Traducteur *Jäbrig* l'a vu employer par les Calmoucs pour teindre leurs étoffes de coton, avec une addition d'alun & d'écorce de pommier sauvage. Les garçons Calmoucs le mâchent & en enveloppent les astragales d'animaux, qui servent à leurs jeux, & ces os, après avoir reposé pendant une nuit, se pénètrent d'une belle couleur jaune, que la pâte du Lichen leur communique. Ce même Lichen mâché sert encore d'un bon cataplasme vulnéraire au peuple Calmouc.

2. Remede des Calmoucs contre les maladies de la peau.

L'Aristoloché (Aristol. Clematiles) au rapport du même voyageur, est employée par les Calmoucs en décoction, comme un remede externe contre les maladies de la peau. Ils en lavent aussi leurs faucons de chasse, lorsqu'au printemps ils se trouvent attaqués de la galle & qu'ils portent mal leurs plumes. Le bain de cette décoction de l'herbe sèche, dont on fait provision pour cet effet, fait promptement tomber leur vieilles plumes & favorise le cru des nouvelles.

3. Des Rats d'eau.

Ces animaux, d'après les observations de Mr. *Jäbrig* se multiplient très fort sur les îles du Volga, surtout pendant
Pinon-

l'inondation de ce fleuve qui dure fort avant dans l'été: ils se transportent aussitôt que l'eau du fleuve est rentrée dans son lit, par une espèce de migration, sur les prairies qui le bordent, marchant de tous côtés par grandes troupes & s'écartant aux approches de l'hiver fort avant dans les déserts élevés, où ils deviennent fort importuns par les dégâts qu'ils font à l'économie des Calmoucs: ceux-ci s'en vengent de leur côté en employant les peaux de ces animaux pour des fourrures.

4. Remède des Calmoucs contre des tumeurs gangreneuses.

Ces tumeurs gangreneuses attaquent les chevaux, le bétail & même les hommes dans les basses-terres le long du Volga par une cause jusqu'à présent inconnue. Les Calmoucs recommandent contre ce mal, comme un remède très efficace une espèce de *Stative* qu'ils appellent *Tuschut*. Ils découpent cette plante un peu astringente, & en nourrissent les chevaux attaqués sans leur permettre d'autre aliment.

5. Remède de ces mêmes Nomades pour exciter le saignement de nez.

Ils employent pour se procurer ce bénéfice, souvent très salutaire dans les maux des yeux & les engorgemens du cerveau, d'une espèce de *Gramen*, décrite sous le nom d'*Agrostis pungens*, dans l'ouvrage de Mr. Schreber sur les Graminées, & dont les Arabes se servent pour scarifier les hémorrhoidaires. Les Calmoucs font des pelottes de cette plante, dont les feuilles viennent naturellement par

petites touffes: ils les introduisent dans les narines & les agitent en différens sens, jusqu'à ce que l'effet désiré s'enfuive.

6. De la plante appelée *Préanthes chondrilloïdes*.

Cette plante vient communement dans les sables le long du Volga: elle produit autour de sa racine une espece de Gomme-résine fort tenace, qui n'est que le suc laiteux de cette plante insoufflé dans les sables. Les Calmoucs le recueillent & aiment à le mâcher, ce qui le change en colle extrêmement tenace & élastique, semblable en quelque façon à la résine élastique du Brésil.

III.

Analyse chymique d'une espece de Gomme-résine
qui se produit autour de la racine du
Préanthes chondrilloïdes.

par Mr. *Géorgi*.

Cette résine que Mr. *Jäbrig* a envoyée du désert des Calmoucs, est gluante & d'un noir tirant sur le verd, tant qu'elle est fraîche. Longtems exposée à l'air durant l'été, elle devient un peu plus tenace & plus noire: elle ne perd que peu de sa masse en se desséchant. Le papier dans lequel on la garde en est imbibé comme d'une huile grasse, & cette graisse se montre aussi dans d'autres expériences.

Quand

Quand on mâche cette résine, elle cause une grande affluence de salive, mais la salive n'en change ni de couleur ni de gout, & n'en devient pas même plus glaireuse qu'elle n'étoit. Dix grains de résine ayant été mâchés fortement pendant une heure, avoient à peine perdu un grain de leur poids: elle en devint plus noire, un peu plus gluante & plus extensible, sans souffrir aucun autre changement.

Elle s'allume aisément à la flamme d'une chandelle, & produit elle même une fumée jaunâtre, qui donne une suie noire & légère en grande quantité. Quand on en allume un morceau en forme de cône & qu'on le laisse brûler sur du papier blanc, ce papier s'imbibé tout à l'entour d'une graisse semblable à l'huile. Si on éteint la résine avant qu'elle ait achevé de brûler, on peut l'étendre comme de la cire à cacheter, mais elle est trop gluante & trop visqueuse pour conserver des empreintes. Si on la laisse brûler jusqu'à ce qu'elle s'éteigne d'elle même, il reste de 20 grains de résine 8 grains d'un charbon noir & tenace qui se laisse encore paîtrir un peu.

Vingt grains, ayant été digérés dans l'eau pendant plusieurs jours & bouillis ensuite, perdirent à peine 2 grains, & les 18 qui restoit n'avoient subi aucun changement.

Vingt grains furent digérés pendant 24 heures dans l'Alcool, c'est à dire dans l'esprit de vin le plus rectifié; après quoi la teinture ayant été décantée

on les fit digérer dans de nouvel Alkool, & de même pour la troisieme fois. Il se trouva que l'esprit avoit contracté une couleur jaunâtre, & après l'évaporation il resta 13 grains d'une résine jaune fort tenace. Ce reste se laissoit encore un peu païrir. Une mixtion d'Alkool de vin & d'une quantité égale d'esprit de nitre en résolut encore 2 grains par digestion. Le demeurant fut jaune, terreux & après la dulcification sans goût, pesant 7 grains. Il s'alluma encore à la chandelle & se changea par là en un charbon noir.

Du vinaigre concentré put à peine par une longue digestion, de 20 grains en résoudre un, & le reste demeura sans changement. De la Naphte de Vitriol (mais qui étoit déjà vieille) de 20 grains en résolut 8, qui formoient une résine jaune fort tenace.

L'huile de Térébentine, de 20 grains en résolut 16 par digestion: le demeurant étoit terreux & fort meuble ou léger.

Cette résine se résout dans l'huile d'amande par une longue digestion; mais à peu près la moitié de son poids demeure comme une fange noirâtre & indissoluble. L'huile en devient un peu plus jaune & n'a que très peu d'âpreté au goût.

Une dragme ou 60 grains ayant été mis dans un petit creuset, se fondirent aisément à une chaleur foible, en jettant une forte écume & une fumée épaisse qui avoit quelque chose de douçâtre: la matiere fondue formoit

moit autour d'elle-même un bord de graisse. Le résidu fut un charbon noir & tenace, lequel étant calciné plus fortement fuma encore & s'alluma. Après un feu plus violent, il resta 13 grains d'une cendre jaunâtre & terreuse, qui, dulcinée par l'eau donna deux grains de sel Alkali. Du demeurant, que les acides faisoient encore fermenter, on tira 3 grains de terre calcaire moyennant l'acide de Salpêtre. Le reste bien dulcifié perdit par la digestion avec de l'Acide de Vitriol $1\frac{1}{2}$ grain apparemment de terre aluminieuse. Et le dernier reste ne fut qu'un sable de caillou très fin.

Ces expériences ayant été faites, il ne resta plus assés de résine pour en faire d'autres par la distillation. Cependant le détail que nous venons d'exposer montre que cette substance est du nombre de celles qui, de cette nature, ne se trouvent que dans peu de plantes; que cette masse résineuse, outre l'huile essentielle qu'on trouve communément dans toutes les résines, renferme de plus une huile grasse & particulière; & qu'il entre dans sa texture une partie considérable d'une terre fine qui mêlée intimément au reste de la composition, fait que le tout résiste si opiniâtrément à toute dissolution. Cette résine se montre en plusieurs points semblable à la fameuse *résine élastique* de l'Amérique; cependant la nôtre ne possède qu'en un degré fort inférieur les qualités les plus remarquables de celle-là qui consistent dans une ténacité & une élasticité extraordinaires.



MÉTÉOROLOGIE.

Hyver de 1778 à 1779.

Les jours sont marqués suivant le nouveau stile.

I.

Il neigea pour la premiere fois le 10 Octobre 1778 & pour la derniere fois le 24 Avril 1779. L'intervalle entre ces des deux termes est de 196 jours.

2. Il géla pour la premiere fois le 11 Octobre, Therm. de Delisle 151^{d.}, & pour la derniere fois le 19 Avril, Term. 154^{d.}. Cet intervalle entre la premiere & la derniere gélée est de 190 jours.

3. La Néva fut prise pendant 135 jours; depuis le 13 Novembre où elle se géla en grande partie par un froid de 162^{d.}; jusqu'au 11 Avril, où elle debacla par une température de 14,5^{d.}. Les Glaçons du Ladoga ne parurent pas ce printemps: ils furent tous poussés par le vent sur les côtes du Lac.

4. Depuis le 11 Octobre jusqu'au 19 Avril suivant, le plus grand froid observé, a été de 201^{d.} le 21 Janvier matin: Barom. 28, 55, c'est à dire 28 $\frac{55}{100}$ pouces de

de Paris. Ciel entièrement serein, Vent de Nord-Est. Le froid à midi a été de 156^d. le 22 Mars: Barom. 27, 26, ciel couvert en grande partie, pluie & vent de l'Ouest. La différence entre ces deux froids est de 65 degrés de Delisle.

5. Le froid moyen au matin & au soir a été trouvé

depuis le 1 ^{er} Novembre jusqu'au 1 ^{er} Mai	161 degrés
depuis le 1 ^{er} Octobre jusqu'au 1 ^{er} Juin	157 —

Le froid moyen à midi

depuis le 1 ^{er} Novembre jusqu'au 1 ^{er} Mai	153 degrés
depuis le 1 ^{er} Octobre jusqu'au 1 ^{er} Juin	149 —

6. Le froid au matin & au soir a été depuis le 11 Octobre jusqu'au 19 Avril

1 jour au delà de 200^d. le 21 Janvier

3 jours entre 190 & 200 , le 20. 22. 23 Janvier

9 jours entre 180 & 190 , en Decembre, Janvier & Février (*)

26 jours entre 170 & 180 , en Novembre, Decembre, Janvier, Février & Mars (**)

39 jours entre 160 & 170 , en Novembre — Avril

97

(*) Le 11. 18. Déc. le 7. 19 Janv. le 9. 11. 12. 14. 16 Février.

(**) Le 20. 26. 27 Nov. le 7. 10. 12. 13. 17. 24. 25 Déc. le 2 3. 6. 10. 13. 15. 16. 17 Janv. le 2. 3. 7. 8. 13. 17 Févr. le 4. 5. Mars.

97 jours entre 150 & 160 , en Octobre — Avril
 16 jours entre 140 & 150 , en Novembre, Février,
 Mars & Avril.

7. Le froid à midi dans ce même intervalle de temps, depuis le 11 Oct. jusqu'au 19 Avril, a été observé

6 jours moindre que 140^{d.} en Mars & Avril (*)
 79 jours entre 150 & 140 , en Octobre — Avril (**)
 64 jours entre 160 & 150 , en Octobre — Avril
 32 jours entre 170 & 160 , en Novembre — Mars
 6 jours entre 180 & 170 , en Novembre — Février
 2 jours entre 190 & 180 , le 22 Janvier & 12
 Février
 2 jours entre 200 & 190 , le 20 & 21 Janvier

8. L'état du Barometre depuis le 1^{er} Novembre 1778 jusqu'au 1^{er} Mai 1779:

La plus grande élévation 28.83 le 22 Janvier à 9 h.
 du soir (***)

La plus petite élévation 26.83 le 29 Décembre à
 8 h. du soir (****)

La

(*) Le 21. 22. 25. 27 Mars, le 12. 15 Avril.

(**) Le 11. 13 — 26 Oct., le 1 — 5. 24. 28. 29. 30 Nov., le
 1. 2. 4. 14. 15. 19. 21. 28. 29 Dec., le 5. 31 Janv. le 5. 6.
 15. 18 — 28 Fevr., le 1. 6. 9 — 14. 17 — 20. 23.
 24. 26. 28 Mars, le 1 — 7. 9. 10. 11. 13. 14. 16. 19
 Avril.

(***) Therm. 189. ciel serain, Vent de l'Est.

(****) Therm. 154, ciel nubileux, vent fort du Sud; ensuite neige.

La variation totale - - 2.00, ou deux pouces de Paris

Le milieu - - - 27.83

La hauteur moyenne - 27.91 c. à d. 27 $\frac{91}{100}$ pouces de Paris

Le Barometre s'est trouvé 107 jours au dessus de 27 $\frac{9}{16}$; 78 jours au dessus de 28; & 62 jours au dessus de 28 $\frac{1}{16}$ pouces de Paris.

9 Les vents forts pendant ce même intervalle de six mois depuis le 1^{er} Nov. jusqu'au 1^{er} Mai, soufflèrent:

6 jours du *Nord*: le 10. 24 Déc. 17. 18 Janv. 13 Févr. 6 Avril.

2 jours du N-E: le 16 Déc. 2 Janvier.

8 jours de l'*Est*: le 11-14, 25 Nov. 18 Déc. 16 Févr. 3 Mars.

8 jours du S-E: le 23. 28 Nov. 6. 7. 31 Déc. 16 Janv. 2 Mars, 9 Avril.

6 jours du *Sud*: le 2. 15 Nov. 29. 30 Déc. 17 Févr. 21 Avril.

8 jours du S-Ou: le 30 Nov. 28 Déc. 26. 28 Janv. 19 Févr. 5 Mars. 22. 28 Avril.

12 jours de l'*Ouest*: le 22 Déc. 3. 10. 13. 30 Janv. 6. 9. 23. 26 Févr. 6 Mars, 11. 24 Avril.

19 jours du N-Ou: le 20. 21. 22 Nov. 11. 17. 23. 25 Déc. 9. 11 Janv. 7. 20 Févr. 10. 15. 29. 30 Mars, 4. 5. 13. 18 Avril.

10. Les vents très forts regnèrent 1 jour du S-E le 6 Janvier.

- 3 jours du *Sud*: le 8 Déc. 7. 23 Avril.
 9 jours du *S-Ou*: le 24 Nov. 12. 19 Déc. 12. 27.
 31 Janv. 18 Févr. 12. 16 Avril.
 8 jours de *l'Ouest*: le 20. 21. 27 Déc. 5. 15 Févr.
 14. 28 Mars, 15 Avril.
 2 jours du *N-Ou*: le 10 Février & le 1 Mars.

II. Les autres variations de l'Atmosphère pendant ces six mois d'hiver Novembre — Avril *incl.* sont marquées dans la table ci-jointe

Atmosphère.	1778.		1779.				Somme
	Nov.	Déc.	Janv.	Févr.	Mars	Avril	
jours entièrement sereins.	3	1	6	4	8	4	26
jours entièrement couverts	20	15	13	6	8	7	69
Brouillards - - -	1.	3	5	3	4	1	17
Pluie {	4.	4	0	2	3	13	26
Neige {	11	13	13	7	7	9	60
Grele - - -	0	0	0	0	2	2	4
Aurores boréales {	0	1	0	1	1	1	4

La quantité de l'eau de pluie & de neige tombée depuis le 12 Octobre jusqu'au 12 Avril a été trouvée de 5. pouces & $\frac{21}{100}$ de Paris.

PROMOTION.

Mr. *Pierre Inobodsof*, Adjoint pour l'Astronomie fut reçu & proclamé dans l'Assemblée du 7 Janvier Académicien extraordinaire pour la même partie.

MORTS.

Jean Burmann, ancien Professeur de Botanique & Directeur du Jardin médicinal à Amsterdam.

Reçu au nombre des Académiciens externes en 1776 le 29 Décembre dans l'Assemblée solennelle, par la quelle l'Académie Impériale des Sciences célébra le cinquantieme anniversaire de sa fondation.

Décédé le $\frac{13}{24}$ Janvier 1779.

Grégoire Nicolaievitch Teplof, Conseiller-privé, Sénateur & Chevalier des Ordres de St. Alexandre Nevski & de Ste Anne, Honoraire de l'Académie depuis 1747.

Décédé le 30 Mars 1779.

Nous ne donnerons ici qu'une esquisse légère de la vie académique de ce Ministre ami des sciences &

protecteur de ceux qui les cultivoient. Nous ne touchons pas à ses autres merites envers la patrie ; ils sont à jamais consignés dans les fastes de l'Etat.

Mr. *Teplof* a fait ses premières études au séminaire de l'Archevêque de Novogorod *Théophane Procopowitsch*, d'heureuse mémoire : il y obtint même une place d'Instituteur, & s'y distingua par une traduction latine des Satyres du Prince de Cantemir & par une Géographie de l'Empire de Russie qu'il avoit composée. Ces deux ouvrages cependant ne furent point imprimés.

En 1740 Mr. *Teplof* fut employé à l'Académie des Sciences, d'abord en qualité de Traducteur avec la charge de travailler au Catalogue du Cabinet d'Histoire naturelle. Cela lui donna l'envie de s'appliquer à cette science : il s'adonna surtout à la Botanique & eut pour Maître le célèbre Professeur *Amman*.

Il y fit des progrès si rapides, que déjà vers la fin de l'année 1741, l'Académie pour récompenser son assiduité & encourager son zèle, le reçut au nombre des adjoints. Mais son vaste génie ne se borna pas à une seule science ; en 1742 il donna des leçons de Philosophie morale & fut également applaudi.

Ensuite Mr. *Teplof* fut choisi & nommé pour accompagner en qualité de Gouverneur le jeune Comte *Kyrile Grégorovitsch Rasoumovski* dans les pays étrangers : honneur distingué qui marquoit le grand cas que l'Impératrice *Elisabeth*, de glorieuse mémoire, faisoit déjà alors de ses

ses talens, & la confiance qu'elle avoit en sa droiture. A son retour le Comte son élève ayant été déclaré Président de l'Académie Impériale des Sciences, Mr. *Теплов* travailla au Règlement de ce corps & eut une grand part à son renouvellement. Depuis cette époque l'Académie le compta parmi ses Honoraires.

Les Ouvrages que Mr. *Теплов* a donnés au jour font :

1. Знаніе касающееся до Философїи во обще часть 1, 1751. *c. à. d.* Notice concernant la Philosophie en général.

2. Наставленіе Сыну. Instruction à son fils.

3. Собраніе разныхъ пѣсенъ съ приложеніемъ поновъ на три голоса. *c. à. d.* Recueil de diverses chansons avec la musique à trois voix.

4. О Засѣвѣ разныхъ табаковъ чужестранныхъ въ малой россїи *c. à. d.* Méthode de planter diverses especes étrangères de Tabac dans la petite Russie; ouvrage que Sa Majesté l'Impératrice a reçu très favorablement & qu'E le a fait publier & distribuer dans tout le pais, par une ordre particulier daté du 11 Avril 1763.



OUVRAGES, MACHINES ET INVENTIONS

présentées ou communiquées à l'Académie pendant
le cours du premier semestre de l'Année 1779.

Dans l'Assemblée du Lundi, 7 Janvier, le Secrétaire de Conférences a présenté un échantillon de la plante dont les Calmoucs se servent pour guérir les faucons de la roigne, & que Mr. le Traducteur *Jäbrig* a envoyé à l'Académie avec un rapport daté de *Yenatayefska* le 3 Décembre dernier. Cette plante fut reconnue être l'*Aristoloché clematite*. Voyez ci-dessus *Histoire naturelle* pag. 66.

— — il a communiqué la lettre imprimée de Mr. *de Magellan* sur le *Respirateur* ou *Inhaler* des Anglois, instrument qui doit servir à guérir la toux catarrale par la respiration des vapeurs de l'eau chaude.

— — ensuite un avis sur une édition des ouvrages de musique de feu *Jean-Jacques Rousseau* proposée par souscription

— enfin

— — enfin une lettre de Mr. de *Murr*, Patricien de Nuremberg, qui promet de communiquer à l'Académie une découverte importante pour les astronomes. Voyez ci après.

Le 14 Janvier. Mr. le Prof. *Krafft* a remis un catalogue imprimé des manuscrits & divers dessins du célèbre astronome de Nuremberg *George Christoph Eimmart*, mort au commencement de ce siècle. Ce catalogue lui a été adressé par Mr. de *Murr* pour être présenté à l'Académie.

Le 18 Janvier. Le Secrétaire a lu & remis un écrit de Mr. *Rottboel*, Professeur de Botanique à Copenhaguen, qui envoie le catalogue des plantes du Jardin de l'Académie Danoise, & qui souhaite de recevoir en échange celui du Jardin botanique de St. Pétersbourg. Il propose ensuite un commerce épistolaire entre Mrs. les Botanistes des deux Académies, & il offre un troc des plantes tant vivantes que séchées, dont l'Académie royale de Copenhaguen possède une collection très considérable, contre des plantes de Sibérie & des autres contrées du vaste Empire de Russie. L'Académie a accepté ces propositions avec remerciement, & elle a chargé Mr. le Prof. *Lepechin* d'envoyer à Mr. *Rottboel* le Catalogue qu'il demande, & de lier avec lui une correspondance qui ne sauroit qu'être très utile & agréable aux deux Académies.

Le 21 Janvier. Le Secrétaire a lu une lettre adressée à Messieurs les Académiciens par Mr. le Prof. *Rottboel* qui envoie de la part de l'Université de Copenhaguen

le 1^{er} volume des ses mémoires imprimés en 4^{to} sous le titre *Acta litteraria Universitatis Hafniensis ad annum 1778.*

Le 28 Janvier. S. E. Mr. le Directeur a présenté de la part de Mr. le Comte de *Harrsch*, Chambellan de L. L. M. M. Impériales & Royales deux Exemplaires de son ouvrage intitulé :

Pyrotechnia sublimis seculi primaevi vel Liber meteororum: 4^{to} Viennae 1778.

Le 4 Février. Le Secrétaire a lu une lettre de Mr. *Wägener* de Moscou, qui envoie un paquet cacheté, à l'adresse de l'Académie Impériale des Sciences, lequel contient des Expériences sur les moyens de prolonger sa vie & de jouir jusqu'à sa fin d'une parfaite santé. Comme l'Académie existera toujours, elle a conseillé à Mr. *Wägener* de revenir au bout d'un siècle lui présenter sa découverte.

Le 18 Février. Mr. le Prof. *Lexell* a lu une lettre de Mr. *Messier*, Astronome de la Marine à Paris, qui communique ses observations touchant la comète apparue le mois précédent.

— — Le Sr. *Kouliben* Mécanicien de l'Académie a fait voir un miroir parabolique de sa construction, composé de plusieurs petits miroirs plans, qui produit un grand effet, & par le moyen du quel on peut dans des Illuminations de réjouissance, représenter des *Chiffres* de telle

telle couleur que l'on voudra en interposant entre le miroir & la lampe qui est au foyer, des verres colorés. Sa Majesté l'Impératrice a daigné applaudir à cette découverte & en gratifier l'artiste.

Le 22 Février. Mr. le Prof. *Güldenstädt* a remis de la part de Mr. *Hablitzl*, correspondant de l'Académie à Afrachan, une quantité de semences de la *Nymphaea Nelumbo*; & de la part de Mr. *Jäbrig* un paquet de l'herbe nommée *Ephedra monostachya*.

Le Secrétaire a lu & communiqué une lettre circulaire de Mr. *Pabin de Champlain de la Blancherie*, qui envoie diverses feuilles imprimées; le Prospectus d'une correspondance générale sur les sciences & les arts; la 1^{ere} feuille des nouvelles de la république des lettres & de arts dédiées à l'Académie Royale des Sciences de Paris; & l'Extrait du journal de mes voyages, où les causes & les effets de la débauche & de la mauvaise éducation. Mr. de la Blancherie invite Mrs. les Académiciens de contribuer à la perfection de son nouveau Journal, & de lui envoyer les notices & les extraits qu'ils souhaiteroient de rendre publics.

Le 1 Mars. Le Secrétaire a présenté de la part de Mr. *Klügel*, Professeur de Mathématiques à Helmstädt *Analytische Dioptrik. Leipzig 1778, 4^{to}*, ouvrage suivi d'une traduction allemande & enrichie de diverses additions que le même auteur a faite de l'*Instruction détaillée*

pour porter les instrumens de Dioptrique au plus haut degré de perfection par Mr. Fufs.

— — il a lu un extrait de lettre communiqué à l'Académie par S. E. Mr. le Prince *Dimitri de Gallitzin*, dans laquelle Mr. *Jean Power*, Docteur en Médecine à *Poleswerth* en Angleterre fait part à Mr. *Needham* de deux guérisons remarquables de la Gangrène pratiquées par l'application de l'air fixe ou des cataplasmes fermentans.

Le 8 Mars. Le Secrétaire a lu une lettre de Mr. le Prof. *Spielmann* de Strasbourg, qui communique diverses nouvelles littéraires.

Le 15 Mars. Mr. le Prof. *Güldenstädt*, a présenté de la part de Mr. *Hablitzl* les observations météorologiques que ce correspondant assidu a faites à Astrachan pendant le cours de l'année 1778.

Le Secrétaire a remis de la part de Mr. l'Assesseur *Engel*, les observations météorologiques qu'il a faites à Moscou pendant les six dernières années 1773 — 1778.

Le 8 Avril. S. E. Mr. de *Dowafchnef*, Directeur de l'Académie, a notifié la mort du Conseiller-privé *Grégoire Nicolayevitsch Teplof*, Sénateur, Chevalier des Ordres de St. Alexandre Nevski & de Ste. Anne &c. Honoraire de l'Académie Impériale des Sciences: décédé le samedi 30 Mars. Voyez ci-dessus pag. 77.

Le

Le Secrétaire a lu deux lettres de Mr. de Magellan, qui communique diverses nouveautés littéraires & qui annonce avec éloge un Cours de Philosophie expérimentale par Mr. Atwoot en 3 volumes in 4^{to}, qu'on imprime par voye de souscription.

Le 12 Avril. Le Secrétaire a présenté de la part de Mr. le Conseiller de Cour Böckmann, Professeur de Mathématiques à Carlsruh.

Wünsche und Aufsichten zur Vervollkommung der Witterungslehre

brochure de 40 pages in 8^{vo}, écrite avec beaucoup de chaleur & de zèle pour le progrès des connoissances météorologiques.

Le 19 Avril. Le Secrétaire a lu un Rapport de Mr. Jäbrig, daté de Yenatayefska, qui envoie une traduction allemande du *Dschanga*, c'est à dire, de la Messe pour les trépassés que les prêtres Calmoucs lisent à la suite des autres prieres pour la délivrance des Ames.

Le 29 Avril. Le Secrétaire a lu un Rapport de Mr. Jäbrig, qui envoie une traduction allemande de l'*Arshanab Nomn*, ou Priere de sacrifice béni, qu'on fait en préparant la très sainte offrande des Prêtres calmoucs nommée *Arshäba*.

Le 3 Mai. Le Secrétaire a remis de la part de l'Université Impériale de Moscou les Discours que Mrs.

les Professeurs *Schaden* & *Tschepotaref*, ont prononcés à une Affemblée folemnelle tenue le 22 Avril à l'occasion de l'Anniverfaire de la Naiffance de *SA MAJESTÉ L'IMPERATRICE*: le premier en latin *De CATHARINA Magna, Legislatorum Prima omnium, Legislationem suam, Sapienti ac divino prorsus consilio, conscientiae, foro ei peculiari consecrato, directe inaedificanti*: l'autre en russe:

О способахъ и путяхъ, ведущихъ къ просвѣщенію.

— — il a lu encore un rapport de Mr. le Traducteur *Jäbrig*, qui communique diverses observations concernant les remedes usités par les calmoucs: voyez ci-dessus pag. 66.

Le 10 Mai. Le Secrétaire a remis une Quadrature de cercle, qui lui a été adressée par un anonyme, dont la lettre est sans date: elle a été mise au rebut.

Le 17 Mai. Mr. le Prof. *Laxmann*, a communiqué une lettre très intéressante de Mr. *Kalm*, Professeur d'Histoire naturelle à Abo. Ce célèbre voyageur, après avoir mandé quelques nouvelles, assure que de tous les arbres qu'il avoit tirés de l'Amérique septentrionale, le noyer blanc *Juglans alba*, le cérifier noir, *Prunus virginiana* & le Crataegus, *Crus Galli* viennent & prospèrent parfaitement bien en plein air dans la Finlande. Les deux premiers se recommandent par leurs fruits, & le dernier est très propre pour des hayes. Ensuite Mr. *Kalm* qui a aussi vogagé en Russie remarque que les mines de fer

fer aux environs de Toula ressemblent parfaitement à celles qu'il a vues en Virginie.

Mr. le Prof. *Güldenstädt* a présenté un journal que Mr. *Fries*, chirurgien, a tenu l'année passée à Samara, & qui contient diverses observations sur l'état & les variations de l'atmosphère & sur les glaces de la Wolga.

Le 24 Mai. Mr. le Prof. *Pallas*, a présenté de la part de Mr. le Conseiller d'État *Müller* de Copenhague, un mémoire manuscrit : *De conservis palustribus oculo nudo invisibilibus.*

Le Secrétaire a remis le 1^{er} volume de l'ouvrage intitulé

Engelbert Kämpfer, Geschichte und Beschreibung von Japan: herausgegeben von H^{rn}. Dohm.

Pour lequel l'Académie avoit souscrit.

Mr. le Prof. *Lexell*, a présenté de la part de l'Académie Royale des Sciences de Stockholm.

Kongl. Vetenskaps Academiens Handlingar foer Ar 1778.
Vol. 39. quatre cahiers.

Danielis Melanderbjelm Fundamenta Astronomiae. Vol.
I & II.

Torberni Bergmann Opuscula Physica & Chemica.

Le 27 Mai. Mr. le Prof. *Pallas*, a communiqué la lettre de Mr. le Prof. *Burmann* à Amsterdam, qui notifie

tifie la mort de son pere *Jean Burmann*, ancien Professeur de Botanique, & membre externe de l'Académie Impériale, décédé le 11 Janvier. Voyez ci-dessus pag. 77.

Le 3 Juin. Le Secrétaire a présenté la troisieme partie du II^d. Tome de l'Histoire & Mémoires de la Société formée à Amsterdam en faveur des Noyés, qu'elle a envoyée & adressée à l'Académie.

Le 14 Juin. Le Secrétaire a lu une lettre circulaire du Libraire *Pierre Frédéric Goffe* de la Haye, qui envoie un Catalogue imprimé des livres qui seront vendus aux plus offrans, le 30 Août & jours suivans.

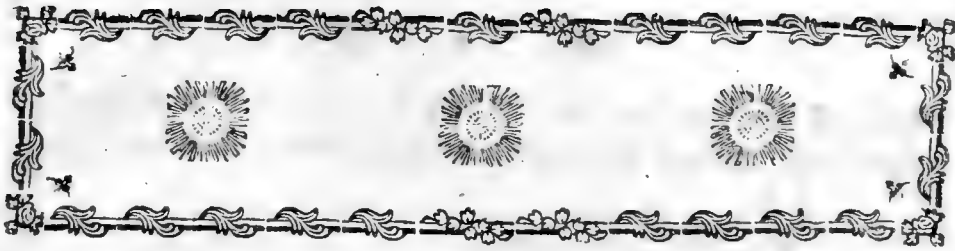
Le 21 Juin. Mr. le Prof. *Laxmann*, a présenté & lu le projet d'un voyage physico-économique, qu'il va entreprendre encouragé par l'approbation de S. E. Mr. *de Domaschnef*. Le Secrétaire a été chargé de dresser conformément à ce projet, un plan de voyage, qui ensuite fera signé & expédié à Mr. *Laxmann*.

MATHEMATICA.

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I.

A

ASPIRANTUM



DE FORMATIONE FRACTIONVM CONTINVARVM.

Auctore
L. E V L E R O.

§. I.

Principium vniuersale ad fractiones continuas perducens reperitur in serie infinita quantitatum A, B, C etc.; quarum ternae sibi succedentes secundum certam legem, siue constantem siue utcumque variabilem ita a se inuicem pendent, vt sit

$$fA = gB + bC, \quad f'B = g'C + b'D, \quad f''C = g'' + D + b''E,$$

$$f'''D = g'''E + b'''F \text{ etc.}$$

Hinc enim deducuntur sequentes aequalitates:

$$\frac{fA}{B} = g + \frac{bC}{B} = g + \frac{j' b}{j' B : C}$$

$$\frac{f'B}{C} = g' + \frac{b'D}{C} = g' + \frac{j'' b'}{j'' C : D}$$

$$\frac{f''C}{D} = g'' + \frac{b''E}{D} = g'' + \frac{j''' b''}{j''' D : E}$$

$$\frac{f'''D}{E} = g''' + \frac{b'''F}{E} = g''' + \frac{j'''' b'''}{j'''' E : F}$$

etc. etc.

Quod si iam posteriores valores in prioribus continuo substituantur, sponte emerget sequens fractio continua:

$$\frac{fA}{B} = g + \frac{f^I b}{g^I + \frac{f^{II} b^I}{g^{II} + \frac{f^{III} b^{II}}{g^{III} + \frac{f^{IV} b^{III}}{g^{IV} + \text{etc.}}}}}$$

cuius ergo valor per solos duos primos terminos A & B feriei determinatur.

§. 2. Quoties igitur talis progressio quantitatum A, B, C, D, E etc. habetur, cuius lex ita fuerit comparata, vt terni quique eius termini sibi succedentes secundum legem quamcunque a se inuicem pendeant, toties inde deducitur fractio continua, cuius valor assignari potest. Quamobrem si formula quaecunque ita fuerit comparata, vt eius euolutio perducatur ad huiusmodi feriem quantitatum A, B, C, D, E, etc. quarum quisque terminus per duos praecedentes determinatur, inde fractionones continuae deriuari poterunt, quod quomodo fiat, commodissime per aliquot exempla ostendi poterit.

I. Euolutio formulae.

$$s = x^n (\alpha - \beta x - \gamma x x).$$

§. 8. In hac formula exponens n indefinitus spectatur, successive recipiens omnes valores 1, 2, 3, 4, 5, 6 etc., vnde, dummodo fuerit $n > 0$, haec formula euanescit, posito $x = 0$, tum vero etiam euanescit, sumto

$$x = -$$

$$x = -\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}{2\gamma}$$

His notatis differentietur ista formula, vt fiat

$ds = n\alpha x^{n-1} dx - (n+1)\beta x^n dx - (n+2)\gamma x^{n+1} dx$,
 vnde per partes integrando et integrationem tantum indi-
 cando fiet

$$n\alpha x^n dx = (n+1)\beta \int x^n dx + (n+2)\gamma \int x^{n+1} dx + s.$$

Hinc, si post quamque integrationem, ita peractam, vt in-
 tegrale euanescat posito $x = 0$, statuatur

$$x = -\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}{2\gamma},$$

quippe quo casu fit $s = 0$, erit

$$n\alpha x^{n-1} dx = (n+1)\beta \int x^n dx + (n+2)\gamma \int x^{n+1} dx,$$

quae est eiusmodi relatio inter ternas formulas integrales
 sibi succedentes, qualem desideramus pro formatione fra-
 ctionis continuae; quandoquidem hae formulae integrales,
 si loco n successiue scribantur numeri 1, 2, 3, 4, 5, 6
 etc. nobis suppeditant quantitates A, B, C, D etc.

§. 4. Scribamus igitur loco n ordine numeros
 naturales 1, 2, 3, 4, etc. vt prodeant istae relationes:

$$\begin{aligned} \alpha \int dx &= 2\beta \int x dx + 3\gamma \int x x dx \\ 2\alpha \int x dx &= 3\beta \int x x dx + 4\gamma \int x^2 dx \\ 3\alpha \int x x dx &= 4\beta \int x^2 dx + 3\gamma \int x^3 dx \\ 4\alpha \int x^2 dx &= 5\beta \int x^3 dx + 6\gamma \int x^4 dx \\ &\text{etc.} \quad \text{etc.} \end{aligned}$$

Hinc igitur habebimus

$$\begin{aligned} A = \int dx &= x = -\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}{2\gamma}, \\ B = \int x dx &= \frac{1}{2} x x = \frac{1}{2} \left(-\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma}}{2\gamma} \right)^2, \\ C = \int x x dx &= \frac{1}{3} x^3, \quad D = \int x^2 dx = \frac{1}{4} x^4 \\ &\text{etc.} \quad \text{etc.} \end{aligned}$$

Tunc vero pro literis f, g, h habebuntur isti valores:

$$f = \alpha, f' = 2\alpha, f'' = 3\alpha, f''' = 4\alpha \text{ etc.}$$

$$g = 2\beta, g' = 3\beta, g'' = 4\beta, g''' = 5\beta \text{ etc.}$$

$$h = 3\gamma, h' = 4\gamma, h'' = 5\gamma, h''' = 6\gamma \text{ etc.}$$

ex quibus valoribus resultat sequens fractio continua:

$$\frac{a}{B} = 2\beta + \frac{6\alpha\gamma}{3\beta + \frac{12\alpha\gamma}{4\beta + \frac{20\alpha\gamma}{5\beta + \frac{30\alpha\gamma}{6\beta + \text{etc.}}}}}$$

cuius ergo valor est

$$= \beta + \sqrt{\beta^2 + 4\alpha\gamma} = \beta + \sqrt{\beta\beta + 4\alpha\gamma}.$$

§. 5. Quo haec fractio continua concinnior redatur, loco $\alpha\gamma$ scribamus $\frac{1}{2}\delta$, et prodibit

$$\beta + \sqrt{\beta\beta + 2\delta} = 2\beta + \frac{3\delta}{3\beta + \frac{6\delta}{4\beta + \frac{10\delta}{5\beta + \frac{15\delta}{6\beta + \text{etc.}}}}}$$

Quoniam autem haec expressio capite truncata videtur, adiecto hoc capite ponamus

$$s = \beta + \frac{\delta}{2\beta + \frac{3\delta}{3\beta + \frac{6\delta}{4\beta + \frac{10\delta}{5\beta + \text{etc.}}}}} \text{, critique}$$

$$s = \beta$$

$$s = \beta + \frac{\delta}{\beta + \sqrt{(\beta\beta + 2\delta)}}$$

quae expressio reducitur ad hanc :

$$s = \frac{1}{2}\beta + \frac{1}{2}\sqrt{(\beta\beta + 2\delta)}$$

§. 6. Haec autem fractio continua adhuc ad maiorem simplicitatem reduci potest, si loco δ scribamus 2ϵ , ut sit

$$\frac{1}{2}\beta + \frac{1}{2}\sqrt{(\beta\beta + 4\epsilon)} = \beta + \frac{2\epsilon}{2\beta + 6\epsilon} = \frac{3\beta + 12\epsilon}{4\beta + 20\epsilon} = \frac{5\beta + 20\epsilon}{\dots}$$

Quod si iam prima fractio deprimatur per 2, secunda per 3, tertia per 4, quarta per 5 etc. prodibit sequens forma:

$$\frac{1}{2}\beta + \frac{1}{2}\sqrt{(\beta\beta + 4\epsilon)} = \beta + \frac{\epsilon}{\beta + \epsilon} = \frac{\beta + \epsilon}{\beta + \epsilon} = \frac{\beta + \epsilon}{\beta + \epsilon} = \dots$$

quae est simplicissima, cuius summa si tanquam incognita spectetur, ac vocetur z , erit utique $z = \beta + \frac{\epsilon}{z}$, ideoque $z z = \beta z + \epsilon$, vnde fit $z = \frac{\beta + \sqrt{(\beta\beta + 4\epsilon)}}{2}$, quae est eadem.

§. 7. Verum ista summa simplicissima immediate deduci potest ex ipsa formula initio assumpta

$$s = x^n (\alpha - \beta x - \gamma x x),$$

quam

quam quoniam nihilo aequalem posuimus, erit utique $\alpha = \beta x + \gamma x x$, eodemque modo

$$\alpha x = \beta x x + \gamma x^2, \alpha x x = \beta x^2 + \gamma x^3, \text{ etc.}$$

ita ut pro serie A, B, C, D, etc. habeamus hanc simplicem seriem potestatum: 1, x, x², x³, x⁴ etc., tum vero omnes literae, f, g, h etc. fiunt α, β, γ etc. unde oritur ista fractio continua:

$$\frac{\alpha}{x} = \beta + \frac{\alpha \gamma}{\beta + \frac{\alpha \gamma}{\beta + \frac{\alpha \gamma}{\beta + \text{etc.}}}}$$

vbi est $\frac{1}{x} = \frac{\beta + \sqrt{\frac{\beta^2 + 4\alpha\gamma}{2\alpha}}}{2}$. Huius ergo fractionis valor est

$$\frac{1}{2}\beta + \frac{1}{2}\sqrt{(\beta^2 + 4\alpha\gamma)}, \text{ ut ante, ob } \alpha\gamma = \varepsilon.$$

II. Euolutio formulae.

$$s = x^n (a - x).$$

§. 8. Haec igitur formula euanescit, ponendo $x = a$; hinc autem fit $ds = n a x^{n-1} dx - (n + 1) x^n dx$, quae expressio cum duobus tantum constet terminis, reducatur ad fractionem, cuius denominator sit $\alpha + \beta x$, ita ut fiat

$$ds = \frac{n a \alpha x^{n-1} dx + (\beta n a - \alpha(n + 1)) x^n dx - \beta(n + 1) x^{n+1} dx}{\alpha + \beta x}$$

His igitur membris seorsim integratis fiet

$$s = n a \alpha \int \frac{x^{n-1} dx}{\alpha + \beta x} + (n \beta a - (n + 1) \alpha) \int \frac{x^n dx}{\alpha + \beta x} - \beta(n + 1) \int \frac{x^{n+1} dx}{\alpha + \beta x}$$

quae

quare si post singulas integrationes statuamus $x = a$, vt fiat $s = 0$, habebimus hanc reductionem:

$$n\alpha \int \frac{x^{n-1} dx}{\alpha + \beta x} = ((n+1)\alpha - n\beta a) \int \frac{x^n dx}{\alpha + \beta x} + (n+1)\beta \int \frac{x^{n+1} dx}{\alpha + \beta x}.$$

§. 9. Loco n substituamus nunc successiue numeros 1, 2, 3, 4 etc. atque comparatione cum formulis generalibus instituta habebimus

$$A = \int \frac{dx}{\alpha + \beta x}, \quad B = \int \frac{x dx}{\alpha + \beta x}, \quad C = \int \frac{x^2 dx}{\alpha + \beta x} \text{ etc.}$$

vbi quidem post integrationem fieri debet $x = a$. Praeterea vero habebimus

$$\begin{aligned} f &= \alpha a, & f' &= 2\alpha a, & f'' &= 3\alpha a, & f''' &= 4\alpha a, \text{ etc.} \\ g &= 2\alpha - \beta a, & g' &= 3\alpha - 2\beta a, & g'' &= 4\alpha - 3\beta a, \text{ etc.} \\ b &= 2\beta, & b' &= 3\beta, & b'' &= 4\beta, & b''' &= 5\beta, \text{ etc.} \end{aligned}$$

atque ex his oritur sequens fractio continua:

$$\frac{\alpha a A}{B} = \frac{(2\alpha - \beta a) + 4\alpha a \beta}{(3\alpha - 2\beta a) + g a \alpha \beta} \frac{(4\alpha - 3\beta a) + 16\alpha a \beta}{(5\alpha - 4\beta a) + \text{etc.}}$$

§. 10. Integratione autem instituta fit

$$\int \frac{dx}{\alpha + \beta x} = \frac{1}{\beta} \log \frac{\alpha + \beta x}{\alpha},$$

quandoquidem integralia euanescere debent facto $x = 0$. Nunc igitur fiat $x = a$, eritque $A = \frac{1}{\beta} \log \frac{\alpha + \beta a}{\alpha}$. Porro

$$\begin{aligned} \int \frac{x dx}{\alpha + \beta x} &= \frac{1}{\beta} \left(x - \frac{\alpha}{\beta} \log \frac{\alpha + \beta x}{\alpha} \right), \text{ factoque } x = a \text{ fiet} \\ B &= \frac{a}{\beta} - \frac{\alpha}{\beta^2} \log \frac{\alpha + \beta a}{\alpha}, \end{aligned}$$

quamobrem valor nostrae fractionis continuae erit

$$\frac{\alpha a \beta l^{\frac{\alpha+\beta}{\alpha}}}{a \beta - \alpha l^{\frac{\alpha+\beta}{\alpha}}}$$

euidens autem est, nihil de vniuersalitate perire, etiam si sumatur $a = 1$; tum enim erit

$$\frac{\alpha \beta l^{\frac{\alpha+\beta}{\alpha}}}{\beta - \alpha l^{\frac{\alpha+\beta}{\alpha}}} = \frac{(2\alpha - \beta) + 4\alpha\beta}{(3\alpha - 2\beta) + 9\alpha\beta} \frac{1}{(4\alpha - 3\beta) + \text{etc.}}$$

§. 11. Tota autem haec expressio manifesto vni-
ce pendet a ratione numerorum α et β ; vnde sumamus
 $\alpha = 1$ et $\beta = n$, atque orietur haec fractio continua:

$$\frac{n l(1+n)}{n - l(1+n)} = \frac{(2-n) + 4n}{(3-2n) + 9n} \frac{1}{(4-3n) + 16n} \frac{1}{(5-4n) + \text{etc.}}$$

cui si praefigamus secundum ordinis legem $1+n$ et sum-
mam statuamus $= s$, vt fit

$$s = 1 + \frac{n}{(2-n) + 4n} \frac{1}{(3-2n) + 9n} \frac{1}{(4-3n) + 16n} \frac{1}{(5-4n) + \text{etc.}}$$

erit

$$s = \frac{1+n(n-l(1+n))}{n l(1+n)} = \frac{1+n-l(1+n)}{l(1+n)} = \frac{n}{l(1+n)}$$

§. 12. Exempla aliquot percurramus, sitque primo $n = 1$, erit

$$\frac{1}{12} = 1 + \frac{1}{1+4} + \frac{1}{1+9} + \frac{1}{1+16} + \text{etc.}$$

Posito autem $n = 2$ erit

$$\frac{2}{13} = 1 + \frac{2}{0+8} - \frac{1}{1+18} + \frac{2}{-2+32} - \frac{3}{-3+50} + \text{etc.}$$

quae autem expressio, ob quantitates negatiuas, non satis est commoda; quod cum eueniat quando $n > 1$, operae pretium erit eos casus euoluere, quibus n unitate minor accipitur.

§. 13. Quo hoc facilius fieri possit, reuertamur ad expressionem literas α et β continentem, atque capite, quod deerat suppleto, prodit ista forma:

$$\frac{\beta}{1 \frac{\alpha + \beta}{\alpha}} = \frac{\alpha + \alpha\beta}{(2\alpha - \beta) + 4\alpha\beta} + \frac{1}{(3\alpha - 2\beta) + 9\alpha\beta} + \frac{1}{(4\alpha - 3\beta) + \text{etc.}}$$

Ponamus nunc $n = n - m$ et $\beta = 2m$, vt obtineamus sequen-

quentem formam:

$$\frac{2m}{\sqrt{\frac{n+m}{n-m}}} = n-m + \frac{2m(n-m)}{2n-4m + \frac{8m(n-m)}{3n-7m + \frac{18m(n-m)}{4n-10m + \text{etc.}}}}$$

vnde sequentes casus speciales deducuntur.

Si $m = 1$ et $n = 3$ erit

$$\frac{2}{\sqrt{2}} = 2 + \frac{4}{2+16} + \frac{36}{2+36} + \frac{64}{2+64} + \text{etc.}$$

quae fractio per 2 diuisa et reducta praebet istam:

$$\frac{1}{\sqrt{2}} = 1 + \frac{1}{1+4} + \frac{9}{1+9} + \frac{16}{1+16} + \text{etc.}$$

quae iam supra est inuenta.

Sit $m = 1$ et $n = 4$ erit

$$\frac{2}{\sqrt{\frac{5}{2}}} = 3 + \frac{6}{4+24} + \frac{54}{5+54} + \frac{96}{6+96} + \text{etc.}$$

$$= 3 + \frac{6 \cdot 1}{4+6 \cdot 1} + \frac{6 \cdot 9}{5+6 \cdot 9} + \frac{6 \cdot 16}{6+6 \cdot 16} + \text{etc.}$$

Sic

Sit $m = 1$ et $n = 5$, erit

$$\frac{2}{l^{\frac{5}{2}}} = 4 + \frac{8}{6 + \frac{32}{8 + \frac{72}{10 + \frac{128}{12 + \text{etc.}}}}}$$

sive

$$\begin{aligned} \frac{1}{l^{\frac{3}{2}}} &= 2 + \frac{2}{3 + \frac{8}{4 + \frac{18}{5 + \frac{32}{6 + \text{etc.}}}}} \\ &= 2 + \frac{2 \cdot 1}{3 + \frac{2 \cdot 4}{4 + \frac{2 \cdot 9}{5 + \frac{2 \cdot 16}{6 + \text{etc.}}}}} \end{aligned}$$

III. Evolutio formulae.

$$s = x^n (1 - x^2)$$

§. 14. Haec ergo formula evanescit casibus $x = 0$ et $x = 1$. Quoniam vero hinc fit

$$ds = n x^{n-1} dx - (n+2) x^{n+1} dx,$$

reducatur hoc differentiale ad denominatorem $\alpha + \beta x x$, fietque

$$ds = \frac{n \alpha x^{n-1} dx + (n \beta - (n+2) \alpha) x^{n+1} dx - (n+2) \beta x^{n+3} dx}{\alpha + \beta x x}$$

Hinc iam iterum integrando fit

$$s = n\alpha \int \frac{x^{n-1} dx}{\alpha + \beta x x} + (n\beta - (n+2)\alpha) \int \frac{x^{n+1} dx}{\alpha + \beta x x} - (n+2)\beta \int \frac{x^{n+3} dx}{\alpha + \beta x x}$$

Quod si iam post integrationes statuatur $x = 1$, prodibit haec integralium reductio:

$$n\alpha \int \frac{x^{n-1} dx}{\alpha + \beta x x} = ((n+2)\alpha - n\beta) \int \frac{x^{n+1} dx}{\alpha + \beta x x} + (n+2)\beta \int \frac{x^{n+3} dx}{\alpha + \beta x x}$$

§. 15. Quoniam hic potestates ipsius x binario augentur, exponenti n successiue tribuamus valores 1, 3, 5, 7, 9 etc. ac statuatur:

$$A = \int \frac{dx}{\alpha + \beta x x}, \quad B = \int \frac{x x dx}{\alpha + \beta x x}, \quad C = \int \frac{x^4 dx}{\alpha + \beta x x} \text{ etc.}$$

Deinde vero literae f, g, h cum suis deriuatis erunt:

$$f = \alpha, \quad f' = 3\alpha, \quad f'' = 5\alpha, \quad f''' = 7\alpha, \text{ etc.}$$

$$g = 3\alpha - \beta, \quad g' = 5\alpha - 3\beta, \quad g'' = 7\alpha - 5\beta, \text{ etc.}$$

$$h = 3\beta, \quad h' = 5\beta, \quad h'' = 7\beta, \quad h''' = 9\beta, \text{ etc.}$$

vnde nascitur sequens fractio continua:

$$\frac{\alpha A}{B} = \frac{3\alpha - \beta + \frac{9\alpha\beta}{5\alpha - 3\beta + \frac{25\alpha\beta}{7\alpha - 5\beta + \frac{49\alpha\beta}{9\alpha - 7\beta + \text{etc.}}}}{B}$$

§. 16. Quia est $B = \int \frac{x x dx}{\alpha + \beta x x}$, erit

$$B = \frac{1}{\beta} \int dx - \frac{\alpha}{\beta} \int \frac{dx}{\alpha + \beta x x}, \text{ ideoque } B = \frac{1}{\beta} - \frac{\alpha}{\beta} A,$$

quo valore substituto habebimus

$\alpha \beta A$

$$\frac{\alpha \beta A}{1 - \alpha A} = 3\alpha - \beta + \frac{9\alpha\beta}{5\alpha - 3\beta + \frac{25\alpha\beta}{7\alpha - 5\beta + \text{etc.}}}$$

cui, quia caput deest, praefigamus $\alpha + \beta + \alpha\beta$; tum autem erit summa $\beta + \frac{1}{\alpha}$, ita ut habeamus

$$\beta + \frac{1}{\alpha} = \alpha + \beta + \frac{\alpha\beta}{3\alpha - \beta + \frac{9\alpha\beta}{5\alpha - 3\beta + \frac{25\alpha\beta}{7\alpha - 5\beta + \text{etc.}}}}$$

existente $A = \int \frac{dx}{\alpha + \beta x^2}$, integrali ita sumto, ut evanescat posito $x^2 = 0$, tum vero facto $x = 1$.

§. 17. Evolvamus primo casum simplicissimum, quo $\alpha = 1$ et $\beta = 1$, ubi erit $A = \frac{\pi}{4}$, unde habebimus

$$1 + \frac{1}{\pi} = 2 + \frac{1}{2 + \frac{9}{2 + \frac{25}{2 + \frac{49}{2 + \text{etc.}}}}}$$

sive erit

$$\frac{4}{\pi} = 1 + \frac{1}{2 + \frac{9}{2 + \frac{25}{2 + \text{etc.}}}}$$

quae est ipsa fractio continua olim a *Brounkero* primum producta, cuius inuestigatio, cum a *Wallisio* per calculos valde taediosos sit eruta, hic quasi sponte ex nostra formula sese prodidit.

§. 18. Nostra autem forma generalis infinitas alias similes expressiones suppeditat, prouti literae α et β vario modo accipiuntur. Ac primo quidem, si α et β fuerint numeri positiui, valor literae A semper per arcum circularem exprimitur, contra vero per logarithmos. Sit igitur primo $\beta = 1$, eritque

$$A = \int \frac{dx}{\alpha + x^2} = \frac{1}{\sqrt{\alpha}} A \operatorname{tang.} \frac{x}{\sqrt{\alpha}} = \frac{1}{\sqrt{\alpha}} A \operatorname{tang.} \frac{1}{\sqrt{\alpha}},$$

unde nascitur haec fractio continua:

$$1 + \frac{\sqrt{\alpha}}{A \operatorname{tang.} \frac{1}{\sqrt{\alpha}}} = \alpha + 1 + \frac{\alpha}{3\alpha - 1 + 9\alpha} \\ \frac{5\alpha - 3 + 25\alpha}{7\alpha - 5 + \text{etc.}}$$

Hinc igitur si sumatur $\alpha = 3$, quia $A \operatorname{tang.} \frac{1}{\sqrt{3}} = \frac{\pi}{6}$, habebimus

$$1 + \frac{6\sqrt{3}}{\pi} = 4 + \frac{3}{8 + \frac{27}{12 + \frac{75}{16 + \frac{147}{20 + \text{etc.}}}}}$$

sive

$$1 + \frac{6\sqrt{3}}{\pi} = 4 + \frac{3 \cdot 1}{8 + 3 \cdot 9} \\ \frac{12 + 3 \cdot 25}{16 + 3 \cdot 49} \\ \frac{20 + \text{etc.}}$$

§. 19. Sit nunc B numerus positivus quicumque, et quia est

$$A = \int \frac{dx}{\alpha + \beta x x} = \frac{1}{\beta} \int \frac{dx}{\frac{\alpha}{\beta} + x x},$$

integrando fit $A = \frac{1}{\sqrt{\alpha\beta}} A \operatorname{tang.} \sqrt{\frac{\beta}{\alpha}}$. Hinc igitur habebimus

$$\beta + \frac{\sqrt{\alpha\beta}}{A \operatorname{tang.} \sqrt{\frac{\beta}{\alpha}}} = \alpha + \beta + \frac{\alpha\beta}{3\alpha - \beta + 9\alpha\beta} \\ \frac{5\alpha - 3\beta + \text{etc.}}$$

Faciamus igitur $\alpha + \beta = 2n$ et $\alpha - \beta = 2m$, ut sit $\alpha = m + n$ et $\beta = n - m$, quibus valoribus positis erit

$$n - m + \frac{\sqrt{(nn - mm)}}{A \operatorname{tang.} \sqrt{\frac{n-m}{n+m}}} = 2n + \frac{nn - mm}{2n + 4m + 9(nn - mm)} \\ \frac{2n + 8m + \text{etc.}}$$

§. 20. Consideremus etiam casum, quo β est numerus negativus, et ponendo $\beta = -\gamma$, erit

$$A = \int \frac{dx}{\alpha - \gamma x x} = \frac{1}{\gamma} \int \frac{dx}{\frac{\alpha}{\gamma} - x x},$$

cuius integrale est

$$A = \frac{1}{2\sqrt{\alpha\gamma}} \int \frac{\sqrt{\frac{\alpha}{\gamma} + x}}{\sqrt{\frac{\alpha}{\gamma} - x}};$$

facto ergo $x = 1$ erit

$$A = \frac{1}{2\sqrt{\alpha\gamma}} \int \frac{\sqrt{\alpha} + \sqrt{\gamma}}{\sqrt{\alpha} - \sqrt{\gamma}},$$

Vnde nascitur ista fractio continua:

$$-\gamma + \frac{2\sqrt{a\gamma}}{\sqrt{a+\sqrt{\gamma}} - \sqrt{a-\sqrt{\gamma}}} = a - \gamma - \frac{a\gamma}{3a + \gamma - 9a\gamma} \\ \frac{5a + 3\gamma - 25a\gamma}{7a + 5\gamma - \text{etc.}}$$

hocque modo nacti sumus novas fractiones continuas, quarum valores etiam per logarithmos exhibere licet, et quae prorsus discrepant ab illis, quas ante inuenimus.

§. 21. Hic casus prae reliquis notatu dignus se offert, quando $\gamma = a$. Siue, quod eodem redit, $a = 1$ et $\gamma = 1$; quia enim tum est $\frac{\sqrt{a+\sqrt{\gamma}}}{\sqrt{a-\sqrt{\gamma}}} = \frac{1}{0} = \infty$, habebimus

$$-1 = 0 - \frac{1}{4 - 9} \\ \frac{8 - 25}{12 - \text{etc.}}$$

sive mutatis signis

$$1 = 1 \\ \frac{4 - 9}{8 - 25} \\ \frac{12 - \text{etc.}}$$

hinc primus denominator

$$\frac{4 - 9}{8 - 25} \\ \frac{12 - \text{etc.}}{\text{debet esse } = 1.}$$

Erit ergo $0 = 3 - 9$

$$\frac{8 - 25}{12 - \text{etc.}}$$

sive

$$\text{siue } x = \frac{3}{8 - 25} \\ \frac{12 - \text{etc.}}$$

vbi denominator debet esse = 3, vnde fit

$$0 = \frac{5 - 25}{12 - \text{etc.}}$$

cuius denominator debet esse = 5, vnde fit

$$0 = \frac{7 - 49}{16 - 81} \\ \frac{20 - \text{etc.}}$$

ex quo ordine facile veritas perspicitur.

§. 22. Sumamus $a = 4$ et $\gamma = 1$ et nanciscemur hanc fractionem:

$$-1 + \frac{4}{13} = \frac{3 - 4 \cdot 1}{13 - 4 \cdot 9} \\ \frac{23 - 4 \cdot 25}{33 - 4 \cdot 49} \\ \frac{43 - \text{etc.}}$$

Sin autem accipiamus $a = 9$ et $\gamma = 1$ erit

$$-1 + \frac{6}{12} = \frac{8 - 9 \cdot 1}{28 - 9 \cdot 9} \\ \frac{48 - 9 \cdot 25}{68 - 9 \cdot 49} \\ \frac{88 - \text{etc.}}$$

IV. Evolutio formulae.

$$s = x^n e^{\alpha x} (1 - x)$$

§. 22. Hic e denotat numerum cuius logarithmus hyperbolicus est unitas, ita ut $d. e^{\alpha x} = \alpha dx e^{\alpha x}$. Hinc ergo erit

$$ds = nx^{n-1} dx e^{\alpha x} + (\alpha - (n+1)) x^n dx e^{\alpha x} - \alpha x^{n+1} dx e^{\alpha x},$$

unde vicissim integrando fit

$$s = nfx^{n-1} dx e^{\alpha x} + (\alpha - (n+1))fx^n dx e^{\alpha x} - \alpha fx^{n+1} dx e^{\alpha x}.$$

Quod si ergo post integrationem statuat $x = 1$, erit

$$nfx^{n-1} dx e^{\alpha x} = (n+1-\alpha)fx^n dx e^{\alpha x} + \alpha fx^{n+1} dx e^{\alpha x}.$$

§. 23. Quod si iam loco n successiue scribamus numeros 1, 2, 3, 4, ac faciamus

$$A = \int e^{\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha}(e^{\alpha x} - 1) \text{ et } B = \int x dx e^{\alpha x} = \frac{x}{\alpha} e^{\alpha x} - \frac{1}{\alpha^2} e^{\alpha x} + \frac{1}{\alpha^2}$$

$$f = 1, f' = 2, f'' = 3, f''' = 4, \text{ etc.}$$

$$g = 2 - \alpha, g' = 3 - \alpha, g'' = 4 - \alpha, \text{ etc.}$$

$$b = \alpha, b' = \alpha, b'' = \alpha, b''' = \alpha, \text{ etc.}$$

prodibit ista fractio continua:

$$\frac{A}{B} = 2 - \alpha + \frac{2\alpha}{3 - \alpha + \frac{3\alpha}{4 - \alpha + \frac{4\alpha}{5 - \alpha + \text{etc.}}}}$$

Adiungamus adhuc superne $1 - \alpha + \alpha$, erit eius valor

$$1 - \alpha + \frac{(\alpha - 1)e^{\alpha} + 1}{e^{\alpha} - 1} = \frac{\alpha}{e^{\alpha} - 1},$$

vnde

vnde habebitur haec fractio continua fatis concinna:

$$\frac{\alpha}{e^\alpha - 1} = 1 - \frac{\alpha}{2 - \alpha + \frac{\alpha}{3 - \alpha + \frac{\alpha}{4 - \alpha + \text{etc.}}}}$$

vnde patet, si fuerit $\alpha = 0$, ob $e^\alpha - 1 = \alpha$, fore vtique $1 = 1$.

§. 24. Consideremus nonnullos casus speciales; ac primo, si sit $\alpha = 1$, erit

$$\frac{1}{e - 1} = 0 + \frac{1}{1 + \frac{2}{2 + \frac{3}{3 + \frac{4}{4 + \text{etc.}}}}}$$

quae fractio facile transfunditur in hanc:

$$\frac{1}{e - 1} = \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \text{etc.}}}}}}$$

vnde fit

$$e - 1 = 1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{1 + \text{etc.}}}}$$

Haec autem porro a fractionibus partialibus liberata dat,

$$e - 1 = 1 + \frac{1}{1 + \frac{1}{2 + \frac{2}{3 + \frac{3}{4 + \frac{4}{5 + \text{etc.}}}}}}$$

vnde fequitur

$$\frac{1}{e - 2} = 1 + \frac{1}{2 + \frac{2}{3 + \frac{3}{4 + \frac{4}{4 + \text{etc.}}}}}}$$

quae formae ob simplicitatem maxime sunt notatu dignae.
Ex penultima, qua fit

$$e = 2 + \frac{1}{1 + \frac{1}{2 + \frac{2}{3 + \frac{3}{4 + \text{etc.}}}}}}$$

sumendo successiue 1, 2, 3, pluraue membra, orientur fequentes approximationes:

$$e = 2, 0000$$

$$e = 3, 0000$$

$$e = 2, 6666$$

$$e = 2, 7272$$

$$e = 2, 7169$$

qui valores, alternatim maiores et minores, fatis prompte ad veritatem conuergunt

§. 25. Sumamus $\alpha = 2$ erit

$$\frac{2}{ee-1} = -1 + \frac{2}{0+4} \\ \frac{2}{ee-1} = -1 + \frac{2}{1+6} \\ \frac{2}{ee-1} = -1 + \frac{2}{2+8} \\ \frac{2}{ee-1} = -1 + \frac{2}{3+etc.}$$

Ex hac fractione porro deducitur ista:

$$\frac{2(ee-1)}{ee+1} = 0 + \frac{4}{1+6} \\ \frac{2(ee-1)}{ee+1} = 0 + \frac{4}{2+8} \\ \frac{2(ee-1)}{ee+1} = 0 + \frac{4}{3+etc.}$$

similique modo, si pro α maiores numeri accipiantur, reductio fieri poterit.

§. 26. Possunt etiam pro α numeri negativi accipi. Ita si fuerit $\alpha = -1$ fiet

$$\frac{e}{e-1} = 2 - \frac{1}{3-2} \\ \frac{e}{e-1} = 2 - \frac{1}{4-3} \\ \frac{e}{e-1} = 2 - \frac{1}{5-4} \\ \frac{e}{e-1} = 2 - \frac{1}{6-etc.}$$

quae reducitur ad hanc formam:

$$\frac{e}{e-1} = 2 + \frac{1}{-3+2} \\ \frac{e}{e-1} = 2 + \frac{1}{-4+3} \\ \frac{e}{e-1} = 2 + \frac{1}{-5+4} \\ \frac{e}{e-1} = 2 + \frac{1}{6+etc.}$$

similique modo maiores valores expediri possunt.

§. 27.

§. 27. Statuamus etiam $\alpha = \frac{1}{2}$, ac reperietur ista expressio:

$$\frac{1}{2(\sqrt{e}-1)} = \frac{1}{2} + \frac{1}{\frac{3}{2} + 1} + \frac{1}{\frac{5}{2} + \frac{3}{2}} + \frac{1}{\frac{7}{2} + \frac{5}{2}} + \frac{1}{\frac{9}{2} + \frac{7}{2}} + \text{etc.}$$

quae liberata a fractionibus partialibus euadit

$$\frac{1}{-1+\sqrt{e}} = 1 + \frac{2}{3+4} + \frac{1}{5+6} + \frac{1}{7+8} + \frac{1}{9+\text{etc.}}$$

Simili modo si summus $\alpha = \frac{1}{3}$ erit

$$\frac{1}{3(\sqrt[3]{e}-1)} = 2:3 + \frac{1:3}{5:3+2:3} + \frac{1:3}{8:3+3:3} + \frac{1:3}{11:3+4:3} + \frac{1:3}{14:3+\text{etc.}}$$

quae a fractionibus partialibus liberata dat

$$\frac{1}{-1+\sqrt[3]{e}} = 2 + \frac{3}{5+6} + \frac{1}{8+9} + \frac{1}{11+12} + \frac{1}{14+\text{etc.}}$$

At

At si ponatur $\alpha = \frac{2}{3}$, prodit haec fractio continua:

$$\frac{2}{\sqrt[3]{(ee-1)}} = \frac{1:3 + 2:3}{4:3 + \frac{4:3}{7:3 + \frac{6:3}{10:3 + \frac{8:3}{13:3 + \text{etc.}}}}}$$

quae a fractionibus partialibus liberata fit

$$\frac{2}{\sqrt[3]{(ee-1)}} = 1 + \frac{6}{4 + \frac{12}{7 + \frac{18}{10 + \frac{24}{13 + \text{etc.}}}}}$$

§. 28. His formulis tanquam principalibus ac simplicioribus euolutis, simili modo alias multo generales tractare licbit, quae ad fractiones continuas multo magis absconditas perducent, vti ex casibus qui sequuntur patebit.

V. Euolutio formulae.

$$s = x^n (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^\lambda.$$

§. 29. Hinc igitur erit

$$ds = (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1} (n a x^{n-1} dx - b(n + \lambda \theta) x^{n+\theta-1} dx - c(n + 2\lambda \theta) x^{n+2\theta-1} dx),$$

vnde per partes integrando, tum vero statuendo $a - b x^\theta - c x^{2\theta} = 0$, (quod fit si fuerit $x^\theta = -\frac{b + \sqrt{(bb + 4ac)}}{2c}$) habebitur ista reductio generalis:

$$\begin{aligned} & n a f x^{n-1} d x (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1} \\ & = (n + \lambda \theta) b f x^{n+\theta-1} d x (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1} \\ & + (n + 2 \lambda \theta) c f x^{n+2\theta-1} d x (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1}. \end{aligned}$$

§. 30. Quodsi iam hanc formam cum nostra generali initio tradita comparare velimus, valores pro litera n successiue assumendi per differentiam θ augeri debent. Deinde non necesse est vt primus valor ipsius n , vt haecenus fecimus, sumatur $= 1$; statuamus igitur eius primum valorem $= a$, et quaeramus valores binarum sequentium formularum integralium, scilicet:

$$\begin{aligned} A & = \int x^a - 1 d x (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1} \text{ et} \\ B & = \int x^{a+\theta-1} d x (a - b x^\theta - c x^{2\theta})^{\lambda-1}, \end{aligned}$$

quae integralia ita sunt capienda, vt evanescant posito $x = 0$, quo facto ipsi x ille valor tribui debet, qui reddat formulam $a - b x^\theta - c x^{2\theta} = 0$. Quoniam autem hoc in genere exsequi non licet, istos valores per literas A et B indicare contenti sumus, quos ergo tanquam cognitos spectemus.

§. 31. Praeterea vero literae f, g, h , cum suis deriuatis sequentes induent valores:

$$\begin{aligned} f & = a a, f' = (a + \theta) a, f'' = (a + 2 \theta) a, f''' = (a + 3 \theta) a, \text{ etc.} \\ g & = (a + \lambda \theta) b, g' = (a + \theta + \lambda \theta) b, g'' = (a + 2 \theta + \lambda \theta) b, \text{ etc.} \\ h & = (a + 2 \lambda \theta) c, h' = (a + \theta + 2 \lambda \theta) c, h'' = (a + 2 \theta + 2 \lambda \theta) c, \text{ etc.} \end{aligned}$$

Ex his igitur formabitur sequens fractio continua:

$$\frac{a a A}{B} = \frac{(a + \lambda \theta) b + (a + \theta) (a + \lambda \theta) a c}{(a + \theta + \lambda \theta) b + (a + 2 \theta) (a + \theta + 2 \lambda \theta) a c} \frac{(a + 2 \theta + \lambda \theta) b + (a + 3 \theta) (a + 2 \theta + 2 \lambda \theta) a c}{(a + 3 \theta + \lambda \theta) b \text{ etc.}}$$

quae

quae forma vtique est maxime generalis, cuius autem ulteriori evolutioni non immoramur.

VI. Euolutio formulae.

$$s = x^n (1 - x^\theta)^\lambda$$

§. 32. Hinc ergo fit

$$ds = n x^{n-1} dx (1 - x^\theta)^\lambda - \lambda \theta x^{n+\theta-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1},$$

unde tantum duae formulae integrales orientur; quam obrem huic differentiali denominatorem arbitrarium tribuamus $a + b x^\theta$, vt habeamus:

$$ds = \frac{(1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta} (n a x^{n-1} dx - (a(n + \lambda \theta) - b n) x^{n+\theta-1} dx - b(n + \lambda \theta) x^{n+2\theta-1} dx).$$

Nunc igitur, ponendo post integrationem $x = 1$, deducimus hanc reductionem:

$$n a \int \frac{x^{n-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta} = (a(n + \lambda \theta) - b n) \int \frac{x^{n+\theta-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta} + b(n + \lambda \theta) \int \frac{x^{n+2\theta-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta}.$$

§. 33. Hic iterum evidens est valores ipsius n per differentiam θ crescere debere. Statuatur autem primus valor ipsius $n = \alpha$, et quaerantur pro quouis casu oblato binae sequentes formulae integrales:

$$A = \int \frac{x^{\alpha-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta} \quad \text{et} \quad B = \int \frac{x^{\alpha+\theta-1} dx (1 - x^\theta)^{\lambda-1}}{a + b x^\theta},$$

vbi scilicet post integrationem positum sit $x = 1$. Quibus

bus inuentis, cum hinc fiat

$$f = \alpha a, f' = (\alpha + \theta) a, f'' = (\alpha + 2\theta) a, f''' = (\alpha + 3\theta) a, \text{ etc.}$$

$$g = (\alpha + \lambda\theta) a - \alpha b, g' = (\alpha + \theta + \lambda\theta) a - (\alpha + \theta) b,$$

$$g'' = (\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a - (\alpha + 2\theta) b, \text{ etc.}$$

$$h = (\alpha + \lambda\theta) b, h' = (\alpha + \theta + \lambda\theta) b, h'' = (\alpha + \theta + 2\lambda\theta) b, \text{ etc.}$$

inde formabitur sequens fractio continua:

$$\frac{\alpha a \Lambda}{B} = \frac{(\alpha + \lambda\theta) a - \alpha b + \frac{(\alpha + \theta)(\alpha + \lambda\theta) a b}{(\alpha + \theta + \lambda\theta) a - (\alpha + \theta) b + \frac{(\alpha + 2\theta)(\alpha + \theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a - (\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + 3\theta)(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 3\theta) a - (\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + \theta)(\alpha + \lambda\theta) a b}{(\alpha + \theta) a - \alpha b}}}}{(\alpha + \lambda\theta) a - \alpha b + \frac{(\alpha + \theta)(\alpha + \lambda\theta) a b}{(\alpha + \theta + \lambda\theta) a - (\alpha + \theta) b + \frac{(\alpha + 2\theta)(\alpha + \theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a - (\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + 3\theta)(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 3\theta) a - (\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + 2\theta + \lambda\theta) a b}{(\alpha + 2\theta) b + \frac{(\alpha + \theta)(\alpha + \lambda\theta) a b}{(\alpha + \theta) a - \alpha b}}}} \text{ etc.}$$

cuius formae vberiore evolutione superfedemus.

VII. Euolutio formulae.

$$s = x^n (e^{\alpha x} (1 - x)^\lambda)$$

§. 34. Hinc ergo fit

$$ds = (1 - x)^{\lambda - 1} (n x^{n-1} dx - (n + \lambda - \alpha) x^n dx - \alpha x^n dx),$$

hinc igitur si post integrationem vbique statuatur $x = 1$, quippe quo casu fit $s = 0$, habebimus hanc reductionem:

$$n \int x^{n-1} dx e^{\alpha x} (1 - x)^{\lambda - 1} = (n + \lambda - \alpha) \int x^n dx e^{\alpha x} (1 - x)^{\lambda - 1} + \alpha \int x^{n+1} dx e^{\alpha x} (1 - x)^{\lambda - 1}.$$

§. 35. In his ergo formulis exponenti n valores vnitatem crescentes tribui debent, tum vero hic minimum eius valorem fumamus $n = \delta$, atque valores literarum A et B ex his formulis erui oportebit, ponendo post integrationem $x = 1$,

$$A = \int x^{\delta - 1} dx e^{\alpha x} (1 - x)^{\lambda - 1}, B = \int x^{\delta} dx e^{\alpha x} (1 - x)^{\lambda - 1}$$

deinde vero ob hos valores:

$$f = \delta,$$

$$f = \delta, f' = \delta + 1, f'' = \delta + 2, f''' = \delta + 3, \text{ etc.}$$

$$g = \delta + \lambda - \alpha, g' = \delta + 1 + \lambda - \alpha, g'' = \delta + 2 + \lambda - \alpha, \text{ etc.}$$

$$h = \alpha, h' = \alpha, h'' = \alpha, \text{ etc.}$$

sequitur ista fractio continua:

$$\frac{\delta A}{B} = \frac{\delta + \lambda - \alpha + \frac{(\delta + 1)\alpha}{\delta + 1 + \lambda - \alpha + \frac{(\delta + 2)\alpha}{\delta + 2 + \lambda - \alpha + \frac{(\delta + 3)\alpha}{\delta + 3 + \lambda - \alpha + \text{etc.}}}}{\dots}$$

Vbi imprimis notari oportet, exponentes λ et δ necessario nihilo maiores accipi debere, quia alioquin formula principalis $x^n e^{\alpha x} (1 - x)^\lambda$ casibus $x = 1$ non evanesceret.

§. 36. Si literis δ et λ tribuatur valor $= 1$, prodibit casus iam supra tractatus; ac si his literis numeri integri assignentur, eiusmodi fractiones continuas orientur, quas per certas operationes ad priores reducere licebit. Verum si his literis δ et λ , vel alterutri, vel vtrique, fractiones assignemus, tum formae orientur ad priores prorsus irreductibiles, quarumque valor haud aliter quam per quantitates maxime transcendentes exprimere liceat. Veluti si fuerit $\delta = \frac{1}{2}$ et $\lambda = \frac{1}{2}$, valor literae A quaeri debet ex hac formula integrali: $A = \frac{e^{\alpha x} dx}{V(x - x x)}$, cuius integratio ad quantitates maxime transcendentes perducit, ita vt valor talium fractionum continuarum prodeat maxime abstrusus.

DE
TRIBVS NVMERIS QVADRATIS,
 QVORVM TAM SVMMA, QVAM SVMMA
 PRODVCTORVM EX BINIS SIT
 QVADRATVM.

Au&ore
 L. E V L E R O.

§. 1.

In Tomo nouorum Commentariorum VIII. tractauit Problema, quo tres numeri quaeruntur, quorum tam summa, quam summa productorum ex binis, vna cum producto omnium fiant quadrata, cuius Solutio cum non solum esset difficillima, sed etiam ad immensos numeros perduxisset, merito videri poterat, si insuper noua conditio adderetur, solutionem vires Analyteos penitus esse superaturam. Hoc tamen euenit in quaestione, quam hic tractabo, vbi praeter tres condiciones memoratas etiam haec postulatur, vt singuli numeri quaesiti sint quadrati. Interim tamen hac conditione adiecta, post plures conatus irritos, tandem modum inueni istud Problema satis commode resoluendi, vbi adeo numeros satis modicos assignare licet Problemati satisfacientes.

§. 2.

§. 2. Sint xx, yy, zz , terni numeri quadrati quaesiti, ita ut esse debeat,

$$I. \quad xx + yy + zz = \square.$$

$$II. \quad xxyy + xxzz + yyzz = \square,$$

quarum conditionum priori satisfiet, sumendo

$$x = pp + qq - rr; \quad y = 2pr \quad \text{et} \quad z = 2qr;$$

tum enim erit,

$$xx + yy + zz = (pp + qq + rr)^2,$$

vnde si ponamus $xx + yy + zz = P^2$, sumtis

$$x = pp + qq - rr, \quad y = 2pr, \quad z = 2qr, \quad \text{fiet} \quad P = pp + qq + rr.$$

§. 3. Progrediamur nunc ad alteram conditionem, quae postulat, ut sit

$$xx(yy + zz) + zzyy = Q^2;$$

quare cum sit

$$yy + zz = 4rr(pp + qq),$$

hinc orietur ista aequatio:

$$Q^2 = 4rr(pp + qq)(pp + qq - rr)^2 + 16ppqqrr,$$

quae diuisa per factorem quadratum $4rr$ dabit

$$\frac{Q^2}{4rr} = (pp + qq)(pp + qq - rr)^2 + 4ppqqrr,$$

quam ergo formulam quadratum reddi oportet. Ea autem euoluta literae p et q ad sextam potestatem ascendent, litera vero r tantum ad quartam, quae ergo commode inuestigari posse videtur, siquidem casus sponte patet, scilicet si $rr = pp + qq$, dummodo fuerit $pp + qq$ quadratum. Interim tamen hinc ne vnicam quidem aliam solutionem deriuare licet; vnde negotium prorsus alio modo aggredi oportet

oportet, quod sequenti modo egregio successu praestari poterit.

§. 4. Pono autem $r = p - nq$, ita ut hoc modo nulla restrictio inferatur, quoniam loco literae r noua indeterminata n introducitur; tum autem nostra aequatio hanc induet formam:

$$\frac{p^2 - n^2 q^2}{(p - nq)^2} = (pp + qq)(2npq + (1 - nn)qq)^2 - 4ppqq(p - nq)^2,$$

quae iam diuidi potest per qq , ita ut

$$\frac{p^2 - n^2 q^2}{q(p - nq)^2} = (pp + qq)(2np + (1 - nn)q)^2 + 4pp(p - nq)^2,$$

quod quadratum breuitatis gratia designemus per R^2 , ita ut fit $Q = 2q(p - nq)R$. Nunc igitur facta euolutione prædabit hæc aequatio:

$$R^2 = 4(1 + nn)p^4 - 4n(1 + nn)p^3q + (1 + 6nn + n^4)ppqq + 4n(1 - nn)pq^3 + (1 - nn)^2q^4,$$

in qua formula postremum membrum euasit quadratum; primum uero membrum reddi posset quadratum, faciendo $nn + 1 = \square$; at uero ad solutionem sufficere potest, ut postremus tantum terminus sit quadratum.

§. 5. Pro R^2 eiusmodi quadratum statuamus, quo sublato tres ultimi termini e medio tollantur, et ex duobus prioribus relictis ratio inter p et q determinetur. Hunc in finem statuatur

$$R = (1 - nn)qq + 2npq + \alpha pp,$$

et α ita determinetur, ut etiam antepenultimus auferatur, quod fit sumendo $\alpha = \frac{1 + 2nn + n^4}{2(1 - nn)}$, quo facto aequatio relicta erit:

$$4p^4 - 4np^3q = \frac{(1+nn)^2}{4(1-nn)^2} p^4 + \frac{2n(1+nn)}{1-nn} p^3q,$$

sive per $4(1-nn)^2$ multiplicando, per p^3 diuidendo et literas p et q ad eandem partem transferendo fiet,

$$(15 - 35nn + 13n^2 - n^3)p = 8n(1-nn)(3-nn)q,$$

quae aequatio porro per $3-nn$ diuidi potest, quo facto fit $(5 - 10nn + n^2)p = 8n(1-nn)q$, vnde deducitur

$$\frac{p}{q} = \frac{8n(1-nn)}{5-10nn+n^2}.$$

§. 6. Sumamus igitur, vt huic aequationi satisfiat, $q = 5 - 10nn + n^2$ et $p = 8n(1-nn)$, ex quibus valoribus colligitur

$$r = p - nq = n(3 + 2nn - n^2).$$

Praeterea vero his valoribus substitutis inuenimus

$$R = (1-nn)((5-10nn+n^2)^2 + 16nn(5-10nn+n^2) + 32(1+nn)^2).$$

Inuentis autem his valoribus ipsi numeri quaesiti ita formabuntur, vt fit

$$x = pp + qq - rr; y = 2pr; z = 2qr.$$

Ope harum formularum igitur aliquot exempla euoluamus.

Exemplum I.

§. 7. Sit $n = 2$, eritque $p = -48$; $q = -19$; $r = 10$, vnde fit $R = 7035$. Erat autem

$$Q = 2qr \quad R = 4 \cdot 5^2 \cdot 19 \cdot 1407.$$

Hinc vero ipsi numeri quaesiti ita se habebunt:

$$x = 2565; y = 2 \cdot 10 \cdot 48; z = 2 \cdot 10 \cdot 19.$$

Quoniam autem hi numeri communem diuisorem habent 5, per eius diuisionem deprimi poterunt, simulque numerus P quinques euadet minor, at vero Q vices quinques minor, hocque modo solutio fequentibus valoribus continebitur:

$$P = 553; Q = 106932; x = 513; y = 192; z = 76.$$

Quadrata iam numerorum x, y, z eiusmodi erunt numeri, qui Problemati olim tractato fatifacient. Tales igitur numeri erunt,

$$x^2 = 263169; y^2 = 36864; z^2 = 5776,$$

qui numeri funt incomparabiliter minores iis, quos loco citato exhibui; vnde intelligitur, methodum, qua tum temporis fum vfus, non fatif effe accommodatam. Summa autem horum trium numerorum eft $= 553^2$; summa productorum ex binis $= 35948^2$ et productum omnium $= 513^2 \cdot 192^2 \cdot 76^2$.

Exemplum II.

§. 8. Sit $n = 3$, eritque

$$p = -8.24 = -192; q = -4; r = -180,$$

qui numeri per -4 depreffi euadent

$$p = 48; q = 1; r = 45; \text{ vnde fit}$$

$$R = 14120, \text{ hincque } Q = 18.25.2824.$$

Hinc vero ipfi numeri quaefiti erunt

$$x = 280; y = 90.48; z = 90,$$

fue deprimendo per 10 fiet

$$x = 28; y = 432; z = 9; P = 433; Q = 12708,$$

qui numeri adhuc praecedentibus funt minores, ideoque
minimi

minimi omnium esse videntur qui satisfaciant. Quadrata ergo horum numerorum, quae sunt

$$x^2 = 784; y^2 = 186624; z^2 = 81,$$

erunt sine dubio minimi Problemati olim tractato satisfacientes, quippe quorum summa est 433^2 ; summa quadratorum ex binis $= 12708^2$ et productum omnium $28^2 \cdot 432^2 \cdot 9^2$.

Exemplum III.

§. 9. Sit $n = \frac{1}{3}$, fietque $p = 3$; $q = \frac{41}{17}$; $r = \frac{55}{31}$, siue, ductis his omnibus numeris in 32, fiet $p = 9$; $q = 82$; $r = 55$; vnde fit

$$R = 22515 \text{ et } Q = 2 \cdot 82 \cdot 55 \cdot 22515.$$

Tum vero erit

$$x = 12915; y = 2 \cdot 55 \cdot 96; z = 2 \cdot 55 \cdot 82,$$

qui numeri per 5 deprimi possunt, quo facto fit

$$x = 2583; y = 2112; z = 1804, \text{ siue}$$

$$x = 3 \cdot 7 \cdot 123; y = 3 \cdot 11 \cdot 64; z = 4 \cdot 11 \cdot 41,$$

§. 10. Haec omnia ex formulae biquadratae §. 4. allatae prima resolutione sunt deducta. Constat autem methodus, qua ex qualibet resolutione iam inuenta plures nouae deriuari possunt; verum hoc modo ad formulas nimis complicatas perueniretur, quod negotium hic non suscipio: praecipue enim in talibus inuestigationibus id solet intendi, vt solutiones saltem simpliciores eruantur.

Euolutio casuum.

quibus est $nn + 1$ quadratum.

§. 11. Sit igitur $nn + 1 = mm$, quod euenit, quoties fuerit $n = \frac{aa - bb}{2ab}$; tum enim erit $m = \frac{aa + bb}{2ab}$, quo obseruato retineamus in calculo literas m et n , critque aequatio resoluenda,

$$R^2 = 4mmpp^4 - 4nmmpp^3q + (m^4 + 4nn)ppqq + 4n(1 - nn)pq^3 + (1 - nn)^2q^4,$$

vbi iam tam primus quam vltimus terminus sunt quadrata, ideoque praeter operationem praecedentem tres adhuc respectu primi termini institui poterunt, quas ergo ordine prosequemur.

§. 12. Primo igitur ponatur

Operat. I.

$$R = 2mp - nm + (1 - nn)q$$

vbi notetur, numerum m tam positue quam negatiue accipi posse, vnde ergo gemina solutio nascetur. Huius ergo valoris pro R quadrato a superiore expressione pro R^2 sublato orietur sequens aequatio:

$$\frac{p}{q} = \frac{4n + 2mn - 2mn^2 - 4n^3}{4m - 4mn + mn^2 - 4n^3}$$

siue ob $nn = mm - 1$ erit

$$\frac{p}{q} = \frac{2n(4 + 2m - 2mm - m^2)}{4 + 8m - 5mm - 4m^2}$$

§. 13. Quoniam literae m et n semper sunt fractiones, quo eae facilius tollantur, introducamus multiplicatorem indefinitum Δ ponamusque

$$p = 2\Delta n(4 + 2m - 2mm - m^2) \text{ et} \\ q = \Delta(4 + 8m - 5mm - 4m^2),$$

vnde

vnde ob $r = p - nq$ fiet

$$r = \Delta n(4 - 4m + mm + 2m^2).$$

§. 14. His igitur tribus valoribus inuentis numeri quaesiti x, y, z ita ex iis determinantur, vt fit

$$x = pp + qq - rr; \quad y = 2pr; \quad z = 2qr.$$

Praeterea vero erit

$$P = pp - qq + rr; \quad Q = 2qrR,$$

existente

$$R = 2mp - mn + (1 - nn)q.$$

§. 15. Vnicum exemplum euoluamus, vt pateat, num hinc minores numeri sint prodituri quam ante. Sumamus igitur $a = 2$ et $b = 1$, fietque

$$n = \frac{3}{4} \text{ et } m = \frac{5}{4}; \text{ hincque fiet}$$

$$p = \frac{3}{2} \Delta(4 \pm \frac{5}{2} - \frac{25}{4} \mp \frac{12}{8}), \quad q = \Delta(4 \pm 10 - \frac{25}{16} \mp \frac{125}{16})$$

sive

$$p = \frac{3}{2} \Delta(\frac{7}{8} \pm \frac{35}{64}) \text{ et } q = \Delta(-\frac{61}{16} \pm \frac{35}{16}).$$

Sumamus $\Delta = 128$, fietque

$$p = 3(56 \pm 35) \quad q = 8(-61 \pm 35),$$

hincque

$$r = p - \frac{3}{4}q = 3(178 \mp 35).$$

Valeat signum superius, quoniam hoc casu numeri resultantes per 13 deprimi possunt, quo facto reperitur:

$$p = 3 \cdot 7 = 21; \quad q = -2 \cdot 8 = -16; \quad r = 3 \cdot 11 = 33,$$

vnde colligimus:

$$x = -392; \quad y = 1386; \quad z = -1056,$$

qui denuo, reiectis signis, per 2 deprimuntur, ita ut
 $x = 196; y = 693; z = 528.$

Supra autem iam multo minores numeros nacti fumus.

Operat. II. §. 16. Ut praeter primum terminum etiam duo
 vltimi tollantur statuamus:

$$R = 2 m p p + 2 n p q + (1 - n n) q q;$$

vnde orietur sequens aequatio:

$$\frac{p}{q} = \frac{4 m - 4 m n n - m^2}{4 m n (2 + m)}, \text{ siue}$$

$$\frac{p}{q} = \frac{8 - 4 m m - n^2}{4 n (2 + m)} \text{ (ob } n n = m m - 1),$$

siue etiam

$$\frac{p}{q} = \frac{(2 + n)(4 - 2 m - m m)}{4 n (2 + m)} = \frac{4 - 2 m - m m}{4 n}.$$

Fiat ut supra

$$p = \Delta (4 - 2 m - m m) \text{ et } q = 4 \Delta n,$$

hincque erit

$$r = p - n q = \Delta (8 - 2 m - 5 m m);$$

denique

$$x = p p + q q - r r; y = 2 p r; z = 2 q r;$$

$$P = p p + q q + r r \text{ et } Q = 2 q r R,$$

existente

$$R = 2 m p p + 2 n p q + (1 - n n) q q.$$

§ 17. Sumamus iterum, quo res exemplo illustre-
 tur, $n = \frac{5}{4}$, ideoque $m = \frac{1}{4}$, fietque,

$$p = \Delta \left(\frac{39}{16} + \frac{5}{2} \right) \text{ et } q = 3 \Delta.$$

Sumatur $\Delta = 16$, et signo superiore valente erit $p = -1$
 et

et $q=48$; hinc fit $r=-37$, vnde numeri quaesiti prodeunt

$$x = 936; y = 74; z = 3552;$$

siue deprimendo

$$x = 468; y = 37; z = 1776,$$

qui praecedentibus adhuc maiores sunt.

§. 18. Tollamus nunc tres terminos priores, po- Operat. III.
nendo

$$R = 2 m p p - m n p q + \frac{m^4 + 3 n n}{4 m} q q,$$

ex quo haec resultat aequatio:

$$g \left(\frac{(m^4 + 3 n n)^2}{16 m m} - (1 - n n)^2 \right) = -\frac{n}{2} (m^4 - 5 n n + 8) p.$$

Ex hac autem forma iam satis manifestum est, nullos numeros minores, Problemati satisfacientes, elici posse; quamobrem vltiore evolutione supersedemus.

A D

DISSERTATIONEM PATRIS
DE TRIBVS NVMERIS,
QVORVM TAM SVMMA QVAM SVMMA
PRODVCTORVM EX BINIS SIT
QVADRATVM
COMMENTATIO.

Auctore

I. A. EVLERO.

Idem Problema de quo hic sermo est aggressus, in solutionem incidi, particularem quidem at ab Patris Solutione plane diuersam et numeros praebentem, qui nec magni nec in illa solutione contenti sunt. Adeoque non incongruum fore arlitror conatus ac repertus meos hic Academiae communicaturus, supplementi instar ad Dissertationem modo indicatam adiicere.

Inchoabo a Solutione maxime speciali, quae primo detecta ansam mihi praebuit sequentem generaliore inuenire.

§. I. Consideremus hos tres numeros

$5(p p - 1)$, $8p$ et $6p$,

quorum

quorum quadrata primae conditioni manifesto satisfaciunt:
est enim

$$25 (pp - 1)^2 + 64 pp + 36 pp =$$

$$25 (pp - 1)^2 + 100 pp = 25 (pp + 1)^2.$$

At altera conditio postulat, ut fit

$$64 \cdot 25 pp (pp - 1)^2 + 36 \cdot 25 pp (pp - 1)^2 + 36 \cdot 64 p^4$$

quadratum: vel

$$2500 pp (pp - 1)^2 + 36 \cdot 64 p^4 = \square,$$

sive, diuidendo per quadratum $4pp$,

$$625 (pp - 1)^2 + 579 pp = \square$$

et euoluendo

$$625 p^4 - 674 pp + 625 = \square.$$

Fingamus huius quadrati radicem $= 25 pp - v$ et fieri debet

$$625 p^4 - 674 pp + 625 = 625 p^4 - 50 ppv + vv,$$

unde eruitur $pp = \frac{625 - vv}{674 - 50v}$.

§. 2. Hic iam succedit, sumendo $vv = 49$ et $v = 7$ tam numeratorem fractionis pp quam denominatorem quadrata euadere: fit enim

$$625 - vv = 576 = 24^2 \text{ et}$$

$$674 - 50v = 324 = 18^2, \text{ vnde } pp = \frac{24^2}{18^2}$$

et deprimendo per 6^2

$$pp = \frac{4^2}{3^2} \text{ et } p = \frac{4}{3}.$$

Hinc numeri quaesiti

$$5 (pp - 1) = \frac{5 \cdot 7}{9} = \frac{35}{9}; \quad 8p = \frac{32}{3} \text{ et } 6p = \frac{24}{3},$$

qui multiplicati per 9 sequentes dabunt numeros integros

Problemati satisfaciētes: 35; 96 et 72, qui certe satis parui sunt, comparatione facta cum illis minimis, quos pater inuenit scilicet: 9; 28 et 432. Nostri uero numeri 35; 96 et 72, conditiones praescriptas sequenti modo adimplent:

$$35^2 + 96^2 + 72^2 = 125^2$$

$$35^2 \cdot 96^2 + 35^2 \cdot 72^2 + 96^2 \cdot 72^2 = 8088^2.$$

Progrediamur iam ad solutionem generaliore.

§. 3. Ex Analyfi Diophantea constat esse

$$(pp - 1)^2 + 4pp = (pp + 1)^2, \text{ similique modo}$$

$$(qq - 1)^2 + 4qq = (qq + 1)^2.$$

Multiplicetur prima aequatio per $4qq$ et secunda per $(pp + 1)^2$: eritque

$$4qq(pp - 1)^2 + 16ppqq = 4qq(pp + 1)^2,$$

$$(qq - 1)^2(pp + 1)^2 + 4qq(pp + 1)^2 = (pp + 1)^2(qq + 1)^2.$$

Scribatur in hac postrema aequatione pro $4qq(pp + 1)^2$ valor ex prima erutus, et obtinebitur summa trium quadratorum numero quadrato aequalis

$$(qq - 1)^2(pp + 1)^2 + 4qq(pp - 1)^2 + 16ppqq$$

$$= (pp + 1)^2(qq + 1)^2.$$

§. 4. Inuentis ergo tribus numeris

$$(qq - 1)(pp + 1); 2q(pp - 1) \text{ et } 4pq,$$

quorum quadrata iam primae conditioni satisfaciunt, superest ut summa productorum ex binis quadratis reddatur quadratum. Oportet ergo fit:

$$4qq(qq - 1)^2(pp - 1)^2 + 16ppqq(qq - 1)^2(pp + 1)^2$$

$$+ 64ppq^2(pp - 1)^2 = \square:$$

vel

vel deprimendo per quadratum $4 q q$,

$$(q q - 1)^2 (p^2 - 1)^2 + 4 p p (q q - 1)^2 (p p + 1)^2 + 16 p p q q (p p - 1)^2 = 0.$$

Est autem

$$(p^2 - 1)^2 + 4 p p (p p + 1)^2 = (p p + 1)^4.$$

Hinc requiritur quadratum fieri debere

$$(p p + 1)^4 (q q - 1)^2 + 16 p p q q (p p - 1)^2 = 0.$$

Quae conditio abit in illam solutionis specialis §. 1. ponendo $p = 2$.

§. 5. Sit breuitatis gratia

$$(p p + 1)^4 = A A \text{ et } 16 p p (p p - 1)^2 = B B,$$

vt quadratum fieri debeat haec formula:

$$A A (q q - 1)^2 + B B q q, \text{ vel}$$

$$A A q^4 + (B B - 2 A A) q q + A A,$$

cuius radix ponatur $= A q q + v$, vt fiat

$$A A q^4 + (B B - 2 A A) q q + A A = A A q^4 + 2 A q q v + v v.$$

Vnde eruitur $q q = \frac{A A - v v}{2 A A - B B + 2 A v}$.

§. 6. Hic iterum euenit, tam numeratorem quam denominatorem fractionis pro $q q$ inuentae euadere quadratum, ponendo $v v = A A - B B$. Numerator enim $A A - v v$ abit in $B B$, et Denominator in

$$2 A A - B B + 2 A \sqrt{(A A - B B)},$$

qui manifesto est quadratum formulae

$$A + \sqrt{(A A - B B)}.$$

At restitutis pro A et B valoribus supra §. 5. positim inuenietur

$AA - BB = p^6 - 12p^5 + 38p^4 - 12p^3 + 1$, id est

$AA - BB = (p^3 - 6p^2 + 1)^2$, ideoque

$$\sqrt{AA - BB} = p^3 - 6p^2 + 1,$$

ita ut irrationalitas prorsus e calculo egrediatur.

§. 7. Facto ergo $uv = AA - BB$ obtinetur.

$$qq = \frac{BB}{(A + \sqrt{AA - BB})^2} \text{ et}$$

$$q = \frac{B}{A + \sqrt{AA - BB}}, \text{ siue}$$

$$q = \frac{4p(p^2 - 1)}{(pp + 1)^2 + p^4 - 6p^2 + 1} = \frac{4p(p^2 - 1)}{2p^4 - 4pp + 2},$$

hoc est $q = \frac{2p}{pp - 1}$.

§. 8. Substituto denique pro q valore modo invento, ob $qq - 1 = \frac{6pp - p^4 - 1}{(pp - 1)^2}$, tres numeri. Problemati satisfacientes erunt

$$\frac{(6pp - p^4 - 1)(pp + 1)}{(pp - 1)^2}, \quad 4p \text{ et } \frac{8pp}{pp - 1},$$

et multiplicando per $(pp - 1)^2$;

$$(6pp - p^4 - 1)(pp + 1);$$

$$4p(pp - 1)^2; \text{ et } 8pp(pp - 1).$$

Summa quadratorum autem horum numerorum fiet

$$(pp + 1)^2 (qq + 1)^2 (pp - 1)^4,$$

quae ob $qq + 1 = \frac{(pp + 1)^2}{(pp - 1)^2}$ transformatur in $(pp + 1)^6$, ita ut summa quadratorum numerorum hic inventorum non solum quadratum fiat, sed adeo potestas sexta. Porro cum summa productorum ex binis numerorum quadratis, quadratum fiat, cuius radix

$$= 2q(Aqq + v) \times (pp - 1)^4; \text{ ob}$$

$$qq = \frac{4pp}{(pp - 1)^2}; \quad A = (pp + 1)^2 \text{ et}$$

$$v = \sqrt{(A A - B B)} = p^2 - 6 p p + 1;$$

haec radix abibit in hanc formam:

$$4 p (p p - 1) (p^2 - 4 p^2 + 22 p^2 - 4 p p + 1).$$

§. 9. En ergo solutionem problematis propositi: p pro lubitu assumpto, tres numeri quaesiti erunt:

$$(6 p p - p^2 - 1) (p p + 1) = x;$$

$$4 p (p p - 1)^2 = y;$$

$$8 p p (p p - 1) = z;$$

qui binas condiciones sequenti modo implebunt:

$$x x + y y + z z = (p p + 1)^6;$$

$$x x y y + x x z z + y y z z = 16 p p (p p - 1)^2 (p^2 - 4 p^2 + 22 p^2 - 4 p p + 1)^2; \text{ vel}$$

$$\text{sumto } x = (p p + 1) (4 p p - (p p - 1)^2);$$

$$y = 4 p (p p - 1)^2;$$

$$z = 8 p p (p p - 1); \text{ fiet}$$

$$x x + y y + z z = (p p + 1)^6;$$

$$x x y y + x x z z + y y z z = 16 p p (p p - 1)^2 ((p p - 1)^2 + 16 p^2)^2.$$

Exempla.

§. 10. Ponatur $p = 2$ et inuenietur:

$$x = 5 \cdot (16 - 9) = 35$$

$$y = 8 \cdot 9 = 72$$

$$z = 8 \cdot 4 \cdot 3 = 96$$

$$x x + y y + z z = 5^6 = 125^2$$

$$x x y y + x x z z + y y z z = 16 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 337^2 = 8088^2$$

quos numeros iam §. 2. per solutionem specialissimam
cruimus.

§. 11. Positio $p = 3$ eosdem numeros octies sumtos praebet: at ponendo $p = 4$ fit

$$\begin{aligned} x &= 17. 161 = 2737 \\ y &= 16. 15^2 = 3600 \\ z &= 8. 16. 15 = 1920 \\ xx + yy + zz &= 17^2 = 4913^2 \\ xxxy + xxzz + yyzz &= 16^2. 15^2. 50881^2 = 12211440^2. \end{aligned}$$

§. 12. Cum $pp - 1$, $2p$ et $pp + 1$ latera trianguli rectanguli rationalis exprimant, nostra solutio sequenti modo concinnior reddi poterit. Sumantur tres numeri a , b , et c , vt fit $aa + bb = cc$: quo facto fiunt numeri Problemati satisfacientes

$$x = c(aa - bb); y = 2aab \text{ et } z = 2abb;$$

tum enim erit

$$\begin{aligned} xx + yy + zz &= c^6 \text{ et} \\ xxxy + xxzz + yyzz &= 4aabb(a^2 + b^2)^2. \end{aligned}$$

Pro casu simplicissimo, quo $a = 4$, $b = 3$ et $c = 5$, inueniemus numeros iam supra erutos

$$x = 35; y = 96 \text{ et } z = 72.$$

Ponamus iam $a = 12$; $b = 5$ et $c = 13$ et obtinebimus hanc nouam solutionem:

$$x = 1547; y = 1440; z = 600;$$

vnde fit

$$\begin{aligned} xx + yy + zz &= 2197^2 \\ xxxy + xxzz + yyzz &= 5^2. 24^2. 21361^2 = 2563320^2. \end{aligned}$$

In genere autem erit

$$a = 2mn; b = mm - nn \text{ et } c = mm + nn.$$

§. 13. Formulae pro solutione nostri Problematis modo inuentae ad aliam analysin conducunt, quae, cum concinnior sit praecedente, hic vtique locum meretur. Sint numeri quaesiti x, y et z , ita vt fieri debeat

$$x x + y y + z z = M M \text{ et}$$

$$x x y y + x x z z + y y z z = N N.$$

Sumto iam $a a + b b = c c$, fit $x = a m$ et $y = b m$, erit $x x + y y = c c m m$. Posito ergo

$$z = c n, \text{ erit } M M = c c (m m + n n);$$

quare fiat $m = 2 p q$ et $n = p p - q q$, vt fit

$$M M = c c (p p + q q)^2, \text{ ideoque } M = c (p p + q q).$$

Deinde cum fit

$$x y = a b m m; \quad x z = a c m n \text{ et } y z = b c m n, \text{ fit}$$

$$N N = m m (a a b b m m + a a c c n n + b b c c n n), \text{ siue}$$

$$N N = m m (a a b b m m + c^2 n n), \text{ seu}$$

$$N N = m m (4 a a b b p p q q + c^2 (p p - q q)^2) = \square.$$

Quod euadet manifeste si fuerit

$$c c (p p - q q) = a a p p - b b q q.$$

Tum enim erit

$$N N = m m (a a p p + b b q q)^2 \text{ et}$$

$$N = m (a a p p + b b q q).$$

Vnde p et q ita definiri debent, vt fiat

$$c c p p - c c q q = a a p p - b b q q,$$

vnde fit $\frac{p p}{q q} = \frac{c c - b b}{c c - a a} = \frac{a a}{b b}$, consequenter erit $p = a$ et

$q = b$; hinc $m = 2 a b$ et $n = a a - b b$: ergo numeri quaesiti $x = 2 a a b$; $y = 2 a b b$ et $z = c (a a - b b)$.

Tum autem erit

$$M = c (a a + b b) = c^3 \text{ et } N = 2 a b (a^2 + b^2).$$

§. 14. Denique comparationem addam meae Solutionis cum illa, quam Pater in eius dissertatione tentavit. Pofuit autem

$x = pp + qq - rr; y = 2pr$ et $z = 2qr;$
ita vt hanc formulam :

$(pp + qq)(pp + qq - rr)^2 + 4ppqqr$
adhuc quadratum reddere fupersit. Praefenti nostro casu erat $p = a$ et $q = b$, existente $aa + bb = cc$. Erit ergo $x = cc - rr; y = 2ar$ et $z = 2br;$ quadratum autem esse debet haec formula: $cc(cc - rr)^2 + 4aabbrr$, quae casibus $r = c$ et $r = 0$ manifesto fit quadratum: Neuter autem horum casuum novos valores fuppeditat. Interim tamen omnino requiritur, vt praeterea casus innotescat: talis autem casus est $r = \frac{ac}{b}$; tum enim haec formula erit

$$c^3 (bb - aa)^2 + 4a^2 b^2 cc, \text{ siue}$$

$$c^4 (bb - aa)^2 + 4a^2 b^2.$$

Est vero $cc(bb - aa) = b^4 - a^4$, ergo formula

$$c^4 (bb - aa)^2 + 4a^2 b^2 = (b^4 - a^4)^2 + 4a^2 b^2 = (b^2 + a^2)^2.$$

Potuiſſet etiam poni $r = \frac{bc}{a}$. At vero nemini certe in mentem venire potuiſſet, hos valores in vſum vocare, vel diuinando reperire. Nunc vero poſito $r = \frac{ac}{b}$, numeri quaefiti ſunt

$$x = \frac{cc(bb - aa)}{\frac{b}{b}}; y = \frac{2aac}{b}; z = 2ac, \text{ siue}$$

$$x = c(bb - aa); y = 2aab; z = 2abb,$$

quae est ipſa mea ſolutio. At vero iſte casus cognitus deducere poteſt ad infinitos alios: minimus autem eorum certe numeros enormes pro x, y et z eſſet daturus, qui forte ad Trillions et Quadrillions adſurgerent.

DE

EPICYCLOIDIBUS

IN SUPERFICIE SPHAERICA DESCRIPTIS.

Auctore

A. J. LEXELL.

§. 1.

Illustris *Hermannus* in I. Tomo veterum Commentariorum, de Epicycloidibus in superficie Sphaerae descriptis, agens, eam ipsis tribuit proprietatem, quod hae lineae curvae singulae rectificabiles essent; verum postmodum inuentum est, insignem hunc Mathematicum in ratiocinio, quo ad istam perductus erat conclusionem, humani quid passum fuisse. Quamuis itaque hae curvae modo dicta proprietate non gaudeant, tamen affectiones, quae illis competunt, egregiae omnino sunt, et formulis omnino concinnis se exprimi patiuntur, quamobrem eas evoluisse operae pretium erit.

§. 2. Si in peripheria circuli cuiusdam SGI in superficie sphaerica descripti capiatur punctum G, atque concipiatur circulum hunc SGI volui super alio circulo immobili RIB, curva KGM, a puncto G descripta, nobis dicetur Epicyclois sphaerica. Pro natura autem huius

Tab. I.
Fig. 1.

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I.

G ius

ius curuae explicanda, concipiamus punctum G, quod initio rotationis fuit in B, iam peruenisse in N, ita vt arcus BFN semissim peripheriae circuli BFN constituat, eritque per naturam rotationis, arcus BFN = arcui BIK in circulo immobili, et arcus GI = arcui KI pro situ circuli mobilis IGS. Polo A, interuallo AG, describatur circulus parallelus GLFE, qui occurrat peripheriae BFN in puncto F, arcubus autem AP, AD, centra circulorum mobilis et immobilis iungentibus, in punctis L et E, tumque iungantur puncta G, P, F, D, arcubus circulorum maximorum, vt etiam AG, AF. Quum nunc in triangulis APG, ADF, sit AG = AF, PG = FD, AP = AD, erit angulus APG = ADF, et PAG = EAF, hinc fiet arc. GI = arc. FB, arc. GL = arc. FD, et RI = QB, ex quo colligitur GF = LE et RQ = IB. Nunc vero est KI = GI et KIB = semip. BFN, ideoque IB = arc. FN, hinc RQ = arc. FN, atqui est RQ : GF = sin. AI : sin. AG, quare fiet GF = arc. FN. $\frac{\sin. AG}{\sin. AI}$, quae proprietas instar aequationis, naturam curuae KGM exprimeritis, inferuire potest. Quia est arc. FN = ang. FDN. sin. FD, ista quoque aequatio pro linea KGM adhiberi potest: GF = ang. FDN. $\frac{\sin. FD. \sin. AG}{\sin. AI}$.

§. 3. Si communi more pro lineis curuis, in superficie Sphaerae descriptis, recepto, naturam lineae curuae KGM exprimere voluiffemus, aequationem quaerere debuiffemus inter angulum BAG vel KAG et arcum AG, quae aequatio complicatior sane euadit quam vt pro sequentibus quaestionibus, vbi de tangentibus et radiis curuedinis harum Epicycloidum agitur, cum vsu adhiberi queat. Sequenti vero ratione ad huiusmodi aequationem per-

pertingere licebit. Dicantur anguli $KAG = \Phi$, $KAI = \eta$, $APG = \theta$, arcus vero AI , PI , AG respectiue exprimantur per a , b , v ; eritque

$$\text{ang. } GPI = \frac{\text{arc. } GI}{\sin. PI} = \frac{\text{arc. } KI}{\sin. PI} = \text{ang. } KAI \cdot \frac{\sin. AI}{\sin. PI}, \text{ seu } \theta = \eta \cdot \frac{\sin. a}{\sin. b}.$$

Deinde habetur in triangulo sphaerico GPA ,

$$\cot. (\eta - \Phi) = \frac{\text{cof. } b \cdot \sin. (a + b) - \sin. b \cdot \text{cof. } (a + b) \cdot \text{cof. } \theta}{\sin. b \cdot \sin. \theta},$$

vbi substituto pro θ eius valore, orietur aequatio inter η et Φ , ex qua angulum η per Φ determinare oportet, vnde habebitur quoque angulus θ per Φ expressus, quare dabitur aequatio inter Φ et v , quum sit

$$\text{cof. } v = \text{cof. } b \cdot \text{cof. } (a + b) + \sin. b \cdot \sin. (a + b) \cdot \text{cof. } \theta.$$

§. 4. Pro tangente **E**picycloidis KIM inuestiganda, concipiamus ductum esse circulum parallelum $gHlf$, proximum ipsi GLE , qui occurrat curuae KGM in puncto H , eritque per proprietatem modo inuentam **E**picycloidum, $Hf : fN = \sin. AG : \sin. AI$, hincque $Hg : Gg = \sin. AG : \sin. AI$, ob $Hg = GF - Hf$ et $Gg = Ff = FN - fN$. Hinc fiet $\sin. HGg : \sin. GHg = \sin. AG : \sin. AI = \sin. GIP : \sin. AGI = \sin. PGI : \sin. AGI$, et alternando, $\sin. HGg : \sin. PGI = \sin. GHg : \sin. AGI = \sin. HGL : \sin. AGI$, vnde ob ang. $PGg = 90^\circ$, fit $\text{cof. } PGH : \sin. PGI = \sin. HGL : \text{cof. } LGI$, cui analogiae, ob $PGH + PGI = HGL + LGI$, aliter satisfieri nequit, quam ponendo $\text{cof. } PGH = \sin. PGI$ et $\sin. HGL = \text{cof. } LGI$, hoc est angulum LGH rectum; vnde fiet arcus circuli maximi GI normalis ad **E**picycloidem, et si huic arcui ducatur per G perpendicularis, is tanget **E**picycloidem in puncto G . Caeterum haec proprietas mox

ex ipsa genesi Epicycloidum innotescit, quippe quum arcus circuli, polo I, interuallo GI descripti, non possit non intime congruere cum arcu Epicycloidis GH.

§. 5. Ob $HG : Gg = \sin. HgG : \sin. HGL = \sin. AGP : \sin. AGI$, quia ang. $PGg = 90^\circ$, $AGL = 90^\circ$, et $IGH = 90^\circ$, vnde $\sin. HgG = \cos. PGL = \sin. AGP$ et $\sin. HGL = \cos. LGI = \sin. AGI$, habebimus

$HG : Gg = \sin. APG. \sin. AP : \sin. PIG. \sin. AI$;
ex quo quum sit

$\sin. APG : \sin. PIG = \sin. GI : \sin. PG$,
conficitur

$$Hg : Gg = \sin. GI. \sin. AP : \sin. PG. \sin. AI, \text{ siue}$$

$$Hg = F f \frac{\sin. FB. \sin. AP}{\sin. DB. \sin. AB}.$$

Exprimamus nunc angulum FDB per 2ψ , arcum FB per u , DO per z , arcus autem AB, BD vt supra per a, b , eritque elementum Epicycloidis

$$= 2 d\psi \sin. u \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a}.$$

Iam uero ob $\text{Tang. } z = \text{Tang. } b \cos. \psi$, fit

$$\frac{d z}{\cos. z^2} = -d\psi \text{ tang. } b \sin. \psi = -\frac{d\psi}{\cos. b} \sin. \frac{1}{2} u,$$

$$\text{ob } \sin. b \sin. \psi = \sin. \frac{1}{2} u.$$

Multiplicetur haec aequatio vtrunque per

$$2 \cos. \frac{1}{2} u = 2 \frac{\cos. b}{\cos. z}, \text{ fietque}$$

$$\frac{2 d z \cos. b}{\cos. z^2} = -\frac{2 d\psi \sin. \frac{1}{2} u \cos. \frac{1}{2} u}{\cos. b} = -\frac{d\psi \sin. u}{\cos. b},$$

hincque colligitur

$$d\psi \sin. u = -\frac{2 d z \cos. b^2}{\cos. z^2},$$

quamobrem fiet elementum Epicycloidis

$$= - \frac{d z}{\text{cof. } z^3} \cdot \frac{\text{fin. } (a + b) \text{ cof. } b^2}{\text{fin. } a}$$

Atqui est

$$\int \frac{d z}{\text{cof. } z^3} = \frac{1}{2} \frac{\text{fin. } z}{\text{cof. } z^2} + \frac{1}{2} l \frac{\text{cof. } z}{1 - \text{fin. } z} = \frac{1}{2} \frac{\text{fin. } z}{\text{cof. } z^2} + \frac{1}{2} l \frac{1 + \text{fin. } z}{\text{cof. } z}$$

erit igitur arcus Epicycloidis

$$K G = C - \frac{2 \text{ fin. } (a + b) \text{ cof. } b^2}{\text{fin. } a} \cdot \frac{\text{fin. } z}{\text{cof. } z^2} - \frac{2 \text{ fin. } (a + b) \text{ cof. } b^2}{\text{fin. } a} l \frac{1 + \text{fin. } z}{\text{cof. } z}$$

Quantitas autem constantis C definietur ex illo casu, quo KG euanescit, hoc est vbi $z = b$; erit igitur

$$C - \frac{2 \text{ fin. } (a + b) \text{ fin. } b}{\text{fin. } a} - \frac{2 \text{ fin. } (a + b) \text{ cof. } b^2}{\text{fin. } a} l \frac{1 + \text{fin. } b}{\text{cof. } b} = 0,$$

ideoque in genere arcus Epicycloidis

$$K G = \frac{2 \text{ fin. } a + b}{\text{fin. } a} (\text{fin. } b - \text{cof. } b^2 \frac{\text{fin. } z}{\text{cof. } z^2} + \text{cof. } b^2 l \frac{(1 + \text{fin. } b) \text{ cof. } z}{(1 + \text{fin. } z) \text{ cof. } b})$$

Patet itaque arcus Epicycloidum non esse rectificabiles, nisi pro casu $\text{cof. } b = 0$, hoc est si circulus SGI fuerit maximus, tum vero habebitur $K G = 2 \cot. a (1 - \text{cof. } \frac{1}{2} u^2)$, ob

$$\frac{\text{cof. } b^2}{\text{cof. } z^2} = \text{cof. } \frac{1}{2} u^2$$

et $\text{fin. } z = \text{fin. } b$, hinc fiet $K G = 2 \cot. a \text{ fin. } \frac{1}{2} u^2$. Pro casu vbi $z = 0$, qui erit pro arcu Epicycloidis a K vsque ad N descripti, habebitur iste arcus sic expressus:

$$\frac{2 \text{ fin. } (a + b)}{\text{fin. } a} (\text{fin. } b + \text{cof. } b^2 l \frac{(1 + \text{fin. } b)}{\text{cof. } b})$$

Existente igitur $b = 90^\circ$, ista expressio erit $= 2 \cot. a$, at posito $a = 90^\circ$, fiet $= \text{fin. } 2 b + 2 \text{ cof. } b^2 l \frac{1 + \text{fin. } b}{\text{cof. } b}$.

§. 6. Pro curvatura elementi GH aestimanda, quaeratur Polus V circuli in superficie sphaerica descripti, qui cum arcu GH intimum habet contactum; inuenitur autem iste Polus, vbi bini arcus circulorum maximorum inter se proximi GI, Hi ad elementum GH normales se interfecant. Iam sumatur in arcu GI elementum Im = Ii, et iungantur Ai, Hi, Gm, Pm arcubus

circulorum maximorum. Quum vero sit arcus circuli maximi GI normalis ad GH , erit quoque HI ipsi normalis, et proxime $= GI$, tum vero quoque $Gm = Hi$, $Im = Ii$ et ang. $GIm = HIi$, vnde ang. $GIH = mIi$.

Tab. I.
Fig. 3.

Iam si per I concipiatur ductus arcus circuli maximi IT , tangens arcus GIm , KIi , facile demonstrabitur esse $mIi = IPm \cdot \text{cof. } PI + IAi \cdot \text{cof. } AI$. Est enim in triangulo $PI m$, $\text{cot. } PIm \cdot \text{cot. } IPm = \text{cof. } PI$, hinc $\text{cot. } PIm = \text{tang. } IPm \cdot \text{cof. } PI$, et ob ang. $PIT = 90^\circ$, $\text{tang. } TIm = \text{tang. } IPm \cdot \text{cof. } PI$, siue $TIm = IPm \cdot \text{cof. } PI$. Similiter demonstrabitur esse $TIi = IAi \cdot \text{cof. } AI$, hinc $mIi = IPm \cdot \text{cof. } PI + IAi \cdot \text{cof. } AI$; atqui ob $Im = Ii$ est $IPm \cdot \text{fin. } PI = IAi \cdot \text{fin. } AI$, proinde

$$\begin{aligned} GIH &= mIi = IAi \cdot \text{fin. } AI (\text{cot. } AI + \text{cot. } PI) \\ &= IAi \cdot \frac{\text{fin. } AP}{\text{fin. } PI} = IPm \cdot \frac{\text{fin. } AP}{\text{fin. } AI}. \end{aligned}$$

Porro si polo G intervallo GI describatur arcus In , habetur

$$\text{ang. } IGm = \frac{In}{\text{fin. } GI} = \frac{Im \cdot \text{cof. } PIG}{\text{fin. } GI} = IPm \cdot \frac{\text{fin. } PIG \cdot \text{cof. } PIG}{\text{fin. } GI};$$

atqui est

$$\text{cof. } PIG = \text{tang. } \frac{1}{2} GI \cdot \text{cot. } PI,$$

hinc prodibit

$$IGm = IPm \cdot \frac{\text{cof. } PI \cdot \text{tang. } \frac{1}{2} GI}{\text{fin. } GI} = \frac{IPm \cdot \text{cof. } PI}{2 \text{ cof. } \frac{1}{2} GI^2}, \text{ ob}$$

$$\text{fin. } GI = 2 \text{ fin. } \frac{1}{2} GI \cdot \text{cof. } \frac{1}{2} GI.$$

Fiet igitur quoque

$$IH i = IGm = \frac{IPm \cdot \text{cof. } PI}{2 \text{ cof. } \frac{1}{2} GI^2},$$

hincque

GIH

$$GIH:IHV = \frac{\sin. AP}{\sin. AI} : \frac{\cos. PI}{2\cos. \frac{1}{2}GI^2} = \frac{\sin. AP}{\sin. AI} : \frac{\cos. PI}{1 + \cos. GI}$$

Atqui est

$$GIH:IHV = \sin. GIH : \sin. IHV = \sin. GV : \sin. IV,$$

hinc fiet

$$\sin. GV : \sin. IV = \frac{\sin. AP}{\sin. AI} : \frac{\cos. PI}{1 + \cos. GI},$$

vnde ob

$$\sin. GV = \sin. GI \cos. IV + \cos. GI \sin. IV,$$

colligitur

$$\sin. GI \cot. IV + \cos. GI = \frac{\sin. AP (1 + \cos. GI)}{\sin. AI \cos. PI},$$

ideoque

$$\begin{aligned} \sin. GI \cot. IV &= \frac{\sin. AP + \cos. GI (\sin. AP - \sin. AI \cos. PI)}{\sin. AI \cos. PI} \\ &= \frac{\sin. AP + \cos. GI \cos. AI \sin. PI}{\sin. AI \cos. PI}, \end{aligned}$$

tumque

$$\begin{aligned} \cot. IV &= \frac{\sin. AP + \cos. GI \cos. AI \sin. PI}{\sin. GI \sin. AI \cos. PI} \text{ vel} \\ \text{tang. IV} &= \frac{\sin. GI \sin. AI \cos. PI}{\sin. AP + \cos. GI \cos. AI \sin. PI}. \end{aligned}$$

Si PI ponatur $= 90^\circ$, fiet $\cos. PI = 0$, ideoque $\text{tang. PV} = 0$, hincque punctum V cum puncto I coincidet, quod etiam per se est manifestum, eritque tum Epicyclois GKM curva, quae oritur evolutione circuli minoris KIi . Posito vero $AI = 90^\circ$ fiet $\cos. AI = 0$, $\sin. AP = \cos. PI$, hincque pro isto casu $\text{tang. IV} = \sin. GI$.

§. 7. Sequenti autem ratione valor arcus IV quoque determinari potest. Iungatur AV arcu circuli maximi, eritque

$$\cos. AV = \cos. AI \cos. IV + \sin. AI \sin. IV \cos. AIV.$$

Huius aequationis differentiale capiatur, solis arcu IV et angulo

angulo **A I V** pro variabilibus habitis, eritque:

$$-d. IV \text{ cof. } A I \text{ fin. } IV + d. IV \text{ cof. } IV \text{ fin. } A I \text{ cof. } A I V \\ -d. A I V. \text{ fin. } A I \text{ fin. } IV \text{ fin. } A I V = 0, \text{ ideoque} \\ \text{cot. } I V = \frac{d. A I V. \text{ fin. } A I \text{ fin. } A I V + d. IV \text{ cof. } A I}{d. IV. \text{ fin. } A I \text{ cof. } A I V}.$$

Patet vero esse

$$d. IV = -d. G I = -n m = -I m. \text{ fin. } P I G,$$

tumque

$$d. A I V = d. G I P = -I G m = -\frac{I n}{\text{fin. } G I} = -I m. \frac{\text{cof. } P I G}{\text{fin. } G I},$$

his igitur valoribus substitutis prodit:

$$\text{cot. } I V = \frac{\text{fin. } A I \text{ cof. } P I G + \text{cof. } A I \text{ fin. } G I}{\text{fin. } G I \text{ fin. } A I \text{ cof. } P I G};$$

tum vero quia est

$$\text{cof. } P G = \text{cof. } P I \text{ cof. } G I + \text{fin. } P I \text{ fin. } G I \text{ cof. } P I G,$$

consequemur

$$\text{cof. } P I G = \frac{\text{cof. } P G - \text{cof. } P I \text{ cof. } G I}{\text{fin. } P I \text{ fin. } G I} = \frac{\text{cof. } P I (1 - \text{cof. } G I)}{\text{fin. } P I \text{ fin. } G I},$$

ideoque hoc valore suffecto:

$$\text{cot. } I V = \frac{\text{fin. } A I \text{ cof. } P I (1 - \text{cof. } G I) + \text{cof. } A I \text{ fin. } P I \text{ fin. } G I^2}{\text{fin. } G I \text{ fin. } A I \text{ cof. } P I (1 - \text{cof. } G I)};$$

vnde ob

$$\text{fin. } G I^2 = (1 - \text{cof. } G I) (1 + \text{cof. } G I),$$

prodit

$$\text{cot. } I V = \frac{\text{fin. } A I \text{ cof. } P I + \text{cof. } A I \text{ fin. } P I (1 + \text{cof. } G I)}{\text{fin. } G I \times \text{fin. } A I \text{ cof. } P I} \\ = \frac{\text{fin. } A P + \text{cof. } A I \text{ fin. } P I \text{ cof. } G I}{\text{fin. } G I \text{ cof. } P I \text{ fin. } A I},$$

$$\text{ob fin. } A P = \text{fin. } (A I + P I) = \text{fin. } A I + \text{cof. } P I \\ + \text{cof. } A I \text{ fin. } P I.$$

§. 8. Iam quoque operae pretium erit, vt quadraturam spatii **I K G I**, arcu circuli minoris **I K**, arcu Epicycloidis **K G** et arcu circuli maximi **G I**, comprehensi, determinemus. Est vero elementum huius spatii, trape-

trapeziolum in superficie sphaerica $GH i I = GHV - I i V$.
 Iam si semissis totius superficiae sphaericae exprimat^r li-
 tera S , erit $\Delta GHV : S = \text{ang. } I V i (1 - \text{cof. } GV) : 360^\circ$

$$\text{et } \Delta I i V : S = \text{ang. } I V i (1 - \text{cof. } IV) : 360^\circ,$$

proinde

$$GH i I = \text{ang. } I V i (\text{cof. } IV - \text{cof. } GV) \frac{S}{360^\circ}.$$

Fig. 3.

Nunc vero est in triangulo $I H V$,

$$\text{ang. } I V i : I H i = \text{fin. } H I : \text{fin. } I V,$$

ideoque

$$I V i = \frac{IG \text{ m. fin. } GI}{\text{fin. } IV}, \text{ ob } I H i = IG \text{ m. et } H I = GI;$$

fiet igitur

$$GH i I = IG \text{ m. } \frac{\text{fin. } GI}{\text{fin. } IV} (\text{cof. } IV - \text{cof. } GV) \frac{S}{360^\circ}.$$

Hinc quum sit

$$\text{cof. } GV = \text{cof. } IG \cdot \text{cof. } IV - \text{fin. } IG \cdot \text{fin. } IV,$$

loco expressionis

$$\frac{\text{cof. } IV - \text{cof. } GV}{\text{fin. } IV}, \text{ habebimus}$$

$$\text{cot. } IV - \text{cof. } IG \cdot \text{cot. } IV + \text{fin. } IG = \text{cot. } IV (1 - \text{cof. } IG) + \text{fin. } IG,$$

hincque

$$\frac{\text{fin. } IG}{\text{fin. } IV} (\text{cof. } IV - \text{cof. } GV) = \text{cot. } IV \cdot \text{fin. } IG (1 - \text{cof. } IG) + \text{fin. } IG^2 = (1 - \text{cof. } IG) (\text{cot. } IV \cdot \text{fin. } IG + 1 + \text{cof. } IG).$$

Substituto nunc pro $\text{cot. } IV$ valore supra inuento, fiet

$$\text{cot. } IV \cdot \text{fin. } IG = \frac{\text{fin. } AP + \text{cof. } AI \text{ fin. } PI \text{ cof. } GI}{\text{cof. } PI \text{ fin. } AI} \text{ et}$$

$$\begin{aligned} \text{cot. } IV \text{ fin. } IG + \text{cof. } IG &= \frac{\text{fin. } AP + (\text{fin. } PI \text{ cof. } AI + \text{cof. } PI \text{ fin. } AI) \text{ cof. } GI}{\text{cof. } PI \text{ fin. } AI} \\ &= \frac{\text{fin. } AP (1 + \text{cof. } GI)}{\text{fin. } AI \text{ cof. } PI}, \end{aligned}$$

vnde demum consequemur:

$$\frac{\text{fin. } IG}{\text{fin. } IV} (\text{cof. } IV - \text{cof. } GV) = (1 - \text{cof. } IG) \left(1 + \frac{\text{fin. } AP (1 + \text{cof. } GI)}{\text{fin. } AI \text{ cof. } PI} \right).$$

Si nunc angulus $QBF = 90^\circ - GIP$ (Fig. I.) exprimatur per Φ , arcus IG per u et arcus AI , PI vt antea per a, b , erit elementum

$$GH i I = d\Phi (1 - \cos. u) \left(1 + \frac{\sin. (a+b)(1 + \cos. u)}{\sin. a \cos. b} \right) \frac{s}{360^\circ}.$$

Iam vero pro integrali huius differentialis determinando, primum obseruo esse,

$$d\Phi (1 - \cos. u) = 2 d\Phi - 2 d\psi \cos. b,$$

designante 2ψ angulum FDB . Est enim per §. 6.

$$IG m = \frac{IP m \cos. PI}{\cos. \frac{1}{2} GI^2}, \text{ siue } d\Phi = \frac{2 d\psi \cos. b}{2 \cos. \frac{1}{2} u^2},$$

hinc

$$d\Phi (1 + \cos. u) = 2 d\psi \cos. b, \text{ ob } 2 \cos. \frac{1}{2} u^2 = 1 + \cos. u,$$

ideoque

$$d\Phi (1 - \cos. u) = 2 d\Phi - 2 d\psi \cos. b.$$

Tum vero quoque fiet

$$\begin{aligned} d\Phi (1 - \cos. u^2) \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a \cos. b} &= 2 d\Phi (1 + \cos. u) \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a \cos. b} \\ &- 2 d\psi (1 + \cos. u) \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} = 4 d\psi \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} \\ &- 4 d\psi \cos. \frac{1}{2} u^2 \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} = 4 d\psi \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} \sin. \frac{1}{2} u^2 \\ &= 4 d\psi \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} \sin. b^2 \sin. \psi^2 \\ &= 2 d\psi \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} \sin. b^2 (1 - \cos. 2\psi). \end{aligned}$$

Fiet igitur

$$\begin{aligned} \int d\Phi (1 - \cos. u^2) \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a \cos. b} &= 2 \psi \frac{\sin. (a+b) \sin. b^2}{\sin. a} \\ &- \sin. 2\psi \frac{\sin. (a+b) \sin. b^2}{\sin. a}. \end{aligned}$$

Praeterea vero est $\int d\Phi (1 - \cos. u) \frac{s}{360^\circ} =$ segmento sphaerae, quod continetur arcu circuli maximi FB et arcu circuli

circuli minoris FB. Hinc pro casu, quo punctum G in N incidit, ideoque $2\psi = 180^\circ$, fiet spatium illud inter Epicycloidem et arcum circuli KIB, nec non NB contentum, aequale spatio $BFNB + \frac{S}{2} \cdot \frac{\sin.(a+b)\sin.b^2}{\sin.a}$, ubi ob

$$BFNB = \frac{S}{2} (1 - \cos. b), \text{ erit spatium illud} \\ = \frac{S}{2} (1 - \cos. b) \left(1 + \frac{\sin.(a+b)(1 + \cos. b)}{\sin.a}\right).$$

Hinc si statuatur $b = 90^\circ$, fiet hoc spatium $= \frac{S}{2} \cot. a$, ob spatium BFNB hoc in casu plane euanescens. At pro casu $a = 90^\circ$, fiet $= \frac{S}{2} (1 - \cos. b) \cdot (1 + \cos. b + \cos. b^2)$. Praeterea quoque obseruare conuenit, spatium istud epicycloidicum in genere sic exprimi:

$$\frac{S}{360^\circ} \left(2\Phi - 2\psi \cos. b + 2\psi \frac{\sin.(a+a)\sin.b^2}{\sin.a} - \sin. 2\psi \frac{\sin.(a+b)\sin.b^2}{\sin.a} \right),$$

vnde concluditur casu, quo

$$\Phi = \psi \cos. b - \psi \frac{\sin.(a+b)\sin.b^2}{\sin.a},$$

spatium istud absolutam admittere quadraturam, ex qua aequatione, quum sit $\text{tang. } \Phi = \text{tang. } \psi \cos. b$, valor ipsius anguli Φ vel ψ determinari potest.

§. 9. Praeter Epicycloidum speciem iam consideratam heic quoque attentionem meretur linea curua, quae generatur, dum voluendo circulum SHI super TIB, punctum quoddam G, non quidem in ipsa peripheria circuli, sed vel intra eandem vel extra sumtum, curuam describit. Etsi enim huius curuae proprietates non aeque elegantes sint ac istae, curuae modo consideratae, tamen nec inuestigatio proprietatum pro hac curua valde operosas requirit disquisitiones. Concipiamus igitur cur-

vam a puncto G descriptam esse MCG, et ducto arcu circuli maximi PG a centro circuli mobilis SHI ad punctum G, illum occurrere peripheriae SHI in puncto H, tumque initio rotationis punctum H coincidisse cum puncto T circuli immobilis TIB, quare erit arcus HI = arcu TI. Porro si statuamus punctum H peruenisse in N, ita vt NKB aequetur semissi peripheriae circuli mobilis, erit NKB = arc. TIB, vnde fiet

$$\text{arc. IB} = \text{arc. NKB} - \text{HI} = \text{SHI} - \text{HI} = \text{arc. SH.}$$

Deinde si Polo A circuli immobilis TIB, interuallo AG, describatur circulus minor GLFE, qui occurrat arcibus circulorum maximorum, polos circuli immobilis A et mobilis P, D, iungentibus in punctis L, E, arcibus autem circulorum minorum, polis P, D, interuallis BG et FD, existente FD = FG, descriptis in G et F, tumque iungantur AG, AF, DF arcibus circulorum maximorum, erit ob PG = DF, AG = AF, AP = AD, ang. APG = ADF et GAL = FAE, hinc arc. GL = arc. FE, et GF = LE. Est vero arcus LE: arc. IB = sin. AG: sin. AB, ideoque arc. GF: arc. IB = sin. AG: sin. AB, hincque arc. GF: arc. SH = sin. AG: sin. AB; atqui est arc. SH: arc. QG = sin. PH: sin. PG, vnde, componendo rationes, arc. GF: arc. QG = sin. AG. sin. PH: sin. AB. sin. PG, haecque proprietas instar aequationis pro curua MCG inferuire potest.

§. 10. Sit iam per punctum C curuae MCG, puncto G proximum, descriptus, Polo A, circulus parallelus gCf, qui occurrat circulis QGU, RFf in punctis g, f, eritque per proprietatem modo demonstratam arc. Cf:

arc.

arc. $Qg = \sin. AG \sin. PH: \sin. AB \sin. PG$, hincque
 arc. $Gf - \text{arc. } Cf: \text{arc. } QG - \text{arc. } Qg = \sin. AG \sin. PH:$
 $\sin. AB \sin. PG$, vel

$$gC: Gg = \sin. AG \sin. PH: \sin. AB \sin. PG.$$

Quum igitur sit

$$gC: Gg = \sin. gGC: \sin. GCg, \text{ et } GCg = CGL,$$

ob $CGL = CGA - 90^\circ$, fiet

$$\sin. gGC: \text{cof. } CGA = \sin. AG \sin. PH: \sin. AB \sin. PG.$$

Praeterea vero est

$$\sin. AG: \sin. AI = \sin. PIG: \sin. AGI \text{ et}$$

$$\sin. PH: \sin. PG = \sin. PGI: \sin. PIG, \text{ vnde fit:}$$

$$\sin. AG \sin. PH: \sin. AB \sin. PG = \sin. PGI \sin. AGI,$$

quamobrem consequemur

$$\sin. gGC: -\text{cof. } CGA = \sin. PGI: \sin. AGI, \text{ siue}$$

$$\text{cof. } CGP: \sin. PGI = \sin. PGL: \text{cof. } LGI, \text{ ob } AGL = 90^\circ;$$

huic autem aequationi aliter satisfieri nequit, quam ponendo $IGC = 90^\circ$, ita vt sit

$$\text{cof. } GCP = \sin. PGI \text{ et } \sin. PGL = \text{cof. } LGI.$$

Quare iam patet arcum circuli maximi, a puncto describente G ad punctum contactus I ductum, etiam pro hoc casu fore normalem ad curuam descriptam, quod caeteroquin ex ipsa genesi curuae patescit. Immo in genere, quaecunque fuerit linea curua, quae super alia quacunque in superficie sphaerica rotatur, si capiatur punctum quoddam G , siue in priori illa curua, siue intra eandem, seu etiam extra, curuae a puncto G descriptae ea erit pro-

prietas, vt iuncto puncto G cum puncto contactus arcu circuli maximi GI, fit IG normalis ad istam curuam.

§. II. Pro determinando arcu curuae descriptae MCG, habemus CG : Gg = sin. CgG : sin. CGL = sin. LGg : sin. CGL = cof. PGL : cof. LGI, ob PGg = 90° et CGI = 90°, tum vero ob AGL = 90, fit cof. PGL = sin. AGP et cof. LGI = sin. AGI, hincque CG : Gg = sin. AGP : sin. AGI. Atqui in triangulo AGP est sin. AG. sin. AGP = sin. AP. sin. APG et in triangulo AGI, sin. AG. sin. AGI = sin. AI. sin. PIG, vnde sin. AGP : sin. AGI = sin. AP. sin. APG : sin. AI. sin. PIG = sin. AP. sin. GI : sin. AI. sin. PG, ob sin. APG : sin. PIG = sin. GI : sin. PG, in triangulo PIG, fiet igitur CG : Gg = sin. AP. sin. GI : sin. AI. sin. PG. Si igitur angulus IPG indigitetur per ψ , arcus vero GP, PI, AI, GI respectiue per litteras c, b, a, u et elementum Cycloidis CG per ds , erit primum $Gg = d\psi \cdot \sin. c$, hincque

$$ds = d\psi \cdot \frac{\sin. (a+b) \sin. u}{\sin. a},$$

existente

$$\cos. u = \cos. c \cos. b + \sin. c \sin. b \cos. \psi,$$

ob $\cos. GI = \cos. PG \cdot \cos. PI + \sin. PG \cdot \sin. PI \cdot \cos. GPI$. Vt formula differentialis proposita concinnius exprimi queat, supponamus ex polo P circuli mobilis demissum esse arcum PN normalem ad IG, quem per z exprimamus, angulos autem IPN, GPN per Φ, Φ' et arcus IN, GN per v, v' indigemus, ita vt fit $\psi = \Phi + \Phi'$ et $v + v' = u$, hincque colligitur

$$\sin. u = \sin. v \cos. v' + \sin. v' \cos. v = \sin. v \cdot \frac{\cos. c}{\cos. z} + \sin. v' \cdot \frac{\cos. b}{\cos. z},$$

qua-

quare erit

$$d\psi \sin. u = (d\Phi + d\Phi') \frac{\sin. v \cos. c + \sin. v' \cos. b}{\cos. z};$$

porro quia habetur

$$\sin. v = \sin. b \sin. \Phi \text{ et } \sin. v' = \sin. c \sin. \Phi',$$

haec formula differentialis sic exprimetur:

$$d\psi \sin. u = (d\Phi + d\Phi') \left(\frac{\sin. \Phi \sin. b \cos. c}{\cos. z} + \frac{\sin. \Phi' \sin. c \cos. b}{\cos. z} \right).$$

Tum vero quia est

$$\text{Tang. } z = \text{Tang. } b \cos. \Phi = \text{Tang. } c \cos. \Phi',$$

fit differentiando

$$-\frac{dz}{\cos. z^2} \cot. b = d\Phi \sin. \Phi, \text{ et } -\frac{dz \cot. c}{\cos. z^2} = d\Phi' \sin. \Phi',$$

hincque

$$\begin{aligned} & d\Phi \sin. \Phi \left(\frac{\sin. b \cos. c}{\cos. z} + \frac{\sin. \Phi'}{\sin. \Phi} \cdot \frac{\sin. c \cos. b}{\cos. z} \right) \\ & + d\Phi' \sin. \Phi' \left(\frac{\sin. c \cos. b}{\cos. z} + \frac{\sin. \Phi}{\sin. \Phi'} \cdot \frac{\sin. b \cos. c}{\cos. z} \right) \\ & = -\frac{dz}{\cos. z^3} \left(\cos. b \cos. c + \frac{\sin. \Phi'}{\sin. \Phi} \cdot \frac{\sin. c \cos. b^2}{\sin. b} \right) \\ & - \frac{dz}{\cos. z^3} \left(\cos. c \cos. b + \frac{\sin. \Phi}{\sin. \Phi'} \cdot \frac{\sin. b \cos. c^2}{\sin. c} \right). \end{aligned}$$

Atqui ob

$$\cos. \Phi = \text{tang. } z \cot. b \text{ et } \cos. \Phi' = \text{tang. } z \cot. c, \text{ erit}$$

$$\sin. \Phi = \sqrt{1 - \text{tang. } z^2 \cot. b^2} = \cot. b \sqrt{\text{tang. } b^2 - \text{tang. } z^2} \text{ et}$$

$$\sin. \Phi' = \cot. c \sqrt{\text{tang. } c^2 - \text{tang. } z^2}, \text{ siue}$$

$$\sin. \Phi = \frac{\cos. b}{\cos. z} \sqrt{(\sin. b^2 \cos. z^2 - \sin. z^2 \cos. b^2)}$$

$$= \frac{\cos. b}{\cos. z} \sqrt{(\cos. z^2 - \cos. b^2)} \text{ et}$$

$$\sin. \Phi' = \frac{\cos. c}{\cos. z} \sqrt{(\cos. z^2 - \cos. c^2)},$$

vnde demum formula differentialis proposita fiet:

$$\begin{aligned} d\psi \sin. u &= -\frac{2dz}{\cos. z^3} \cos. b \cos. c - \frac{dz}{\cos. z^3} \cdot \frac{\sin. c}{\sin. b} \cos. c \cos. b \frac{\sqrt{(\cos. z^2 - \cos. c^2)}}{\sqrt{(\cos. z^2 - \cos. b^2)}} \\ & - \frac{dz}{\cos. z^3} \cdot \frac{\sin. b}{\sin. c} \cos. c \cos. b \frac{\sqrt{(\cos. z^2 - \cos. b^2)}}{\sqrt{(\cos. z^2 - \cos. c^2)}}. \end{aligned}$$

Vbi

Vbi quidem primum membrum ratione in §. 5. indicata integratur, bina vero posteriora membra integrationes difficiliores inuoluunt; nam huiusmodi formulae:

$$\frac{d.z}{\cos.z^2} \sqrt{\left(\frac{\cos.z^2 - \cos.b^2}{\cos.z^2 - \cos.c^2}\right)},$$

integratio iam quidem rectificationes sectionum conicarum supponit, ideoque formulae istius generis

$$\frac{d.z}{\cos.z^2} \sqrt{\left(\frac{\cos.z^2 - \cos.b^2}{\cos.z^2 - \cos.c^2}\right)}$$

adhuc difficilioris sunt indaginis.

§. 12. Iam pro inuestigando Polo V circuli, qui cum elemento curuae G C in G intimum habet contactum, ratiocinium consimile illi, quo in §. 7. vsi sumus, adhiberi potest. Breuitatis gratia vero figuris tum adhibitis quoque utemur, vbi tamen intelligi debet, punctum G non amplius in ipsa peripheria circuli mobilis concipiendum esse. Differentiando igitur primum aequationem

$\cos. A V = \cos. A I \cos. I V + \sin. A I. \sin. I V \cos. A I V$,
ita vt solae I V, et A I V variables habeantur, fiet:

$$-d.IV. \cos. A I. \sin. IV + d.IV. \sin. A I. \cos. IV. \cos. A I V \\ - d. A I V. \sin. A I. \sin. IV. \sin. A I V = 0,$$

hincque ob

$$d. I V = -d. G I = -n m, \text{ et}$$

$$d. A I V = d. G I P = -I G m,$$

prodibit ista aequatio:

$$+ n m. \cos. A I. \sin. IV - n m. \sin. A I. \cos. IV. \cos. A I V \\ + I G m. \sin. A I. \sin. IV. \sin. A I V = 0,$$

hinc ob

$$I G m = \frac{I n}{\sin. I G} = n m \frac{\cos. P I G}{\sin. I G},$$

fiet

substituendo hunc valorem et diuidendo totam aequationem per $\frac{n \ m}{\sin. I G}$, fiet

$$+ \cos. AI. \sin. IV. \sin. IG - \sin. AI. \cos. IV. \sin. IG. \cos. PIG \\ + \sin. AI. \sin. IV. \cos. PIG = 0,$$

ex quo colligitur:

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI. \sin. IG + \sin. AI. \cos. PIG}{\sin. AI. \sin. IG. \cos. PIG},$$

quae formula iterum transformari potest, introducendo pro $\cos. PIG$ eius valorem $\frac{\cos. PG - \cos. PI. \cos. GI}{\sin. PI. \sin. GI}$, eritque inde

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI. \sin. PI. \sin. IG^2 + \sin. AI. (\cos. PG - \cos. PI. \cos. GI)}{\sin. AI. \sin. IG (\cos. PG - \cos. PI. \cos. GI)}.$$

Hic vero statim liquet, posito $PG = PI$, fore huius expressionis tam numeratorem quam denominatorem per $1 - \cos. GI$ diuisibilem, fierique tum

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI. \sin. G (1 + \cos. IG) + \sin. AI. \cos. PG}{\sin. AI. \sin. IG. \cos. IG} \\ = \frac{\sin. AP + \cos. AI. \sin. PG. \cos. IG}{\sin. AI. \sin. IG. \cos. PG}$$

prorsus vti supra inuenimus.

§. 13. Casu quo ponitur $PI = 90^\circ$, fiet

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI. \sin. IG^2 + \sin. AI. \cos. PG}{\sin. AI. \sin. IG. \cos. PG},$$

ob $\sin. PI = 1$, et $\cos. PI = 0$, vnde insimul posito $PG = 90^\circ$ deducitur $\text{Tang. IV} = 0$, ideoque ipsum punctum I erit polus circuli, qui cum curua proposita eandem habet curuaturam. Tum vero si statuatur $AI = 90^\circ$, fiet $\cot. IV = \frac{1}{\sin. IG}$, siue $\text{Tang. IV} = \sin. IG$, quae proprietas igitur pro hac suppositione generaliter locum habet. Denique si statuatur $PG = 90^\circ$, fiet

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI. \sin. PI. \sin. IG^2 - \sin. AI. \cos. PI. \cos. IG}{-\sin. AI. \sin. IG. \cos. PI. \cos. IG},$$

$$\begin{aligned} \cot. IV &= \frac{\text{cof. } IG - \text{cof. } AI \text{ tang. } PI \cdot \text{fin. } IG^2}{\text{fin. } IG \cdot \text{cof. } IG} \text{ siue} \\ &= \frac{1}{\text{fin. } IG} - \cot. AI \text{ tang. } PI \text{ tang. } IG. \end{aligned}$$

Tab. I
Fig. 4. Caeterum generatim quoque hinc colligitur, quaecunque fuerint curvae in superficie sphaerica descriptae, tam illa immobilis *TIB*, quam ista *SHI*, quae super priori rotatur, tum simili ratione pro curua rotatione descripta *MC G*, definiri posse polum circuli, qui cum elemento *GC* eandem habet curvaturam. Nam si curua *SHI* tangat ipsam *TIB* in puncto *I*, sintque *P* et *A* poli circulorum, qui cum curuis propositis in *I* eandem habent curvaturam, distantia *IV* puncti *V*, qui est polus circuli cum elemento *CG* eandem curvaturam habentis, definietur per formulam modo propositam:

$$\cot. IV = \frac{\text{cof. } AI \cdot \text{fin. } PI \cdot \text{fin. } IG^2 + \text{fin. } AI (\text{cof. } PG - \text{cof. } PI \cdot \text{cof. } GI)}{\text{fin. } AI \cdot \text{fin. } IG (\text{cof. } PG - \text{cof. } PI \cdot \text{cof. } IG)}$$

Fig. 3. §. 14. Nunc demum pro inveniendâ quadratura spatii, quod comprehenditur inter curuam *MC G*, circum *TI* et arcus circulorum maximorum *GI*, et similem *GI* pro initio rotationis, sequenti ratiocinio utemur. Primum modo consimili, illi in §. 8 adhibiti, elementum huius spatii *HGI* fiet

$$= IG m \cdot \frac{\text{fin. } GI}{\text{fin. } IV} (\cot. IV - \cot. GV) \frac{s}{360^\circ}.$$

Fig. 4. Tum vero est $IG m = -d \cdot PIG$, ex quo fiet elementum istud:

$$-d \cdot PIG \cdot \text{fin. } IG (\cot. GV (1 - \text{cof. } IG) + \text{fin. } IG) \frac{s}{360^\circ}.$$

Iam igitur si angulus *PIG* indicetur littera Φ , arcus vero *IG*, *AI* respectiue per *u*, *a* indigentur, erit per §. praeced.

$$\cot. IV = \frac{\text{cof. } a \text{ fin. } u + \text{fin. } a \text{ cof. } \Phi}{\text{fin. } a \text{ fin. } u \text{ cof. } \Phi},$$

hoc-

hocque valore introducto fiet elementum commemoratum, seposito factore $\frac{5}{2600}$,

$$\begin{aligned}
 & - \frac{d \Phi}{\sin. a \cos. \Phi} ((\cos. a \sin. u + \sin. a \cos. \Phi) (1 - \cos. u) \\
 & \quad + \sin. a \sin. u^2 \cos. \Phi), \\
 & = - \frac{d \Phi (1 - \cos. \Phi)}{\sin. a \cos. \Phi} (\cos. a \sin. u + \sin. a \cos. \Phi (2 + \cos. u)), \\
 & \quad \text{ob } \sin. u^2 = (1 - \cos. u) (1 + \cos. u).
 \end{aligned}$$

Ultima vero ista expressio concinniore hanc nanciscitur formam:

$$- d \Phi \frac{\sin. u \cos. a}{\sin. a \cos. \Phi} (1 - \cos. u) - d \Phi (1 - \cos. u) (2 + \cos. u).$$

Iam pro hac formula differentiali integranda siue u , siue Φ , ex calculo elidi possent ope aequationis

$$\cos. c = \cos. b \cos. u + \sin. b \sin. u \cos. \Phi;$$

verum sic irrationalia vix ac ne vix quidem euitari poterunt, igitur aliam viam tentabimus, introducendo in calculum angulum $GPI = \psi$. Quum igitur fit,

$$- d P I G : d. G P I = \sin. P G. \cos. P G I : \sin. G I,$$

tumque habeatur

$$\cos. P G I = \frac{\cos. P I - \cos. P G \cos. G I}{\sin. P G \sin. G I}, \text{ fiet}$$

$$- d. P I G. \sin. G I^2 = d. G P I (\cos. P I - \cos. P G. \cos. G I),$$

siue

$$- d \Phi \sin. u^2 = d \Psi (\cos. b - \cos. c \cos. u);$$

praeterea vero est,

$$\cos. \Phi = \frac{\cos. c - \cos. b \cos. u}{\sin. b \sin. u}, \text{ hinc}$$

$$d \Phi \frac{\sin. u \cos. a}{\sin. a \cos. \Phi} (1 - \cos. u) = d \Phi \frac{\sin. u^2 \cos. a \sin. b (1 - \cos. u)}{\sin. a (\cos. c - \cos. b \cos. u)}$$

$$= - d. \Psi \frac{\cos. a \sin. b (1 - \cos. u) (\cos. b - \cos. c \cos. u)}{\cos. c - \cos. b \cos. u}, \text{ ideoque}$$

$$- d \Phi \frac{\sin. u \cos. a}{\cos. \Phi} (1 - \cos. u) - d \Phi (1 - \cos. u) - d \Phi \sin. u^2$$

$$= d\psi \cot. a \sin. b \frac{(1 - \cos. u)(\cos. b - \cos. c \cos. u)}{\cos. c - \cos. u \cos. a} + d\psi (\cos. b - \cos. c \cos. u) - d\psi (1 - \cos. u).$$

§. 15. Heic vero bina priora membra facile per solam variabilem ψ exprimuntur, ob

$$\cos. u = \cos. b \cos. c + \sin. b \sin. c \cos. \psi,$$

et leui adhibita attentione liquet, expressionem

$$d\psi \frac{(1 - \cos. u)(\cos. b - \cos. c \cos. u)}{\cos. c - \cos. u \cos. a}$$

ad huiusmodi formam :

$$d\psi (\alpha + \beta \cos. u + \frac{\delta}{\cos. c - \cos. b \cos. u})$$

reduci posse, eritque

$$\beta = -\frac{\cos. c}{\cos. b}, \quad \alpha = 1 + \frac{\cos. c}{\cos. b} - \frac{\cos. c^2}{\cos. b^2} \quad \text{et denique}$$

$$\delta = \cos. b (1 - \frac{\cos. c}{\cos. b} - \frac{\cos. c^2}{\cos. b^2} - \frac{\cos. c^3}{\cos. b^3});$$

praeterea vero est

$$\cos. b - \cos. c \cos. u = \cos. b \sin. c^2 - \sin. b \sin. c \cos. c \cos. \psi$$

$$= \sin. c (\sin. c \cos. b - \sin. b \cos. c \cos. \psi) \quad \text{et}$$

$$\cos. c - \cos. b \cos. u = \sin. b (\sin. b \cos. c - \sin. c \cos. b \cos. \psi).$$

Ex formula igitur proposita consequemur primum quantitates sola $d\psi$ affectas, quae sunt:

$$d\psi \cot. a \sin. b (1 + \frac{\cos. c}{\cos. b} - \frac{\cos. c^2}{\cos. b^2})$$

$$- d\psi \cot. a \sin. b \cos. c^2 + d\psi \cos. b \sin. c^2,$$

deinde occurrent expressiones factore $d\psi \cos. \psi$ affectae, quae sunt:

$$- d\psi \cos. \psi \frac{\cos. a}{\cos. b} \sin. b^2 \sin. c \cos. c - d\psi \cos. \psi \sin. b \sin. c \cos. c$$

$$= - d\psi \cos. \psi \frac{\sin. (a+b) \sin. b \sin. c \cos. c}{\sin. a \cos. b},$$

denique aderit quoque expressio:

$$\frac{\delta d\psi \cot. a}{\sin. b \cos. c - \sin. c \cos. b \cos. \psi}$$

Integratio priorum expressionum per se est manifesta, pro
ultima vero notetur esse

$$\int \frac{d\psi}{1 - n \operatorname{cof}.\psi} = \frac{1}{\sqrt{(1-n^2)}} \operatorname{arc}.\operatorname{cof}.\left(\frac{\operatorname{cof}.\psi - n}{1 - n \operatorname{cof}.\psi}\right),$$

ideoque pro casu praesenti, vbi $n = \operatorname{tang}.\ c \operatorname{cot}.\ b$, fiet

$$\int \frac{d\psi}{1 - \operatorname{tang}.\ c \operatorname{cot}.\ b \operatorname{cof}.\psi} = \frac{\operatorname{tang}.\ b}{\sqrt{(\operatorname{tang}.\ b^2 - \operatorname{tang}.\ c^2)}} \operatorname{arc}.\operatorname{cof}.\left(\frac{\operatorname{cof}.\psi \operatorname{tang}.\ b - \operatorname{tang}.\ c}{\operatorname{tang}.\ b - \operatorname{tang}.\ c \operatorname{cof}.\psi}\right).$$

Iam vero notetur, expressionem

$$\frac{\operatorname{cof}.\psi \operatorname{tang}.\ b - \operatorname{tang}.\ c}{\operatorname{tang}.\ b - \operatorname{tang}.\ c \operatorname{cof}.\psi} = - \frac{(\operatorname{sin}.\ c \operatorname{cof}.\ b - \operatorname{cof}.\ c \operatorname{sin}.\ b \operatorname{cof}.\psi)}{\operatorname{sin}.\ b \operatorname{cof}.\ c - \operatorname{sin}.\ c \operatorname{cof}.\psi},$$

sub forma valde concinna repraesentari posse; nam si angulus PGI exprimatur per q , erit per proprietates triangulorum sphaericorum: Tab. I.
Fig. 4.

$$\operatorname{cot}.\Phi = \frac{\operatorname{cof}.\ c \operatorname{sin}.\ b - \operatorname{sin}.\ b \operatorname{cof}.\ c}{\operatorname{sin}.\ c \operatorname{sin}.\psi} \quad \text{et} \quad \operatorname{cot}.\eta = \frac{\operatorname{cof}.\ b \operatorname{sin}.\ c - \operatorname{cof}.\ c \operatorname{sin}.\ b \operatorname{cof}.\psi}{\operatorname{sin}.\ b \operatorname{sin}.\psi},$$

hincque fractio proposita = $-\frac{\operatorname{cot}.\eta \operatorname{sin}.\ b}{\operatorname{cot}.\Phi \operatorname{sin}.\ c}$, atque $\operatorname{sin}.\ b : \operatorname{sin}.\ c$

= $\operatorname{sin}.\eta : \operatorname{sin}.\Phi$, vnde ista fractio erit = $-\frac{\operatorname{cof}.\eta}{\operatorname{cof}.\Phi}$. Quoties-

cunque igitur fuerit $\operatorname{cof}.\eta < \operatorname{cof}.\Phi$, problematis solutio erit in potestate, id quod eueniet dum $\operatorname{tang}.\ b > \operatorname{tang}.\ c$.

§. 16. Pro casu vero vbi $n > 1$, siue

$\operatorname{tang}.\ b < \operatorname{tang}.\ c$, posito $z = \frac{\operatorname{cof}.\psi - n}{1 - n \operatorname{cof}.\psi}$, fiet

$$dz = + \frac{d\psi \operatorname{sin}.\psi (n^2 - 1)}{(1 - n \operatorname{cof}.\psi)^2}, \quad \sqrt{(z^2 - 1)} = \frac{\operatorname{sin}.\psi \sqrt{(n^2 - 1)}}{1 - n \operatorname{cof}.\psi},$$

ideoque

$$\frac{dz}{\sqrt{(z^2 - 1)}} = \frac{d\psi \sqrt{(n^2 - 1)}}{1 - n \operatorname{cof}.\psi}, \quad \text{hincque}$$

$$\frac{d\psi}{1 - n \operatorname{cof}.\psi} = \frac{dz}{\sqrt{(n^2 - 1)} \sqrt{(z^2 - 1)}}; \quad \text{est vero}$$

$$\int \frac{dz}{\sqrt{(z^2 - 1)}} = l(z + \sqrt{(z^2 - 1)}),$$

ideoque fiet

$$\int \frac{d\psi}{1 - n \operatorname{cof}.\psi} = \frac{1}{\sqrt{(n^2 - 1)}} l\left(\frac{\operatorname{cof}.\psi - n + \operatorname{sin}.\psi \sqrt{(n^2 - 1)}}{1 - n \operatorname{cof}.\psi}\right).$$

Iam vero etiam restat vt explicemus, quid per

Tab. I. $\int d\Phi (1 - \cos. u)$ exprimatur. Sit igitur P Polus circuli mobilis S G U, et initio rotationis supponamus punctum G fuisse in U, tumque ducantur arcus circulorum maximorum P G, P I, G I, vbi igitur G I erit $= u$ et ang. P I G $= \Phi$, hincque facile colligitur, elementum $d\Phi (1 - \cos. u) \frac{s}{360}$ esse elementum pro spatiis L U I L + G M L m , quae concluduntur arcu arculi mobilis G M L U, et arcubus circulorum maximorum G I, P I. Si in superioribus ex-

Fig. 4. pressionibus ponatur $\cos. b = \cos. c$, hoc est punctum G cum H coincidere, fiet nostra expressio pro quadratura

$$\begin{aligned} &= d\psi (1 - \cos. u) (\cot. a \sin. b + \cos. b) - d\Phi (1 - \cos. u) \\ &= d\psi (1 - \cos. u) \frac{\sin. (a+b)}{\sin. a} - d\Phi (1 - \cos. u), \end{aligned}$$

prorsus vti supra §. 8 inuenimus, nam quod ibi erat Φ iam est $90^\circ - \Phi$, tumque loco ψ , 2ψ adhibuimus. Vltterius si ponatur $\cos. b = 0$ ob $b = 90^\circ$, expressio ista §. 14 tradita fiet:

$$-d\psi \cot. a (1 - \cos. u) \cos. u - d\psi \cos. c \cos. u - d\Phi (1 - \cos. u),$$

vbi insuper $\cos. u = \sin. c \cos. \psi$, cuius integratio est manifesta. At casu, quo simul $\cos. c = 0$, formula ista in hanc abibit:

$$\begin{aligned} d\psi \cot. a (1 - \cos. u) &= d\psi \cot. a (1 - \cos. \psi), \text{ ob} \\ \cos. b - \cos. c \cos. u &= \cos. c - \cos. b \cos. u \end{aligned}$$

atque angulum Φ . hoc casu $= 90^\circ$, vnde $d\Phi = 0$. Deinde posito $a = 90^\circ$, expressio ista euadet:

$$\begin{aligned} d\psi (\cos. b - \cos. c \cos. u) - d\Phi (1 - \cos. u) \\ &= d\psi \sin. c (\cos. b \sin. c - \cos. c \sin. b \cos. \psi) \\ &\quad - d\Phi (1 - \cos. u). \end{aligned}$$

Denique, posito $c = 90^\circ$, siue $\cos. c = 0$, fiet expressio
comme-

commemorata

$$-d\psi \frac{\cot. a \sin. b}{\cos. u} (1 - \cos. u) + d\psi \cos. b - d\phi (1 - \cos. u),$$

existente $\cos. u = \sin. c \cos. \psi$, hincque pro hoc casu integrale Logarithmos inuoluet.

§. 17. Iam autem si ponatur $c = 0$, hoc est, punctum describens semper cum centro circuli mobilis coincidere, solutiones supra allatae adhiberi non possunt, etiamsi curua descripta iam sit simplicissima, quippe quae est circulus, polo A, interuallo AP descriptus. Sic pro formula elementum curuae exhibente §. 11, patet illam hoc casu locum non habere, ob angulum ψ euanescentem, ideoque $d\psi = 0$. Neque formula §. 12 allata pro interuallo circuli osculatoris locum habere potest, nam posito $\cos. PIG = 1$, fieret

$$\cot. IV = \frac{\cos. AI \sin. IG + \sin. AI}{\sin. AI \sin. IG} = \cot. AI + \frac{1}{\sin. IG},$$

quae tamen manifesto est $= \cot. AI$.



TRIGONOMETRIA SPHAERICA
 VNIVERSA,
 EX PRIMIS PRINCIPIIS BREVITER
 ET
 DILVCIDE DERIVATA.

Auctore
 L. E V L E R O.

§. 1.

Tab. I. **P**ropositum sit triangulum sphaericum quodcunque, cuius anguli litteris maiusculis *A*, *B*, *C*, latera autem minusculis *a*, *b*, *c*, in figura adscriptis, designentur, ita vt iisdem litteris maiusculis eadem minusculae opponantur. Iam ex centro Sphaerae, cui literam *O* tribuamus, per singulos angulos educantur rectae *OC*, *Oa*, *Ob*, quae in centro *O* angulum solidum constituent, cuius anguli plani metientur latera trianguli, eorum autem inclinationes mutuae angulos trianguli.

Fig. 8. §. 2. His praemissis capiatur *OC* ipsi radio Sphaerae aequalis = 1, vnde ad *OC* in vtroque plano *COa* et *COb* normaliter statuatur rectae *Ca* et *Cb*; tum vero ex *b* ad *Ca* demittatur perpendicularum *bp*, quod simul ad

ad planum COa erit normale; praeterea vero ex p ad Oa normalis ducatur pq , sicque, ducta bq , ea etiam ad Oa erit normalis. Hoc modo tota figura, qua indigemus, erit constructa.

§. 3. Cum iam fit angulus COa lateri b aequalis, erit

$$Ca = \text{tang. } b \text{ et } Oa = \text{sec. } b = \frac{1}{\text{cof. } b}$$

Simili modo, ob angulum $COb = a$, erit

$$Cb = \text{tang. } a \text{ et } Ob = \text{sec. } a = \frac{1}{\text{cof. } a}$$

Porro autem, cum fit angulus

$$aOb = c \text{ et } Ob = \frac{1}{\text{cof. } a} \text{ erit}$$

$$bq = \frac{\text{fin. } c}{\text{cof. } a} \text{ et } Oq = \frac{\text{cof. } c}{\text{cof. } a}$$

Hinc pro reliquis figurae lineis exprimendis, ob angulum

$$aCb = C, \text{ erit } bp = Cb \text{ fin. } C = \text{tang. } a \text{ fin. } C \text{ et}$$

$$Cp = Cb \text{ cof. } C = \text{tang. } a \text{ cof. } C,$$

vnde porro colligitur

$$ap = Ca - Cp = \text{tang. } b - \text{tang. } a \text{ cof. } C,$$

et quia angulus $CaO = 90^\circ - b$, habebitur,

$$pq = ap \text{ cof. } b = \text{fin. } b - \text{tang. } a \text{ cof. } b \text{ cof. } C \text{ et}$$

$$aq = ap \text{ fin. } b = \frac{\text{fin. } b^2}{\text{cof. } b} - \text{tang. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C.$$

Quare, cum inuenerimus $Oq = \frac{\text{cof. } c}{\text{cof. } a}$, fiet

$$Oa = \frac{1}{\text{cof. } b} = \frac{\text{cof. } c}{\text{cof. } a} + \frac{\text{fin. } b^2}{\text{cof. } b} - \text{tang. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C,$$

sicque erit

$$\frac{\text{cof. } c}{\text{cof. } a} = \text{cof. } b + \text{tang. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C, \text{ siue}$$

$$\text{cof. } c = \text{cof. } a \text{ cof. } b + \text{fin. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C$$

§. 4. Cum iam angulus $b q p$ praebeat inclinatio-
nem plani $a O b$ ad $a O C$, crit iste angulus $b q p = A$,
vnde ex triangulo $b p q$ primo habebitur

$$\sin A = \frac{b p}{b q} = \frac{\sin. a \sin. c}{\sin. c}, \text{ siue } \frac{\sin. c}{\sin. c} = \frac{\sin. A}{\sin. a};$$

vnde iam sequitur, sinus angulorum nostri trianguli pro-
portionales esse sinibus laterum oppositorum. Deinde ae-
quatio

$$\cos. A = \frac{p q}{b q} = \frac{\cos. a \sin. b - \sin. a \cos. b \cos. c}{\sin. c},$$

cum binis praecedentibus coniuncta totam Doctrinam
sphaericam complectitur, quod autem vberiore explicationem
postulat, vnde singulas has tres aequationes magis
euoluamus.

Euolutio primae formulae.

$$\frac{\sin. c}{\sin. c} = \frac{\sin. A}{\sin. a}.$$

§. 5. Cum tam litteras maiusculas A, B, C , quam
minusculas a, b, c , inter se permutare liceat, si modo iis-
dem litteris maiusculis eadem minusculae oppositae relin-
quantur, erit etiam $\frac{\sin. c}{\sin. c} = \frac{\sin. B}{\sin. b}$, ficque prodibit haec ter-
gemina aequatio:

$$\frac{\sin. A}{\sin. B} = \frac{\sin. B}{\sin. b} = \frac{\sin. c}{\sin. c}.$$

Deinde etiam norasse iuuabit sequentes aequalitates :

$$\sin. A \sin. b = \sin. B \sin. a$$

$$\sin. A \sin. c = \sin. C \sin. a$$

$$\sin. B \sin. c = \sin. C \sin. b.$$

Euolutio formulae:

$$\cos. A \sin. c = \cos. a \sin. b - \sin. a \cos. b \cos. C$$

§. 6. Quia $\sin. A \sin. c = \sin. C \sin. a$, dividatur huius aequationis membrum prius per $\sin. A \sin. c$, posterius vero per $\sin. C \sin. a$, atque obtinebitur

$$\cos. A = \frac{\cos. a \sin. b - \sin. a \cos. b \cos. C}{\sin. a \sin. C},$$

vnde iam ex datis binis lateribus a et b , cum angulo intercepto C , angulus A reperiri potest; similique modo ex iisdem datis colligetur angulus B per hanc formulam, ex illa, literas A , B , a , b permutando, deriuatam:

$$\cos. B = \frac{\cos. b \sin. a - \cos. a \sin. b \cos. C}{\sin. b \sin. C}.$$

§. 7. Si porro eiusdem, quam hic consideramus, formulae primum terminum per $\frac{\sin. C}{\sin. c}$, secundum per $\frac{\sin. B}{\sin. b}$, tertium vero per $\frac{\sin. A}{\sin. a}$ multiplicemus, orietur ista aequatio memorabilis:

$$\cos. A \sin. C = \cos. a \sin. B - \cos. b \sin. A \cos. C,$$

$$\cos. a = \frac{\cos. A \sin. C + \sin. A \cos. C \cos. b}{\sin. B} \quad \text{et}$$

litteris B et C , item b et c inter se permutandis erit

$$\cos. a = \frac{\cos. A \sin. B + \sin. A \cos. B \cos. c}{\sin. C}, \quad \text{siue}$$

$$\cos. a \sin. C = \cos. A \sin. B + \sin. A \cos. B \cos. c$$

quae a proposita aliter non discrepat, nisi quod literae maiusculae et minusculae inter se permutantur, insuper vero omnes cosinus negative accipiantur.

§. 8. Quod si iam huius postremae aequationis primum membrum per $\sin. a \sin. C$, posterius per $\sin. A \sin. c$

diuidamus, orietur haec aequatio:

$$\cot. a = \frac{\cos. A \sin. B + \sin. A \cos. B \cos. c}{\sin. A \sin. c},$$

quae inferuit lateri a inueniendo, ex datis duobus angulis A, B , cum latere intercepto c ; tum vero ex iisdem datis etiam latus b definietur hac aequatione:

$$\cot. b = \frac{\cos. B \sin. A + \sin. B \cos. A \cos. c}{\sin. B \sin. c}.$$

§. 9. Praeterea vero ex eadem formula proposita casus alias difficillimus, quo ex datis tribus angulis latera postulatur, eruitur. Cum enim sit

$$\cos. A \sin. c = \cos. a \sin. b - \sin. a \cos. b \cos. C,$$

erit simili modo, literis A et B permutatis,

$$\cos. B \sin. c = \cos. b \sin. a - \sin. b \cos. a \cos. C.$$

Si posterior, ducta in $\cos. C$, ad priorem addatur, prodibit ista aequatio:

$$\sin. c (\cos. A + \cos. B \cos. C) = \cos. a \sin. b \sin. C^2;$$

at vero ob $\sin. b \sin. C = \sin. B \sin. c$, aequatio illa induet hanc formam:

$$\cos. A + \cos. B \cos. C = \cos. a \sin. B \sin. C;$$

sive

$$\cos. A = -\cos. B \cos. C + \sin. C \cos. a.$$

Permutatis igitur literis A et C , manente B , fiet

$$\cos. C = -\cos. B \cos. A + \sin. B \sin. A \cos. c,$$

quae ex nostra tertia formula:

$$\cos. c = \cos. a \cos. b - \sin. a \sin. b \cos. C$$

nascitur, si litterae maiusculae et minusculae inter se permutentur, omnes autem cosinus negative accipiantur.

Euolu-

Euolutio formulae.

$$\text{cof. } c = \text{cof. } a \text{ cof. } b + \text{fin. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C.$$

§. 10. Hic statim evidens est, hanc formulam duplicem vsum praestare, alterum, quo ex datis lateribus a , b , c anguli sunt definiendi, quod fit ope huius formulae

$$\text{cof. } C = \frac{\text{cof. } c - \text{cof. } a \text{ cof. } b}{\text{fin. } a \text{ fin. } b};$$

alterum vero, quando ex binis lateribus a et b , cum angulo intercepto C , tertium latus c quaeritur, quod fit ope huius formulae:

$$\text{cof. } c = \text{cof. } a \text{ cof. } b + \text{fin. } a \text{ fin. } b \text{ cof. } C.$$

§. 11. Nunc igitur hunc vsum etiam ad angulos transferre poterimus, quoniam modo iuuenimus

$$\text{cof. } C = -\text{cof. } A \text{ cof. } B + \text{fin. } A \text{ fin. } B \text{ cof. } c.$$

Hinc enim statim, si dentur duo anguli A , B , cum latere intercepto c determinatur tertius angulus C . Deinde vero, si dentur omnes tres anguli trianguli sphaerici, quodvis latus, veluti c , hoc modo definitur:

$$\text{cof. } c = \frac{\text{cof. } C + \text{cof. } A \text{ cof. } B}{\text{fin. } A \text{ fin. } B}.$$

§. 12. Cum igitur tota Trigonometria Sphaerica tribus aequationibus supra inuentis innitatur, permutatio angulorum et laterum generaliter locum habet, si modo omnes cosinus negatiue accipiantur. In prima enim formula:

$$\frac{\text{fin. } C}{\text{fin. } c} = \frac{\text{fin. } B}{\text{fin. } b} = \frac{\text{fin. } A}{\text{fin. } a},$$

haec permutabilitas per se est manifesta, quia nulli cosinus occurrunt, deinde ista permutabilitas pro ambabus reliquis formulis iam est euicta, unde sequens Theorema insigne nascitur:

Theorema.

Proposito quocunque triangulo sphaerico, cuius anguli sint A, B, C, et latera a, b, c, semper aliud triangulum analogum exhiberi potest, cuius anguli sint complementa laterum illius ad quos rectos, latera vero complementa angulorum ad duos rectos. Hoc enim modo omnes sinus manent iidem, omnes vero cosinus euadunt negatiui, ideoque etiam tangentes et cotangentes. Constat autem tale triangulum formari ex Polis trium laterum trianguli propositi.

§. 13. Ad usum ergo practicum omnia praecepta sub quatuor formis repraesentari possunt, quarum binae adeo ita accte colligantur, ut altera ex altera formetur, dum litterae maiusculae et minusculae inter se permittuntur, cosinibus negatiue sumtis, ita ut sufficiat duas tantum formas memoriae mandasse. Has igitur quatuor formas cum omnibus variationibus, quas transpositione litterarum recipere possunt, ante oculos exponamus.

Forma prima.

§. 14. Haec forma duos inuoluit casus, quorum altero ex datis tribus lateribus quidam angulus, altero vero

vero ex datis duobus lateribus, cum angulo intercepto, tertium latus inuenitur:

$$\left. \begin{aligned} \cos. A &= \frac{\cos. a - \cos. b \cos. c}{\sin. b \sin. c} \\ \cos. B &= \frac{\cos. b - \cos. a \cos. c}{\sin. a \sin. c} \\ \cos. C &= \frac{\cos. c - \cos. a \cos. b}{\sin. a \sin. b} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} \cos. a &= \cos. b \cos. c + \sin. b \sin. c \cos. A \\ \cos. b &= \cos. a \cos. c + \sin. a \sin. c \cos. B \\ \cos. c &= \cos. a \cos. b + \sin. a \sin. b \cos. C \end{aligned}$$

Forma secunda.

§. 15. Haec forma etiam duos casus continet, quorum altero ex datis tribus angulis aliquod latus, altero vero ex datis duobus angulis, cum latere intercepto, tertius angulus quaeritur:

$$\left. \begin{aligned} \cos. a &= \frac{\cos. A + \cos. B \cos. C}{\sin. B \sin. C} \\ \cos. b &= \frac{\cos. B + \cos. A \cos. C}{\sin. A \sin. C} \\ \cos. c &= \frac{\cos. C + \cos. A \cos. B}{\sin. A \sin. B} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} \cos. A &= -\cos. B \cos. C + \sin. B \sin. C \cos. a \\ \cos. B &= -\cos. A \cos. C + \sin. A \sin. C \cos. b \\ \cos. C &= -\cos. A \cos. B + \sin. A \sin. B \cos. c \end{aligned}$$

Forma tertia.

§. 16. Haec forma cum casum complectitur, quo ex duobus lateribus, cum angulo intercepto, duo reliqui anguli determinantur, quae formulae cum suis variationibus ita se habebunt:

$$\left. \begin{aligned} \cot. A &= \frac{\cos. a \sin. b - \sin. a \cos. b \cos. C}{\sin. a \sin. C} \\ \cot. B &= \frac{\cos. b \sin. c - \sin. b \cos. c \cos. A}{\sin. b \sin. A} \\ \cot. C &= \frac{\cos. c \sin. a - \sin. c \cos. a \cos. B}{\sin. c \sin. B} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} \cot. B &= \frac{\sin. a \cos. b - \cos. a \sin. b \cos. C}{\sin. b \sin. C} \\ \cot. C &= \frac{\sin. b \cos. c - \cos. b \sin. c \cos. A}{\sin. c \sin. A} \\ \cot. A &= \frac{\sin. c \cos. a - \cos. c \sin. a \cos. B}{\sin. a \sin. B} \end{aligned}$$

Forma

Forma quarta.

§. 17. Hæc forma respicit casum, quo ex duobus angulis, cum latere intercepto, bina reliqua latera definiuntur, quæ formulæ cum variationibus ita se habent:

$$\begin{array}{l|l} \cot. a = \frac{\cos. A \sin. B + \sin. A \cos. B \cos. c}{\sin. A \sin. c} & \cot. b = \frac{\sin. A \cos. B + \cos. A \sin. B \cos. c}{\sin. B \sin. c} \\ \cot. b = \frac{\cos. B \sin. C + \sin. B \cos. C \cos. a}{\sin. B \sin. a} & \cot. c = \frac{\sin. B \cos. C + \cos. B \sin. C \cos. a}{\sin. C \sin. a} \\ \cot. c = \frac{\cos. C \sin. A + \sin. C \cos. A \cos. b}{\sin. C \sin. b} & \cot. a = \frac{\sin. C \cos. A + \cos. C \sin. A \cos. b}{\sin. A \sin. b} \end{array}$$

§. 18. Hæc simplicitas eo magis est notatu digna, quod resolutio triangulorum rectangulorum adeo sex formulas a se inuicem prorsus diuersas requirat. Quod si enim angulus C fuerit rectus, ideoque *c* hypotenusæ et *a* et *b* ambo catheti, sex formulæ requisitæ sunt sequentes:

$$\begin{array}{l} \cos. c = \cos. a \cos. b \\ \cot. c = \cot. A \cot. B \\ \sin. a = \sin. c \sin. A \text{ siue } \sin. b = \sin. c \sin. B \\ \text{tang. } b = \text{tang. } c \cos. A \text{ -- tang. } a = \text{tang. } c \cos. B \\ \text{tang. } a = \text{tang. } A \sin. b \text{ -- tang. } b = \text{tang. } B \sin. a \\ \cos. A = \cos. a \sin. B \text{ -- cos. } B = \cos. b \sin. A \end{array}$$

quæ formulæ ex superioribus sponte deriuantur, posito
 $\cos. C = 0$ et $\sin. C = 1$.

§. 19. Quo autem logarithmi in vsum vocari queant, ex formis superioribus aliae eius indolis sunt deriuandæ, quæ ex factoribus consistunt, id quod per certas transformationes obtineri potest, quibus ad semisses tam angulo-

angulorum quam laterum deducimur. Has autem transformationes sequentibus modis succincte instituere licet.

Transformatio prima.

§. 20. Haec transformatio ex primae formae hac formula:

$$\text{cos. } A = \frac{\text{cos. } a - \text{cos. } b \text{ cos. } c}{\text{sin. } b \text{ sin. } c},$$

commodissime deriuatur. Hinc enim primo sequitur:

$$\begin{aligned} 1 - \text{cos. } A &= \frac{\text{cos. } (b - c) - \text{cos. } a}{\text{sin. } b \text{ sin. } c} \\ 1 + \text{cos. } A &= \frac{\text{cos. } a - \text{cos. } (b + c)}{\text{sin. } b \text{ sin. } c}. \end{aligned}$$

Hinc cum sit

$$\begin{aligned} \frac{1 - \text{cos. } A}{1 + \text{cos. } A} &= \text{tang. } \frac{1}{2} A^2, \text{ erit} \\ \text{tang. } \frac{1}{2} A^2 &= \frac{\text{cos. } (b - c) - \text{cos. } a}{\text{cos. } a - \text{cos. } (b + c)}, \end{aligned}$$

constat autem esse

$$\text{cos. } p - \text{cos. } q = 2 \text{ sin. } \frac{a - p}{2} \text{ sin. } \frac{p + q}{2},$$

unde habebimus

$$\text{tang. } \frac{1}{2} A = \sqrt{\frac{\text{sin. } \frac{a - b + c}{2} \cdot \text{sin. } \frac{a + b - c}{2}}{\text{sin. } \frac{b + c - a}{2} \cdot \text{sin. } \frac{a + b + c}{2}}}.$$

Transformatio secunda.

§. 21. Haec petitur ex formae prioris formula

$$\text{cos. } a = \frac{\text{cos. } A + \text{cos. } B \text{ cos. } C}{\text{sin. } B \text{ sin. } C},$$

unde deducitur

$$\begin{aligned} 1 - \text{cos. } a &= \frac{-\text{cos. } (B + C) - \text{cos. } A}{\text{sin. } B \text{ sin. } C} \\ 1 + \text{cos. } a &= \frac{\text{cos. } A + \text{cos. } (B - C)}{\text{sin. } B \text{ sin. } C}, \end{aligned}$$

sicque erit

$$\text{tang. } \frac{1}{2} a^2 = - \frac{\text{cof. } (B + C) + \text{cof. } A}{\text{cof. } (B - C) + \text{cof. } A}.$$

Cum iam fit

$$\text{cof. } p + \text{cof. } q = 2 \text{ cof. } \frac{p-q}{2} \text{ cof. } \frac{p+q}{2}, \text{ erit}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} a = \sqrt{\frac{-\text{cof. } \frac{B+C-A}{2} \text{ cof. } \frac{B+C+A}{2}}{\text{cof. } \frac{B+A-C}{2} \text{ cof. } \frac{A+C-B}{2}}}.$$

Transformatio tertia.

§. 22. Hanc transformationem etiam ex prima forma expedire licet, combinandis his duabus formulis:

$$\text{cof. } a - \text{cof. } b \text{ cof. } c = \text{fin. } b \text{ fin. } c \text{ cof. } A,$$

$$\text{cof. } b - \text{cof. } a \text{ cof. } c = \text{fin. } a \text{ fin. } c \text{ cof. } B;$$

quarum illa per hanc diuisa praebet,

$$\frac{\text{cof. } a - \text{cof. } b \text{ cof. } c}{\text{cof. } b - \text{cof. } a \text{ cof. } c} = \frac{\text{fin. } b \text{ cof. } A}{\text{fin. } a \text{ cof. } B} = \frac{\text{fin. } B \text{ cof. } A}{\text{fin. } A \text{ cof. } B}.$$

Addatur vtrunque vnitas, fietque

$$(\text{cof. } a + \text{cof. } b) (1 - \text{cof. } c) = \frac{\text{fin. } (A + B)}{\text{fin. } A \text{ cof. } B},$$

subtrahatur vtrunque vnitas, prodibit

$$(\text{cof. } a - \text{cof. } b) (1 + \text{cof. } c) = \frac{\text{fin. } (B - A)}{\text{fin. } A \text{ cof. } B},$$

quae aequatio per priorem diuisa dat

$$\frac{\text{cof. } a - \text{cof. } b}{\text{cof. } a + \text{cof. } b} \cdot \text{cot. } \frac{1}{2} c^2 = \frac{\text{fin. } (B - A)}{\text{fin. } (B + A)}.$$

Constat autem esse

$$\frac{\text{cof. } p - \text{cof. } q}{\text{cof. } p + \text{cof. } q} = \text{tang. } \frac{q+p}{2} \text{ tang. } \frac{q-p}{2},$$

vnde colligitur:

$$\text{tang. } \frac{b-a}{2} \cdot \text{tang. } \frac{b+a}{2} \cdot \text{cot. } \frac{1}{2} c^2 = \frac{\text{fin. } (B - A)}{\text{fin. } (B + A)}.$$

§. 23. Iam in subsidium vocemus ex proprietate primaria hanc formulam:

$$\frac{\sin. b}{\sin. a} = \frac{\sin. B}{\sin. A}, \text{ unde deducimus}$$

$$\frac{\sin. b - \sin. a}{\sin. b + \sin. a} = \frac{\sin. B - \sin. A}{\sin. B + \sin. A},$$

quae reducitur ad hanc formam:

$$\text{tang. } \frac{b-a}{2} \text{ cot. } \frac{b+a}{2} = \text{tang. } \frac{B-A}{2} \text{ cot. } \frac{B+A}{2}.$$

Quod si iam aequationem ante inuentam per hanc multiplicemus, prodibit ista:

$$\left(\text{tang. } \frac{b-a}{2} \right)^2 \text{ cot. } \frac{1}{2} c^2 = \frac{(\sin. \frac{B-A}{2})^2}{(\sin. \frac{B+A}{2})^2}$$

sive extracta radice

$$\text{tang. } \frac{b-a}{2} \text{ cot. } \frac{1}{2} c = \frac{\sin. \frac{B-A}{2}}{\sin. \frac{B+A}{2}}.$$

At vero prior formula per posteriorem diuisa dat

$$\text{tang. } \frac{b+a}{2} \text{ cot. } \frac{1}{2} c = \frac{\text{cof. } \frac{B-A}{2}}{\text{cof. } \frac{B+A}{2}}.$$

His igitur formulis resoluitur casus, quo dantur duo anguli A et B cum latere intercepto c , et quaeruntur ambo latera a et b , quod fit ope harum formularum:

$$\text{tang. } \frac{b-a}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} c \cdot \frac{\sin. \frac{B-A}{2}}{\sin. \frac{B+A}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{b+a}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} c \cdot \frac{\text{cof. } \frac{B-A}{2}}{\text{cof. } \frac{B+A}{2}}$$

Transformatio quarta.

§. 24. Haec simili modo deducitur ex his formulis:

$$\text{cof. } A + \text{cof. } B \text{ cof. } C = \text{fin. } B \text{ fin. } C \text{ cof. } a$$

$$\text{cof. } B + \text{cof. } A \text{ cof. } C = \text{fin. } A \text{ fin. } C \text{ cof. } b$$

quarum illa per hanc diuifa praebet

$$\frac{\text{cof. } A + \text{cof. } B \text{ cof. } C}{\text{cof. } B + \text{cof. } A \text{ cof. } C} = \frac{\text{fin. } B \text{ cof. } a}{\text{fin. } A \text{ cof. } b} = \frac{\text{fin. } b \text{ cof. } a}{\text{fin. } a \text{ cof. } b}.$$

Vnde unitatem tam addendo quam subtrahendo sequentes nouae deriuantur aequationes:

$$(\text{cof. } A + \text{cof. } B) (1 + \text{cof. } C) = \frac{\text{fin. } (a + b)}{\text{fin. } a \text{ cof. } b}$$

$$(\text{cof. } A - \text{cof. } B) (1 - \text{cof. } C) = \frac{\text{fin. } (b - a)}{\text{fin. } a \text{ cof. } b},$$

et diuidendo illam per hanc nauiscimus:

$$\frac{\text{cof. } A + \text{cof. } B}{\text{cof. } A - \text{cof. } B} \cot. \frac{1}{2} C = \frac{\text{fin. } (a + b)}{\text{fin. } (b - a)}, \text{ siue}$$

$$\text{tang. } \frac{B - A}{2} \cdot \text{tang. } \frac{B + A}{2} = \cot. \frac{1}{2} C \cdot \frac{\text{fin. } (b - a)}{\text{fin. } (b + a)},$$

quae aequatio, multiplicata et diuifa per istam:

$$\text{tang. } \frac{B - A}{2} \cdot \cot. \frac{B + A}{2} = \text{tang. } \frac{b - a}{2} \cot. \frac{b + a}{2},$$

producit

$$\text{tang. } \frac{B - A}{2} = \cot. \frac{1}{2} C \cdot \frac{\text{fin. } \frac{b - a}{2}}{\text{fin. } \frac{b + a}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{B + A}{2} = \cot. \frac{1}{2} C \cdot \frac{\text{cof. } \frac{b - a}{2}}{\text{cof. } \frac{b + a}{2}}$$

quae formulae valent pro casu, quo dantur duo latera cum angulo intercepto.

§ 25. Quoniam praecedentium formarum omnes variationes apposimus, etiam hos quatuor casus cum omnibus

nibus variationibus conspectui exponamus.

$$\text{tang. } \frac{1}{2} A = \sqrt{\frac{\text{fin. } \frac{a+b-c}{2} \text{ fin. } \frac{a+c-b}{2}}{\text{fin. } \frac{b+c-a}{2} \text{ fin. } \frac{a+b+c}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} B = \sqrt{\frac{\text{fin. } \frac{b+c-a}{2} \text{ fin. } \frac{a+b-c}{2}}{\text{fin. } \frac{a+c-b}{2} \text{ fin. } \frac{a+b+c}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} C = \sqrt{\frac{\text{fin. } \frac{a+c-b}{2} \text{ fin. } \frac{b+c-a}{2}}{\text{fin. } \frac{a+b-c}{2} \text{ fin. } \frac{a+b+c}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} a = \sqrt{\frac{-\text{cof. } \frac{B+C-A}{2} \text{ cof. } \frac{A+B+C}{2}}{\text{cof. } \frac{A+B-C}{2} \text{ cof. } \frac{A+C-B}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} b = \sqrt{\frac{-\text{cof. } \frac{A+C-B}{2} \text{ cof. } \frac{A+B+C}{2}}{\text{cof. } \frac{B+C-A}{2} \text{ cof. } \frac{A+B-C}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} c = \sqrt{\frac{-\text{cof. } \frac{A+B-C}{2} \text{ cof. } \frac{A+B+C}{2}}{\text{cof. } \frac{A+C-B}{2} \text{ cof. } \frac{B+C-A}{2}}}$$

$$\text{tang. } \frac{b-a}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} c \frac{\text{fin. } \frac{B-A}{2}}{\text{fin. } \frac{B+A}{2}} \quad \text{tang. } \frac{b+a}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} c \frac{\text{cof. } \frac{B-A}{2}}{\text{cof. } \frac{B+A}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{c-b}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} a \frac{\text{fin. } \frac{C-B}{2}}{\text{fin. } \frac{C+B}{2}} \quad \text{tang. } \frac{c+b}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} a \frac{\text{cof. } \frac{C-B}{2}}{\text{cof. } \frac{C+B}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{a-c}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} b \frac{\text{fin. } \frac{A-C}{2}}{\text{fin. } \frac{A+C}{2}} \quad \text{tang. } \frac{a+c}{2} = \text{tang. } \frac{1}{2} b \frac{\text{cof. } \frac{A-C}{2}}{\text{cof. } \frac{A+C}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{B-A}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} C \frac{\text{fin. } \frac{b-a}{2}}{\text{fin. } \frac{b+a}{2}} \quad \text{tang. } \frac{B+A}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} C \frac{\text{cof. } \frac{b-a}{2}}{\text{cof. } \frac{b+a}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{C-B}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} A \frac{\text{fin. } \frac{c-b}{2}}{\text{fin. } \frac{c+b}{2}} \quad \text{tang. } \frac{C+B}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} A \frac{\text{cof. } \frac{c-b}{2}}{\text{cof. } \frac{c+b}{2}}$$

$$\text{tang. } \frac{A-C}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} B \frac{\text{fin. } \frac{a-c}{2}}{\text{fin. } \frac{a+c}{2}} \quad \text{tang. } \frac{A+C}{2} = \text{cot. } \frac{1}{2} B \frac{\text{cof. } \frac{a-c}{2}}{\text{cof. } \frac{a+c}{2}}$$

§. 26. Ex his postremis formulis iam facile expeditur casus, quem nondum attigimus, quo dantur duo latera cum angulis oppositis, et vel tertium latus vel tertius angulus quaeritur, quorum vtrumque duplici modo fieri potest. Has ergo formulas cum variationibus apponamus.

$\text{tang. } \frac{1}{2} c = \text{tang. } \frac{b-a}{2} \frac{\text{fin. } \frac{B+A}{2}}{\text{fin. } \frac{B-A}{2}}$	$\text{tang. } \frac{1}{2} c = \text{tang. } \frac{b+a}{2} \frac{\text{cof. } \frac{B+A}{2}}{\text{cof. } \frac{B-A}{2}}$						
$\text{tang. } \frac{1}{2} a = \text{tang. } \frac{c-b}{2} \frac{\text{fin. } \frac{C+B}{2}}{\text{fin. } \frac{C-B}{2}}$	$\text{tang. } \frac{1}{2} a = \text{tang. } \frac{c+b}{2} \frac{\text{cof. } \frac{C+B}{2}}{\text{cof. } \frac{C-B}{2}}$						
$\text{tang. } \frac{1}{2} b = \text{tang. } \frac{a-c}{2} \frac{\text{fin. } \frac{A+C}{2}}{\text{fin. } \frac{A-C}{2}}$	$\text{tang. } \frac{1}{2} b = \text{tang. } \frac{a+c}{2} \frac{\text{cof. } \frac{A+C}{2}}{\text{cof. } \frac{A-C}{2}}$						
<table style="width: 100%; border-collapse: collapse;"> <tr> <td style="width: 50%; padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B-A}{2} \frac{\text{fin. } \frac{b+a}{2}}{\text{fin. } \frac{b-a}{2}}$ </td> <td style="width: 50%; padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B+A}{2} \frac{\text{cof. } \frac{b+a}{2}}{\text{cof. } \frac{b-a}{2}}$ </td> </tr> <tr> <td style="padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c-b}{2} \frac{\text{fin. } \frac{c+b}{2}}{\text{fin. } \frac{c-b}{2}}$ </td> <td style="padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c+b}{2} \frac{\text{cof. } \frac{c+b}{2}}{\text{cof. } \frac{c-b}{2}}$ </td> </tr> <tr> <td style="padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A-c}{2} \frac{\text{fin. } \frac{a+c}{2}}{\text{fin. } \frac{a-c}{2}}$ </td> <td style="padding: 5px;"> $\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A+c}{2} \frac{\text{cof. } \frac{a+c}{2}}{\text{cof. } \frac{a-c}{2}}$ </td> </tr> </table>		$\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B-A}{2} \frac{\text{fin. } \frac{b+a}{2}}{\text{fin. } \frac{b-a}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B+A}{2} \frac{\text{cof. } \frac{b+a}{2}}{\text{cof. } \frac{b-a}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c-b}{2} \frac{\text{fin. } \frac{c+b}{2}}{\text{fin. } \frac{c-b}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c+b}{2} \frac{\text{cof. } \frac{c+b}{2}}{\text{cof. } \frac{c-b}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A-c}{2} \frac{\text{fin. } \frac{a+c}{2}}{\text{fin. } \frac{a-c}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A+c}{2} \frac{\text{cof. } \frac{a+c}{2}}{\text{cof. } \frac{a-c}{2}}$
$\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B-A}{2} \frac{\text{fin. } \frac{b+a}{2}}{\text{fin. } \frac{b-a}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} C = \text{tang. } \frac{B+A}{2} \frac{\text{cof. } \frac{b+a}{2}}{\text{cof. } \frac{b-a}{2}}$						
$\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c-b}{2} \frac{\text{fin. } \frac{c+b}{2}}{\text{fin. } \frac{c-b}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} A = \text{tang. } \frac{c+b}{2} \frac{\text{cof. } \frac{c+b}{2}}{\text{cof. } \frac{c-b}{2}}$						
$\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A-c}{2} \frac{\text{fin. } \frac{a+c}{2}}{\text{fin. } \frac{a-c}{2}}$	$\text{cot. } \frac{1}{2} B = \text{tang. } \frac{A+c}{2} \frac{\text{cof. } \frac{a+c}{2}}{\text{cof. } \frac{a-c}{2}}$						

Hoc igitur modo praesens tractatio tanquam systema completum totius Trigonometriae sphaericae spectari potest.

PHYSICO-
MATHEMATICA.

1971

RESEARCH REPORT



DE

MOTU OSCILLATORIO MIXTO

PLURIMUM PENDULORUM

EX EODEM CORPORE MOBILI SVSPENSORVM.

Auctore

L. EULERO.

§. 1.

Sit A A' A'' corpus quodcumque, quod libere gyri Tab. II.
 queat circa punctum O, seu potius circa axem hori- Fig. 1.
 zontalem, ad planum figuræ, quod verticale est intelligen-
 dum, normalem, atque in quocumque eius punctis A, A',
 A'', A''', etc. suspensa sint pendula AL, A'L', A''L'' etc.,
 quæ ergo singula motum oscillatorium recipere possunt,
 dum ipsum corpus circa punctum O oscillationes peragit;
 quo posito quaeritur, qualis motus in hoc corpore et
 omnibus pendulis oriri debeat, postquam illis initio motus
 quicumque fuerit impressus. Per se autem manifestum est
 hic non nisi de oscillationibus minimis quaestionem esse
 posse.

§. 2. Antequam autem in hos motus inquiram,
 considerari oportet statum æquilibrii, in quo corpus cum
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. M omni-

omnibus pendulis quiescere possit. Hunc in finem per O ducatur recta horizontalis $E O F$, et ductis ex O ad singula puncta A, A', A'' etc., ex quibus pendula suspenduntur, rectis $O A, O A', O A''$ etc. vocentur istae rectae $O A = a, O A' = a', O A'' = a''$ etc.; tum vero ponantur anguli $E O A = \alpha, E O A' = \alpha', E O A'' = \alpha''$ etc.; has scilicet distantias et angulos similibus literis designo, ut, quod de vno dicetur, simul ad omnia reliqua transferri possit. Porro huius corporis massa vocetur $= M$, eiusque momentum inertiae respectu puncti $O = M k k$; eius vero centrum gravitatis reperitur in puncto G , pro quo fit distantia $O G = e$ et angulus $E O G = \varepsilon$, qui quidem foret rectus in statu aequilibrui, si de solo hoc corpore effet fermo; verum hic simul consideramus omnia pendula $A L, A' L', A'' L''$ etc., quae singula situm teneant verticalem; ac primo eorum longitudines ita designemus: $A L = l, A' L' = l', A'' L'' = l''$ etc., quas tanquam fila gravitatis expertia spectamus, quibus appensa sint corpora L, L', L'' etc. Cum iam in hoc statu detur aequilibrium, necesse est vt summa omnium momentorum respectu puncti O nihilo fiat aequalis, vnde oritur sequens aequatio:

$$M e \cos. \varepsilon + L a \cos. \alpha + L' a' \cos. \alpha' + L'' a'' \cos. \alpha'' + \text{etc.} = 0.$$

§. 3. Nunc autem, postquam hoc corpus cum pendulis suis de statu aequilibrui vtcunq; fuerit deturbatum, elapso tempore $= t$ ipsum corpus declinet a situ aequilibrui angulo quam minimo $= \Phi$, ita vt iam singuli anguli $\alpha, \alpha', \alpha''$ etc. vna cum angulo ε idem acceperint augmentum Φ ; tum vero singula pendula declinent a directione verticali sinistrorsum angulis minimis $\omega, \omega', \omega''$ etc., ac praeterea sint vires, quibus singula pendula tenduntur T, T', T'' etc.;
qui-

quibus positis inuestigandum est, quantis viribus, tam ipsum corpus, quam singula pendula, ad motum concitentur.

§. 4. Quod igitur ad ipsum corpus M, quatenus circa punctum O est mobile, attinet, id primum a proprio pondere, in centro grauitatis G collecto, sollicitatur, cuius vis momentum est

$$M \cdot O G \cdot \text{cof.} (\varepsilon + \Phi) = M e \text{ cof.} (\varepsilon + \Phi).$$

Quia nunc angulus ε incrementum cepit Φ , ob hunc angulum Φ infinite paruum, erit

$$\text{cof} (\varepsilon + \Phi) = \text{cof.} \varepsilon - \Phi \text{ sin.} \varepsilon$$

vnde hoc momentum erit $M e \text{ cof.} \varepsilon - M e \Phi \text{ sin.} \varepsilon$, quod tendit dextrorsum ideoque ad inclinationem Φ augendam, si quidem positium habuerit valorem. Praeterea vero hoc corpus sollicitatur a singulis pendulis, quatenus scilicet fila A L, A' L', A'' L'' etc. viribus T, T', T'' tenduntur, vbi sufficiet vnicum considerasse. Igitur ex pendulo A L, si situm teneret verticalem, oriretur momentum

$$T \cdot O A \text{ sin.} O A L = T a \text{ cof.} (\alpha + \Phi),$$

quia scilicet angulus α incrementum cepit $= \Phi$; quoniam autem hoc pendulum sinistrorsum a situ verticali declinat angulo ω , erit hoc momentum

$$T a \text{ cof.} (\alpha + \Phi + \omega) = T a \text{ cof.} \alpha - T a (\Phi + \omega) \text{ sin.} \alpha$$

quod pariter ad inclinationem Φ augendam tendit; vnde omnia momenta ex pendulis nata erunt

$$\begin{aligned} & T a \text{ cof.} \alpha + T' a' \text{ cof.} \alpha' + T'' a'' \text{ cof.} \alpha'' \\ & - T a (\Phi + \omega) \text{ sin.} \alpha - T' a' (\Phi + \omega') \text{ sin.} \alpha' - T'' a'' (\Phi + \omega'') \text{ sin.} \alpha'' \end{aligned}$$

§. 5. Ponamus breuitatis gratia

$$T a \cos. \alpha + T' a' \cos. \alpha' + T'' a'' \cos. \alpha'' + \text{etc.} = P,$$

$$T a \sin. \alpha + T' a' \sin. \alpha' + T'' a'' \sin. \alpha'' + \text{etc.} = Q, \text{ et}$$

$$T a \omega \sin. \alpha + T' a' \omega' \sin. \alpha' + T'' a'' \omega'' \sin. \alpha'' + \text{etc.} = \Omega$$

ita vt totum momentum, motum gyratorium corporis A accelerans, fit

$$M e \cos. \varepsilon - M e \Phi \sin. \varepsilon + P - Q \Phi - \Omega;$$

vnde, cum momentum inertiae corporis M, respectu puncti O, positum fit = M k k, principia motus hanc suppeditant aequationem:

$$\frac{d d \Phi}{2 g d t^2} = \frac{M e \cos. \varepsilon - M e \Phi \sin. \varepsilon + P - Q \Phi - \Omega}{M k k}.$$

Euidens autem est; quia singula pendula tantum infinite parum a situ verticali declinant, tensiones filorum ipsis ponderibus L, L', L'' fore aequales; vnde, cum supra pro statu aequilibrii esset

$$M e \cos. \varepsilon + L a \cos. \alpha + L' a' \cos. \alpha' + L'' a'' \cos. \alpha'' + \text{etc.} = 0$$

erit hic $M e \cos. \varepsilon + P = 0$, ita vt iam habeamus

$$\frac{d d \Phi}{2 g d t^2} = - \frac{M e \Phi \sin. \varepsilon - Q \Phi - \Omega}{M k k},$$

existente

$$Q = L a \sin. \alpha + L' a' \sin. \alpha' + L'' a'' \sin. \alpha'' + \text{etc.} \text{ et}$$

$$\Omega = L a \omega \sin. \alpha + L' a' \omega' \sin. \alpha' + L'' a'' \omega'' \sin. \alpha'' + \text{etc.}$$

Tab. II.
Fig. 2.

§. 6. Porro pro motu singulorum pendulorum definiendo vnicum considerasse sufficet. Hunc in finem ex puncto L in axem horizontalem O E ducatur verticalis L P, vt pro puncto L habeamus coordinatas O P = x et P L = y; tum autem ducta etiam verticali a A α et horizontali A b, ob angulum A O P = $\alpha + \Phi$, erit

O ω

O $a = a \cos. (\alpha + \Phi)$ et $A a = a \sin. (\alpha + \Phi)$.

Deinde ob angulum $L A a = \omega$ erit

$A b = l \sin. \omega$ et $L b = l \cos. \omega$,

vnde colligitur

$OP = x = a \cos. (\alpha + \Phi) + l \sin. \omega = a \cos. \alpha - a \Phi \sin. \alpha + l \omega$, et

$PL = y = a \sin. (\alpha + \Phi) + l \cos. \omega = a \sin. \alpha + a \Phi \cos. \alpha + l$.

§. 7. Vires autem corpus L vrgentes sunt primo eius pondus $= L$, quod tendit ad quantitatem y augendam, tum vero, ob tensionem fili T , sursum vrgetur vi $= T \cos. \omega = T$, dextrorsum autem vi $= T \sin. \omega = T \omega$; vnde ex principiis motus nanciscimur has aequationes:

$$\frac{d^2 x}{g dt^2} = -\frac{T \omega}{L} \text{ et } \frac{d^2 y}{g dt^2} = \frac{L - T}{L};$$

hinc, pro x et y valores substituendo, habebimus has aequationes:

$$-\frac{a d d \Phi \sin. \alpha + l d d \omega}{2 g dt^2} = -\frac{T \omega}{L} \text{ et } \frac{a d d \Phi \cos. \alpha}{2 g dt^2} = \frac{L - T}{L},$$

ex qua posteriore intelligitur, tensionem T infinite parum a pondere L discrepare, quia membrum $\frac{a d d \Phi \cos. \alpha}{2 g dt^2}$ pro infinite paruo est habendum. Posito ergo $T = L$ sola aequatio prior nobis relinquitur, quae est

$$\frac{-a d d \Phi + l d d \omega}{2 g dt^2} = -\omega.$$

§. 8. Similes plane aequationes pro singulis reliquis pendulis reperiuntur. Verum quo omnes has aequationes concinniores reddamus, ponamus breuitatis gratia

$a \sin. \alpha = b$; $a' \sin. \alpha' = b'$; $a'' \sin. \alpha'' = b''$; etc.

$a \cos. \alpha = c$; $a' \cos. \alpha' = c'$; $a'' \cos. \alpha'' = c''$; etc.

sic enim erit

$$Q = L b + L' b' + L'' b'' + L''' b''' + \text{etc. et}$$

$$\Omega = L b \omega + L' b' \omega' + L'' b'' \omega'' + \text{etc.}$$

vnde erit primo pro motu ipsius corporis

$$\frac{d d \Phi}{2 g d t^2} = - \frac{M e \Phi \sin. \varepsilon}{M k k} - \frac{\Omega}{k};$$

pro singulis autem pendulis erunt aequationes

$$\text{I. } \frac{-b d d \Phi + l d d \omega}{2 g d t^2} = - \omega;$$

$$\text{II. } \frac{-b' d d \Phi + l' d d \omega'}{2 g d t^2} = - \omega';$$

$$\text{III. } \frac{-b'' d d \Phi + l'' d d \omega''}{2 g d t^2} = - \omega'';$$

$$\text{IV. } \frac{-b''' d d \Phi + l''' d d \omega'''}{2 g d t^2} = - \omega''';$$

quibus aequationibus totus motus determinatur. Pro statu autem aequilibrii recordandum est esse

$$M e \cos. \varepsilon + L c + L' c' + L'' c'' + L''' c''' + \text{etc.} = 0.$$

§. 9. Quia in his omnibus aequationibus incognitae Φ , ω , ω' , ω'' , ω''' etc. vbique vnicam tantum tenent dimensionem, pro earum resolutione methodo iam saepius adhibita vtamur, vnde primo quidem tantum solutionem specialem reperimus, qua singuli motus instar pendulorum simplicium absoluuntur. Pro angulo igitur Φ statuamus, pendulum simplex, eius motui isochronum, esse $= r$, ita vt sit $\frac{d d \Phi}{2 g d t^2} = - \frac{\Phi}{r}$; vnde deducitur integrando $\Phi = F \sin (f + t \sqrt{\frac{g}{r}})$; vbi F et f sunt constantes arbitrariae per integrationes ingreſſae; quantitas autem r etiamnunc est incognita ex reliquis motibus determinanda, pro qua cum plures eruturi simus valores, iis coniungendis solutionem generalissimam completam adipiscemur.

§. 10. In nostris igitur aequationibus ubique loco formulae $\frac{d^2 \Phi}{2g d l^2}$ scribamus eius valorem $-\frac{\Phi}{r}$; tum vero statuamus

$$\omega = b \Phi, \omega' = b' \Phi, \omega'' = b'' \Phi, \text{ etc.}$$

vt fit

$$\frac{d^2 \omega}{2g d l^2} = -\frac{b \Phi}{r}, \frac{d^2 \omega'}{2g d l^2} = -\frac{b' \Phi}{r}, \frac{d^2 \omega''}{2g d l^2} = -\frac{b'' \Phi}{r}, \text{ etc.}$$

quibus substitutis omnes nostras aequationes per angulum Φ diuidere licebit, hincque pro singulis pendulis sequentes orientur aequalitates:

$$\text{I. } \frac{b}{r} - \frac{b l}{r} = -b, \text{ vnde fit } b = \frac{b}{l-r};$$

$$\text{II. } \frac{b'}{r} - \frac{b' l'}{r} = -b' - - b' = \frac{b'}{l'-r};$$

$$\text{III. } \frac{b''}{r} - \frac{b'' l''}{r} = -b'' - - b'' = \frac{b''}{l''-r};$$

etc.

etc.

etc.

Aequatio autem pro motu ipsius corporis euadet

$$-\frac{\Phi}{r} = -\frac{M e \Phi \sin. \varepsilon - Q \Phi - \Omega}{M k k},$$

vbi cum fit

$$Q = L b + L' b' + L'' b'' + L''' b''' + \text{ etc. et}$$

$$\Omega = L b b \Phi + L' b' b' \Phi + L'' b'' b'' \Phi + \text{ etc.}$$

his valoribus substitutis, si praeterea loco b, b', b'' etc. valores ante inuenti surrogentur, orietur sequens aequatio:

$$0 = \frac{M k k}{r} - M e \sin. \varepsilon - Q - \frac{L b b}{l-r} - \frac{L' b' b'}{l'-r} - \frac{L'' b'' b''}{l''-r} - \text{ etc.}$$

ex qua aequatione quantitatem incognitam r erui oportet.

§. 11. Quo hanc aequationem ad formam commodiorem redigamus, totam per $M e \sin. \varepsilon + Q$ deuidamus, ponamusque breuitatis gratia

$$\frac{M k k}{M e \sin. \varepsilon + Q} = m,$$

tum

tum vero

$$\frac{I b b}{M e \sin. \varepsilon + Q} = n; \quad \frac{I' b' b'}{M e \sin. \varepsilon + Q} = n'; \quad \frac{I'' b'' b''}{M e \sin. \varepsilon + Q} = n''; \quad \text{etc.}$$

et impetrabimus hanc aequationem:

$$0 = \frac{m}{r} - 1 - \frac{n}{l-r} - \frac{n'}{l'-r} - \frac{n''}{l''-r} - \text{etc.}$$

quae aequatio, in ordinem redacta pro incognita r , ascendet ad gradum vnitatem altiore quam est numerus pendulorum.

§. 12. Totum ergo negotium reductum est ad resolutionem aequationis algebraicae, cuius radicem r crui oportet; vnde si radix quaecunque r fuerit inuenta, ex ea solutio particularis nostri problematis deriuabitur, quae sequentibus formulis continebitur:

$$\begin{aligned} \Phi &= F \sin. \left(f + t \sqrt{\frac{2g}{r}} \right), \quad \omega = \frac{F b}{l-r} \sin. \left(f + t \sqrt{\frac{2g}{r}} \right), \\ \omega' &= \frac{F b'}{l'-r} \sin. \left(f + t \sqrt{\frac{2g}{r}} \right), \quad \omega'' = \frac{F b''}{l''-r} \sin. \left(f + t \sqrt{\frac{2g}{r}} \right), \\ \omega''' &= \frac{F b'''}{l'''-r} \sin. \left(f + t \sqrt{\frac{2g}{r}} \right); \quad \text{etc.} \end{aligned}$$

Sicque hoc casu omnes oscillationes, tam ipsius corporis, quam singulorum pendulorum, erunt regulares et inter se isochronae, dum omnes respondent pendulo simplici, cuius longitudo $= r$, vnde tempus vnus cuiusque oscillationis erit $= \pi \sqrt{\frac{r}{2g}}$.

§. 13. Quotquot igitur quantitas r habuerit radices, ex singulis talis motus regularis oriri potest; singuli autem per se tantum speciem motus specialissimam complectuntur. At vero si omnes istae species inter se quomodocunque coniungantur, solutio inde resultabit generalissima, quae omnes plane motus, quos hoc systema recipere potest, in se complectitur, ita vt, quomodocunque totum

tum systema initio fuerit agitatum et de statu aequilibrü deturbatum, verus motus, qui sequetur, assignari valeat.

§. 14. Vt hinc igitur istam solutionem maxime generalem adipiscamur, omnes valores ipsius r per sequentes characteres indicemus: a, b, c, d, e etc. pro coefficiente autem F scribamus successiue litteras Germanicas maiusculas: $\mathfrak{A}, \mathfrak{B}, \mathfrak{C}, \mathfrak{D}, \mathfrak{E}$ etc. atque formulae solutionem generalem praebentes erunt:

$$\begin{aligned} \Phi &= \mathfrak{A} \sin. (f + t \sqrt{\frac{2g}{a}}) + \mathfrak{B} \sin. (f' + t \sqrt{\frac{2g}{b}}) \\ &\quad + \mathfrak{C} \sin. (f'' + t \sqrt{\frac{2g}{c}}) + \text{etc.} \\ \omega &= \frac{\mathfrak{A} b}{l-a} \sin. (f + t \sqrt{\frac{2g}{a}}) + \frac{\mathfrak{B} b}{l-b} \sin. (f' + t \sqrt{\frac{2g}{b}}) \\ &\quad + \frac{\mathfrak{C} b}{l-c} \sin. (f'' + t \sqrt{\frac{2g}{c}}) + \text{etc.} \\ \omega' &= \frac{\mathfrak{A} b'}{l'-a} \sin. (f + t \sqrt{\frac{2g}{a}}) + \frac{\mathfrak{B} b'}{l'-b} \sin. (f' + t \sqrt{\frac{2g}{b}}) \\ &\quad + \frac{\mathfrak{C} b'}{l'-c} \sin. (f'' + t \sqrt{\frac{2g}{c}}) + \text{etc.} \\ \omega'' &= \frac{\mathfrak{A} b''}{l''-a} \sin. (f + t \sqrt{\frac{2g}{a}}) + \frac{\mathfrak{B} b''}{l''-b} \sin. (f' + t \sqrt{\frac{2g}{b}}) \\ &\quad + \frac{\mathfrak{C} b''}{l''-c} \sin. (f'' + t \sqrt{\frac{2g}{c}}) + \text{etc.} \\ \omega''' &= \frac{\mathfrak{A} b'''}{l'''-a} \sin. (f + t \sqrt{\frac{2g}{a}}) + \frac{\mathfrak{B} b'''}{l'''-b} \sin. (f' + t \sqrt{\frac{2g}{b}}) \\ &\quad + \frac{\mathfrak{C} b'''}{l'''-c} \sin. (f'' + t \sqrt{\frac{2g}{c}}) + \text{etc.} \\ &\text{etc.} \qquad \qquad \qquad \text{etc.} \qquad \qquad \qquad \text{etc.} \end{aligned}$$

Hic autem supponitur, omnes ipsius r valores esse inter se inaequales; si enim duo pluresue inter se essent aequales, solutio haec non amplius foret generalis, sed peculiari artificio opus foret, vt inde solutio generalis obtineatur.

§. 15. Quod quo clarius appareat, ponamus pendulorum numerum esse $= \lambda$, et cum peruenerimus ad
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. N hanc

hanc aequationem:

$$0 = \frac{m}{r} - 1 - \frac{n}{l-r} - \frac{n'}{l'-r} - \frac{n''}{l''-r} - \text{etc.}$$

si eam, ad fractiones tollendas, multiplicemus per productum omnium denominatorum $r(l-r)(l'-r)(l''-r)$ etc. prodibit aequatio ordinis $\lambda + 1$, si quidem omnes denominatores fuerint inaequales, quod euenit si omnium pendulorum longitudines l, l', l'' etc. fuerint inaequales. At si duae sint inter se aequales, puta $l' = l$, aequatio illa factorem habebit $l-r$, vnde radix prodiret $r = l$, qui tamen valor in nostris formulis locum habere nequit. Si enim esset $a = l$, valores angulorum $\omega, \omega', \omega''$ fierent infiniti; quod incommodum multo magis turbaret, si plura quam duo pendula haberent eandem longitudinem; vnde his casibus aliae radices pro r admitti nequeunt, nisi quae ex nostra aequatione resultant, postquam ea fuerit diuisa per $l-r$, vel $(l-r)^2$, vel $(l-r)^3$ etc., prout plura pendula fuerint inter se aequalia; quare, ob diminutum numerum valorum ipsius r , non amplius tot constantes arbitrariae in calculum introducentur, quot requiruntur ad solutionem generalem reddendam.

§. 16. Quin etiam apparet, si esset $\lambda' = \lambda$, tum valores angulorum ω et ω' datam inter se habituros esse rationem, scilicet vt b ad b' , siue valores fractionum $\frac{\omega}{b}$ et $\frac{\omega'}{b'}$ inter se futuros esse aequales; quod si vero insuper $l'' = l' = l$, hi tres valores: $\frac{\omega}{b}$, $\frac{\omega'}{b'}$ et $\frac{\omega''}{b''}$ inter se forent aequales, ficque haec pendula similem motum oscillatorum essent habitura. Neque ergo haec solutio amplius esset generalis, cum iam in ipso initio his pendulis diuersus motus imprimi posset; quocirca his casibus formulae nostrae

frac inuentae quadam correctione indigebunt, qua tot no-
uae constantes introducuntur, quot ad solutionem comple-
tam postulantur. Has igitur correctiones omnino necesse
erit inuestigare.

§. 17. Ponamus igitur duo pendula longitudine
inter se esse aequalia, siue esse $l' = l$; hinc autem duae
aequationes differentio differentiales primae erunt:

$$-\frac{b \, d \, d \, \Phi + l \, d \, d \, \omega}{2 \, g \, d t^2} = -\omega, \text{ et}$$

$$-\frac{l' \, d \, d \, \Phi + l \, d \, d \, \omega'}{2 \, g \, d t^2} = -\omega';$$

vnde, si posterior per b' diuisa a priore per b diuisa sub-
trahatur, remanebit:

$$\frac{l}{2 \, g \, d t^2} \left(\frac{d \, d \, \omega}{b} - \frac{d \, d \, \omega'}{b'} \right) = -\frac{\omega}{b} + \frac{\omega'}{b'}.$$

Hinc si ponamus

$$\frac{\omega}{b} + \frac{\omega'}{b'} = 2 \, p \text{ et } \frac{\omega}{b} - \frac{\omega'}{b'} = 2 \, q, \text{ vt fiat}$$

$$\frac{\omega}{b} = p + q \text{ et } \frac{\omega'}{b'} = p - q.$$

litera p manifesto exprimit valores illos aequales, qui
ex superiori solutione pro $\frac{\omega}{b}$ et $\frac{\omega'}{b'}$ prodierunt, ita vt nunc
ad alterum quantitas q addi, ab altero vero subtrahi de-
beat. Aequatio autem inuenta nunc induet hanc formam:

$$\frac{l}{2 \, g \, d t^2} 2 \, d \, d \, q = -2 \, q, \text{ siue } \frac{d \, d \, q}{2 \, g \, d t^2} = -\frac{q}{l},$$

qua motus penduli simplicis longitudinis $= l$ exprimitur,
ita vt sit $q = \mathfrak{J} \sin. (i + t \sqrt{\frac{2 \, g}{l}})$. Hinc ergo quaesita cor-
rectio pro casu, quo $l' = l$, in hoc consistit, vt, si p denotet
valores supra exhibitos pro $\frac{\omega}{b}$ et $\frac{\omega'}{b'}$, nunc reuera sit

$$\frac{\omega}{b} = p + \mathfrak{J} \sin. (i + t \sqrt{\frac{2 \, g}{l}}) \text{ et}$$

$$\frac{\omega'}{b'} = p - \mathfrak{J} \sin. (i + t \sqrt{\frac{2 \, g}{l}});$$

ficque duae nouae constantes \mathfrak{J} et i in calculum sunt introductae. Reliquorum autem pendulorum pariter atque ipsius corporis motus iidem manent ac supra sunt inuenti.

§. 18. Sint nunc tria pendula l , l' et l'' inter se aequalia, tum praeter duas superiores aequationes accedit nunc insuper tertia

$$-\frac{b'' \frac{d d \Phi}{2 g d t^2} + l \frac{d d \omega''}{2 g d t^2}}{2 g d t^2} = -\omega'';$$

Nunc igitur ex prima et tertia colligitur:

$$\frac{l}{2 g d t^2} \left(\frac{d d \omega}{b} - \frac{d d \omega''}{b''} \right) = -\frac{\omega}{b} + \frac{\omega''}{b''};$$

at vero ex secunda ac tertia

$$\frac{l}{2 g d t^2} \left(\frac{d d \omega'}{b'} - \frac{d d \omega''}{b''} \right) = -\frac{\omega'}{b'} + \frac{\omega''}{b''}.$$

Hinc, si vt supra operemur, reperiemus simili modo

$$\frac{\omega}{b} - \frac{\omega'}{b'} = \mathfrak{J} \sin. (i + t \sqrt{\frac{2g}{l}})$$

$$\frac{\omega'}{b'} - \frac{\omega''}{b''} = \mathfrak{J}' \sin. (i' + t \sqrt{\frac{2g}{l'}}) \text{ et}$$

$$\frac{\omega''}{b''} - \frac{\omega}{b} = \mathfrak{J}'' \sin. (i'' + t \sqrt{\frac{2g}{l''}}),$$

quarum ergo trium formularum summa nihilo debet esse aequalis, vnde sequitur fore

$$\mathfrak{J} \sin. i + \mathfrak{J}' \sin. i' + \mathfrak{J}'' \sin. i'' = 0 \text{ et}$$

$$\mathfrak{J} \cos. i + \mathfrak{J}' \cos. i' + \mathfrak{J}'' \cos. i'' = 0,$$

vnde numerus constantium ad quatuor reducitur. His notatis, si p denotet quantitatem, quae supra pro formulis $\frac{\omega}{b}$, $\frac{\omega'}{b'}$, $\frac{\omega''}{b''}$ fuit inuenta, nunc, correctione adiecta, habebimus

$$\frac{\omega}{b} = p + \mathfrak{J} \sin. (i + t \sqrt{\frac{2g}{l}})$$

$$\frac{\omega'}{b'} = p + \mathfrak{J}' \sin. (i' + t \sqrt{\frac{2g}{l'}}) \text{ et}$$

$$\frac{\omega''}{b''} = p + \mathfrak{J}'' \sin. (i'' + t \sqrt{\frac{2g}{l''}}),$$

vbi constantes ita comparatas esse oportet, vt summa trium harum formularum fiat aequalis 3 p.

§. 19. Eodem modo ratiocinium erit instituentium, si plura pendula inter se fuerint aequalia; ita vt nunc super hoc problemate nihil amplius sit desiderandum, quotcunque etiam pondera fuerint appensa. Atque hinc etiam clarissime elucet summus vsus faecundissimi principii *Illustr. Dan. Bernoulli*, quo omnes huiusmodi motus oscillatorios semper ex aliquot motibus pendulorum simplicium compositos esse statuit. Imprimis vero etiam hinc patet, quam egregie istud principium cum primis *Mechanicae* principiis conspiraret, atque adeo ex iis immediate deduci queat. Pulcherrime scilicet hoc principium conexum est cum ea conditione, qua in omnibus huiusmodi motibus definiendis peruenitur ad eiusmodi aequationes differentiales secundi gradus, in quibus omnes incognitae vnicam vbique habent dimensionem, ita vt semper dentur eiusmodi solutiones speciales, in quibus omnes incognitae constantes inter se teneant rationes, quo ipso oscillationes regulares ac simplices innuuntur. Tum vero ex omnibus his solutionibus specialibus per ipsam naturam huiusmodi aequationum solutio generalis et completa formari potest.

§. 20. Quanquam autem haec solutio maxime est generalis, et omnes plane casus in se complectitur, siue omnia pendula sint longitudine aequalia siue inaequalia, si quidem pro aequalibus correctio exposita adhibeatur: tamen dantur insuper casus, qui peculiarem resolutionem requirunt, qui sunt: quando pendula ab ipso axe horizontali

tali E O F suspenduntur, veluti si punctum A cadat in istum axem, ideoque angulus A O E = α euanescat; tum enim distantia $b = a \sin. \alpha$ euanescet, vnde expressio nostra, pro angulo ω inuenta, nullum plane motum huius penduli indicabit, cum tamen vtique motum recipere queat. Hoc autem casu aequatio differentialis pro hoc pendulo non amplius inuoluet angulum Φ , sed erit simpliciter

$$\frac{l}{g} \frac{d^2 \omega}{dt^2} = - \omega;$$

vnde patet, istud pendulum motum oscillatorium regularem recipere, perinde ac si ex puncto fixo esset suspensum, ita vt eius motus neque ab ipso corpore M, neque a reliquis pendulis afficiatur. Ac vicissim quoque hoc pendulum nihil plane conferet ad motum corporis M; quia enim $b = 0$, in quantitatem Q plane non ingreditur; simulque etiam quantitas n euanescit; vnde patet ab hoc pendulo motum corporis M nullo modo perturbari. Eodem modo res se habebit, si plura pendula ex ipso axe E O F fuerint suspensa, tum enim singula libere suas oscillationes peragent, neque vlllo modo in motum reliquorum pendulorum, neque ipsius corporis M effectum exerent, quorum igitur motus perinde se habebit, ac si illa pendula prorsus abessent.

INVESTIGATIO MOTVVM QVIBVS LAMINAE ET VIRGAE ELASTICAE CONTREMISCVNT.

A u c t o r e

L. E V L E R O.

Quaquam hoc argumentum iam pridem tam ab Illustriff. D. Bernoulli, quam a me fufius est pertractatum: tamen quia illo tempore neque principia, vnde huiusmodi motus determinari oportet, fatis erant exculta, neque ea Analyfeos pars, quae circa functiones binarum variabilium verfatur, fatis explorata, actum agere non videbor, fi nunc idem argumentum accuratius inueftigauero. Praeterea vero etiam tot diuerfa motuum genera in huiusmodi corporibus locum habere poffunt, quae accuratiorem enucleationem poftulant; quamobrem hic operam dabo, vt vniuerfam huius rei difquifitionem ex primis principiis deducam, et clarius, quam quidem ante est factum, proponam. Imprimis autem omnia diuerfa motuum genera, quae quidem occurrere poffunt, dilucide fum expositurus. Quo igitur omnia fiant magis perfpicua, duo praemittam Lemmata, quorum altero ftatus aequilibrii, altero vero motus virgarum vtcunque elasticarum et a potentiis quibuscunque

que sollicitatarum definietur; vbi quidem tam virgam quam potentias perpetuo in eodem plano fitas esse assumo. Demonstrationem autem horum lemmatum non addo, quoniam eam alio loco iam dedi, atque adeo etiam ad eos casus, quibus motus non fit in eodem plano, accommodaui.

Lemma I.

Tab. II. §. I. Si virgae vtcunque elasticae E Y F in sin-
 Fig. 3. gulis elementis potentiae quaecunque fuerint applicatae, statum aequilibrui definire.

Solutio.

Referatur virga ad axem fixum O V, et pro eius puncto quocunque Y statuatur coordinatae orthogonales O X = x et X Y = y, portio autem virgae E Y = s, vt fit $ds^2 = dx^2 + dy^2$; tum vero elementi Y y = ds fit massa = S ds, ac in eodem loco elasticitas absoluta = V, ita vt, posito radio osculi = r, vis, seu potius momentum elasticitatis fit = $\frac{V}{r}$; hincque, loco r substituta formula differentiali, istud momentum erit

$$= \frac{V (dy dx - dx dy)}{ds^3},$$

vbi scilicet nullum differentiale pro constanti est assumtum. Deinde omnes potentiae, quibus hoc elementum Y y sollicitatur, resoluantur secundum directiones coordinatarum, ac ponatur vis inde secundum directionem Y P resultans = P ds et secundum directionem Y Q = Q ds: quibus positis pro statu aequilibrui requiritur, vt fit

$$f dy f P ds - f dx f Q ds = V \left(\frac{dy dx - dx dy}{ds^3} \right).$$

Praeter

Praeterea vero tensio, qua elementum Yy secundum tangentem antrorsum versus E tenditur, erit

$$- \left(\frac{d^2x}{ds^2}\right) \int P ds - \left(\frac{d^2y}{ds^2}\right) \int Q ds.$$

Scholion.

§. 2. Hic assumimus virgam in statu naturali in directum esse extensam, ita vt in hoc statu radius osculi vbique sit infinitus. Sin autem virga naturaliter iam fuerit incuruata, et pro eius puncto Y radius osculi ponatur $= \rho$, tum, quia vis elasticitatis eatenus tantum se exserit, quatenus ista curuatura in statu naturali siue augeatur siue diminuitur, pro statu aequilibrui habebitur ista aequatio:

$$\int dy \int P ds - \int dx \int Q ds = V \left(\frac{dy ddx - dx ddy}{ds^3} \right) - \frac{V}{\rho}.$$

Caeterum quia formulae integrales $\int P ds$ et $\int Q ds$ denotant summam omnium virium elementarium, portioni virgae $EY = s$ applicatarum, manifestum est, si virga in ipso termino E a viribus finitis sollicitetur, eas simul in his formulis integralibus comprehendi debere.

Lemma 2.

§. 3. Si eadem virga elastica, quam descripsimus, quomodocunque super eodem plano fuerit proiecta, eius motum inuestigare, hoc est, eius situm et figuram ad quoduis tempus definire.

Solutio.

Maneant igitur omnes denominationes, vt modo sunt constitutae, atque elapso tempore $= t$ (perpetuo in minu-
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. O tis

tis secundis exprimendo) teneat virga figuram in tabula repraesentatam, ita vt portioni $EY = s$ respondeant coordinatae $OX = x$ et $XY = y$, quae, quia cum tempore continuo variantur, hic tanquam functiones duarum variabilium s et t spectari debent. Hinc igitur colligantur formulae $(\frac{d}{dt} \frac{dx}{ds})$ et $(\frac{d}{dt} \frac{dy}{ds})$, quibus vncinulis () indicatur, in vtraque differentiatione solum tempus t variabile esse assumptum, arcum vero s pro constante esse habitum. Hinc iam ex viribus elementaribus, virgae in singulis punctis applicatis, formentur sequentes valores:

$$P' = P - \frac{s}{z} \frac{d}{dt} \left(\frac{dx}{ds} \right) \text{ et } Q' = Q - \frac{s}{z} \frac{d}{dt} \left(\frac{dy}{ds} \right),$$

vbi g denotat altitudinem lapsus grauium in vno minuto secundo; atque ex his status virgae pro hoc tempore isthac exprimetur aequatione:

$$\int dy \int P' ds - \int dx \int Q' ds = V \left(\frac{dy}{ds} \frac{dx}{ds} - \frac{dx}{ds} \frac{dy}{ds} \right) - \frac{v}{g},$$

si quidem virga in statu naturali iam ita fuerit incuruata, vt eius puncto Y conueniat radius osculi g ; vnde si virga fuerit naturaliter recta, ob $g = \infty$ terminus postremus $\frac{v}{g}$ omitti poterit. Denique, quod ad tensionem in singulis punctis attinet, erit simili modo quo supra tensio in y versus E vergens

$$- \left(\frac{dx}{ds} \right) \int P' ds - \left(\frac{dy}{ds} \right) \int Q' ds.$$

His igitur formulis, si quidem eas euoluere licuerit, totus virgae motus determinabitur:

Problema I.

Tab II. §. 4. Si virga datae longitudinis EF , naturaliter
 Fig 4 recta et vbique tam aequaliter crassa quam aequaliter elasti-
 a

stica utcumque contremiscat, aequationem inuenire, qua omnes motus, qui in virga locum habere possunt, contineantur.

Solutio.

Referat igitur $E F$ virgam nostram in statu naturali constitutam, cuius longitudo sit $E F = a$, eiusque crassities $= c c$, ita vt eius volumen sit $a c c$; ac per talia volumina tam massas quam vires sollicitantes exprimamus, ita vt, si dicamus quampiam vim esse $= b^3$, ea tanta sit intelligenda, quantum foret pondus eiusdem materiae, ex qua virga constat, sub volumine b^3 contentum. Hinc si in virga capiatur portio $E X = x = s$, quandoquidem in vibrationibus minimis arcus s perpetuo abscissae x aequari potest, elementi $X x = ds$ massula erit $= c c d s$, ita vt, quod supra vocauimus S , hic nobis sit $= c c$. Tempore autem elapso t , ob tremorem conceptum transierit punctum X in Y , posito $X Y = y$, et quia vibrationes quam minimae statuuntur, ista applicata y prae abscissa $E X = x$, siue arcu s , quasi euanescet; sicque idem punctum x alium motum habere nequit, nisi in directione applicatae $X Y$; vnde motus secundum directionem x erit nullus, ideoque $\frac{d^2 x}{d t^2} = 0$; atque hinc ob $d d x = 0$, radius osculi erit

$$-\frac{d s^3}{a x d d y} = -\frac{d s^2}{d d y};$$

praeterea vero erit $g = \infty$. Quod autem ad elasticitatem absolutam attinet, ea pro similibus virgis recte quadrato crassitiei reputatur proportionalis, ita vt sit V vt c^4 ; vnde statuamus $V = b c^4$, vbi b denotat quantitatem ab indole materiae virgae pendentem, et quia $\frac{v}{r}$ momentum

virium exhibet, vis autem nobis per volumen denotatur, formula $\frac{V}{r}$ quatuor dimensiones lineares complecti debet; vnde patet, literam b certam longitudinem referre.

Quia porro virgam a nullis viribus elementaribus urgeri statuimus, erit tam $P = 0$ quam $Q = 0$. Interim tamen, si sumamus virgam in termino E duas sustinere vires, alteram in directione $EF = E$, alteram vero in directione $Ef = F$. fieri debebit

$$\int P ds = E \text{ et } \int Q ds = F.$$

Cum igitur ob $S = cc$ poni oporteat

$$P' = P - \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 x}{dt^2} \right) = P, \text{ ob } \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = 0,$$

fit $\int P' ds = E$; tum vero erit

$$Q' = Q - \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right), \text{ hincque porro}$$

$$\int Q' ds = F - \frac{cc}{2g} \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right).$$

His igitur valoribus substitutis aequatio pro motu virgae induet hanc formam:

$$E y - F x + \frac{cc}{2g} \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^2 y}{dt^2}.$$

Pro tensione autem, qua punctum y versus E tenditur, habebimus $-E - \left(\frac{d y}{dt} \right) \int Q' ds$, vbi, quia $\frac{d y}{dt}$ quasi evanescit, tensio simpliciter erit $-E$, vnde casu quo $E = 0$ tensio vbique etiam erit nulla.

Differentiemus igitur aequationem pro motu inventam, sumto solo elemento $ds = dx$ constante, fietque

$$E dy - F dx + \frac{cc}{2g} ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^3 y}{dt^3}$$

et per ds diuidendo

$$\frac{E dy}{ds} - F + \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^3 y}{dt^3};$$

haec

haec aequatio denuo differentiata ac per ds diuisa praebit istam:

$$\frac{E d d y}{d s^2} + \frac{c c}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \frac{d^4 y}{d s^4},$$

quae, quo discrimen inter binas variables s et t clarius ob oculos ponatur, more solito ita repraesentetur:

$$E \left(\frac{d d y}{d s^2} \right) + \frac{c c}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right).$$

Corollarium I.

§. 5. Quod si ergo virga a nullis plane viribus externis extendatur, ita vt sit $E = 0$, aequatio motum virgae determinans erit

$$\frac{c c}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right), \text{ siue}$$

$$\frac{1}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c c \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right),$$

ita vt totum negotium huc sit reductum, quemadmodum ista aequatio differentialis quarti gradus integrari queat; vbi quidem in limine confiteri cogimur, eius integrale nullo adhuc modo inueniri potuisse, ita vt contenti esse debeamus in solutiones particulares inquirere.

Corollarium II.

§. 6. Sin autem accedat vis litera E indicata, eius duo casus perpendendi occurrunt: prouti virga ab ea vel extenditur vel comprimitur. Talis enim virga, quatenus est rigida, etiam vires sustinere potest, quae ipsam comprimere conantur, cuiusmodi vires eo maiores esse possunt, quo maior fuerit elasticitas; si enim esset perfecte flexilis, nulla plane vis comprimens admitti posset, vnde pro quouis elasticitatis gradu indagandum erit, quantum vim comprimentem sustinere valeat, antequam incur-

Tab. II. Fig. 5. curuetur, quam quidem quaestionem iam olim solutam dedi, vbi vires, quas columnae sustentare valent, sum perscrutatus. Quod autem ad alteram vim extendentem attinet, ab ea virga, quasi esset chorda perfecte flexilis, extendi poterit. Concipiatur scilicet eius termino E filum seu chorda alligata, quae per foraminulum o fulcri immobilis mn traducta circa trochleam T certum pondus P habeat appensum. Hoc igitur modo virga non solum ob propriam elasticitatem, sed etiam ob pondus tendens P motum tremulum concipiet, vnde sonum edet mixtum seu medium quendam inter sonum virgae elasticae proprium et sonum chordae tensae.

Corollarium III.

§. 7. Ponamus igitur huiusmodi vim tendentem esse $= c c b$, et quia in plagam contrariam dirigitur, erit $E = - c c b$, vnde pro isto motu habebimus sequentem aequationem:

$$-b \left(\frac{d d y}{d s^2} \right) + \frac{1}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c c \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right),$$

quae ergo aequatio, si fuerit $b = 0$, quo casu elasticitas evanescit, motum chordae perfecte flexilis exprimet; erit enim

$$\frac{1}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = b. \left(\frac{d d y}{d s^2} \right),$$

quemadmodum contra, si $b = 0$, orietur sonus virgae elasticae proprius, fietque

$$\frac{1}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c c \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right);$$

et si casus ex utroque fuerit mixtus, habebimus

$$\frac{1}{2 g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = b. \left(\frac{d d y}{d s^2} \right) - b c c \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right).$$

Scholion.

§. 8. Quoniam igitur vires secundum ipsam virgae directionem agentes, quibus ea vel extenderetur vel comprimeretur, ad aequationem finalem magis complicatam perducunt, eas in hac tractatione penitus remoueamus, et nostras inuestigationes ad eos tantum motus restringamus, quos virga, siue a nullis viribus sollicitata, siue a talibus tantum, quae in virgae directionem normaliter agunt, quas supra litera F designauimus, recipere potest. Ipsam vero virgam hic perpetuo naturaliter rectam et per totam longitudinem vbique aequaliter crassam et aequaliter elasticam statuamus, easdem denominationes retinentes, quae haecenus sunt descriptae. At quia aequatio finalis per duplicem differentiationem est orta, etiam praecedentes aequationes, quae ad eam deduxerunt, considerasse iuuabit, quae sunt:

$$\begin{aligned} \text{I.} & -F x + \frac{c c}{2 g} \int d x \int d s \left(\frac{d d \gamma}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d d \gamma}{d s^4} \right). \\ \text{II.} & -F + \frac{c c}{2 g} \int d s \left(\frac{d d \gamma}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d^2 \gamma}{d s^2} \right). \\ \text{III.} & \frac{c c}{2 g} \left(\frac{d d \gamma}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d^4 \gamma}{d s^4} \right), \text{ siue } \frac{1}{2 g} \left(\frac{d d \gamma}{d t^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^4 \gamma}{d s^4} \right), \end{aligned}$$

vbi in priores adhuc vis F, qua virga normaliter vrgeri potest, ingreditur, cuius ratio erit habenda, quando virga non omnino est libera, sed in vno pluribusue punctis quasi ope styli est fixa, circa quem tamen sit mobilis; vnde statim intelligitur, virgam infinitis modis per tales stylos affigi posse, quibus eius motus diuersimode temperetur; quos diuersos casus in sequentibus accuratius euoluemus.

Proble-

Problema II.

§. 9. *Cum virga nostra infinitis modis contremis-
cere queat, eos casus in genere inuestigare, quibus eius motus
vibratorius euadet regularis, seu minimis oscillationibus pen-
duli cuiuspiam simplicis conformis.*

Solutio.

Ponamus igitur longitudinem istius penduli simpli-
cificis = k , atque vt motus virgae pari modo peraga-
tur, necesse est vt sit $\frac{1}{2} \frac{d^2 y}{dt^2} = -\frac{y}{k}$; in qua aequatione
cum solum tempus t pro variabili habeatur, longitudo
vero s vt constans spectetur, per duplicem integrationem
peruenitur ad istam formulam generalem:

$$y = M \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right),$$

vbi quantitas, M non solum est constans, sed etiam fun-
ctionem quamcunque ipsius s designare potest. Cum igitur
per aequationem finalem sit

$$\frac{1}{2} \frac{d^2 y}{dt^2} = -b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right),$$

erit etiam $b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right) = \frac{y}{k}$; in qua aequatione sola quanti-
tas s pro variabili assumitur, cuius ergo integrale inuesti-
gari oportet. Quod quo facilius fieri possit ponamus bre-
uitatis gratia $b c c k = f^4$, vt remotis clausulis iam sit
 $y = \frac{f^4 d^4 y}{ds^4}$, cui satisfieri posse euidentis est huiusmodi valo-
re: $y = e^{\lambda s}$. Quia enim hinc fit

$$\frac{d y}{ds} = \lambda e^{\lambda s}, \quad \frac{d^2 y}{ds^2} = \lambda^2 e^{\lambda s}, \quad \frac{d^3 y}{ds^3} = \lambda^3 e^{\lambda s}, \quad \frac{d^4 y}{ds^4} = \lambda^4 e^{\lambda s},$$

his substitutis prodit ista aequalitas: $1 = \lambda^4 f^4$, siue
 $\lambda^4 =$

$\lambda^4 = \frac{s}{f}$, vnde sequentes quatuor valores pro litera λ eliciuntur, scilicet:

$$1^\circ. \lambda = \frac{s}{f}; \quad 2^\circ. \lambda = -\frac{s}{f}; \quad 3^\circ. \lambda = \frac{\sqrt{s-f}}{f}; \quad 4^\circ. \lambda = -\frac{\sqrt{s-f}}{f},$$

quibus valoribus inuentis constat, eos etiam vtcunque combinatos satisfacere, ita vt statuere queamus

$$y = \alpha e^{\frac{s}{f}t} + \beta e^{-\frac{s}{f}t} + \gamma e^{\frac{\sqrt{s-f}}{f}t} + \delta e^{-\frac{\sqrt{s-f}}{f}t},$$

quae forma, cum quatuor contineat constantes arbitrarias, vtiq; continet integrale completum nostrae aequationis. Notum autem est bina posteriora membra imaginaria reduci ad finum et cosinum anguli realis $\frac{s}{f}$. Hinc igitur multiplicando per communem factorem N , qui, ob tempus t constans assumtum, pro functione temporis quacunque haberi potest, habebimus

$$y = N \left(\alpha e^{\frac{s}{f}t} + \beta e^{-\frac{s}{f}t} + \gamma \sin. \frac{s}{f}t + \delta \cos. \frac{s}{f}t \right);$$

qui ergo valor ante inuento $y = M \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}})$ aequalis reddi debet, id quod facillime praestabitur statuendo:

$$N = C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) \text{ et}$$

$$M = C \left(\alpha e^{\frac{s}{f}t} + \beta e^{-\frac{s}{f}t} + \gamma \sin. \frac{s}{f}t + \delta \cos. \frac{s}{f}t \right),$$

sic enim vterque valor reducetur ad istam aequationem:

$$y = C \left(\sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) \right) \left(\alpha e^{\frac{s}{f}t} + \beta e^{-\frac{s}{f}t} + \gamma \sin. \frac{s}{f}t + \delta \cos. \frac{s}{f}t \right),$$

vbi iam literae $C, \alpha, \beta, \gamma, \delta$, cum angulo ζ denotant veras quantitates constantes pro arbitrio accipiendas; quomodocunque autem accipiantur motus virgae semper ita erit comparatus, vt congruat cum oscillationibus penduli

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. P simpli-

simplicis, cuius longitudo est $=k$, vnde tempus cuiusque vibrationis erit $=\pi\sqrt{\frac{k}{2g}}$, expressum in minutis secundis, hincque porro numerus vibrationum vno minuto secundo editarum erit $=\frac{\sqrt{2g}}{\pi\sqrt{k}}$, qui numerus etiam pro mensura soni, quem chorda edet, haberi solet.

Corollarium 1.

§. 10. Formulae illae exponentiales, perinde ac sinus et cosinus, commode per series infinitas exhiberi possunt, quae ita se habebunt:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) \left\{ \begin{array}{l} \alpha \left(1 + \frac{s}{f} + \frac{s^2}{1 \cdot 2 f f} + \frac{s^3}{1 \cdot 2 \cdot 3 f f} + \frac{s^4}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 f^4} + \text{etc.} \right. \\ \left. + \beta \left(1 - \frac{s}{f} + \frac{s^2}{1 \cdot 2 f f} - \frac{s^3}{1 \cdot 2 \cdot 3 f^3} + \frac{s^4}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 f^4} + \text{etc.} \right) \right. \\ \left. + \gamma \left(\frac{s}{f} - \frac{s^3}{1 \cdot 2 \cdot 3 f^3} + \text{etc.} \right) \right. \\ \left. + \delta \left(1 - \frac{s^2}{1 \cdot 2 f f} + \frac{s^4}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 f^4} - \text{etc.} \right) \right.$$

Hinc igitur, si breuitatis gratia ponamus

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) S, \text{ erit per seriem infinitam}$$

$$S = (\alpha + \beta + \delta) 1 + (\alpha - \beta + \gamma) \frac{s}{f} \\ + (\alpha + \beta - \delta) \frac{s^2}{1 \cdot 2 f f} + (\alpha - \beta - \gamma) \frac{s^3}{1 \cdot 2 \cdot 3 f^3} \\ + (\alpha + \beta + \delta) \frac{s^4}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 f^4} + (\alpha - \beta + \gamma) \frac{s^5}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 f^5} + \text{etc.}$$

Hae igitur series eo magis conuergent, quo maior fuerit quantitas f prae arcu s ; vbi recordemur esse $f = \sqrt[4]{bcck}$, ita vt simul longitudinem penduli simplicis k in se complectatur.

Corollarium 2.

§. 11. Inuento valore ipsius y , eius quoque valores per differentiationem eruti assignari possunt: reperietur autem

autem

$$\left(\frac{dy}{ds}\right) = \frac{c}{f} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} - \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \cos. \frac{s}{f} - \delta \sin. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^2y}{ds^2}\right) = \frac{c}{f^2} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} - \gamma \sin. \frac{s}{f} - \delta \cos. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^3y}{ds^3}\right) = \frac{c}{f^3} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} - \beta e^{-\frac{s}{f}} - \gamma \cos. \frac{s}{f} + \delta \sin. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^4y}{ds^4}\right) = \frac{c}{f^4} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f})$$

Corollarium 3.

§. 12. Quod si autem tantum tempus t variabile accipiamus, ipsum motum cognoscemus, quo singulae virgae ciebutur; namque celeritas, qua virgae punctum X in directione XY mouetur, est $\left(\frac{dy}{dt}\right)$, quae ergo per valorem inuentum erit

$$\left(\frac{dy}{dt}\right) = \frac{c \sqrt{\frac{2g}{k}}}{\sqrt{k}} \cos. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f});$$

et quia incrementum celeritatis, per elementum temporis dt diuisum, praebet accelerationem, erit ea

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = -\frac{c g}{k} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f});$$

ex quibus formulis percipitur, quomodo omnibus conditionibus praescriptis satisfiat.

Scholion i.

§. 13. Quanquam igitur hic tantum motus vibratorios regulares contemplamur: tamen ob ingentem quantitatum constantium arbitrariarum numerum infinita varietas locum habere potest, prouti istae constantes aliter atque aliter determinantur. In hoc autem negotio impri-

mis ad statum virgae est respiciendum, vtrum ea perfecte sit libera et nullis plane viribus coerceatur, an vero alicubi sit fixa vel ope vnus pluriumue styloꝝ. Statim enim ac virgae status fuerit definitus, etiam constantium α , β , γ , δ , ratio non solum perfecte determinatur, sed etiam obtinebitur aequatio, ex qua valorem quantitatis f determinare licebit, hincque igitur ipsa penduli simplicis longitudo k elicietur. Praecipue autem in hoc negotio ad totam virgae longitudinem $EF = a$, cuius hactenus nulla ratio est habita, respici oportet. Quod si autem nullas alias vires F admittamus, nisi quae virgae in vtroque termino sint applicatae, status vtriusque termini triplex occurrere potest, quos igitur casus hic euoluere conueniet; vbi quod determino E definiemus simul pro altero F intelligi debet.

I. Primus igitur casus esto, quo virgae terminus E plane est liber et a nulla vi coerceatur; tum igitur posito $s = 0$, tribus aequationibus supra (§. 8.) memoratis satisfieri oportet, vnde, quia vis $F = 0$ et vtrumque integrale

$$\int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) \text{ et } \int ds \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right)$$

perpetuo ita accipi supponitur, vt evanescat posito $s = 0$, ex prima pro termino E , vbi $s = 0$, oportet esse $\left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = 0$; ex secunda autem aequatione nascitur ista conditio: $\left(\frac{d^2 s}{dt^2} \right) = 0$, ita vt hic status duas determinaciones postulet.

II. Secundus casus esto, quo virgae terminus E ope styli ita figitur, vt circa eum libere moueri possit; quo ergo casu vis quaedam F stylum retinens aderit. Primum igitur, quia terminus E in suo loco fixus detinetur, posito $s = 0$, hoc casu fieri debet $y = 0$; praeterea vero prima
memo-

memoratarum aequationum supeditat hanc conditionem:
 $\left(\frac{d}{ds}\right)^2 y = 0$; secunda aequatio determinabit ipsam vim

$$F = + b c^2 \left(\frac{d^3 y}{ds^3}\right),$$

quam autem nosse parum nobis refert, quia in motum vibratorium non influit; sicque iste casus etiam duas continet determinationes, scilicet:

$$y = 0 \text{ et } \left(\frac{d}{ds}\right)^2 y = 0;$$

hunc igitur vocemus simpliciter fixum.

III. Tertius casus esto, quo terminus virgae E ita muro quasi est infixus, ut hoc loco non moueri sed tantum incuruari queat. Hoc igitur casu manifestum est, posito $s = 0$ non solum fieri debere $y = 0$, sed etiam $\left(\frac{d}{ds}\right)^2 y = 0$, quia in hoc termino tangens in ipsum axem incidere debet; hunc autem casum vocemus infixum.

Cum igitur hi singuli casus binas determinationes inuoluant, si etiam ad alterum terminum F respiciamus, pro quo habebimus $x = s = a$, quicumque casus in utroque locum habeant, semper inde quatuor orientur determinationes, quibus non solum constantes illae $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ definiuntur, sed insuper aequatio resultabit, ex qua ipsam quantitatem f , hincque pendulum simplex k assignare licebit.

Scholion 2

§. 14. Cum igitur pro utroque termino E et F terni casus locum habere queant, hinc omnino sex casus diuersi nascuntur, quos ordine resolui conueniet, si quidem hoc argumentum in omni extensione pertractare uouerimus; hos igitur sex casus sequenti modo designabimus:

I.	Terminus E liber;	terminus F liber
II.	E liber;	F simplic. fixus
III.	E liber;	F infixus
IV.	E simpliciter fixus;	F simplic. fixus
V.	E simpliciter fixus;	F infixus
VI.	E infixus;	F infixus.

Plures quidem casus videntur occurrere, veluti si E esset fixus et F liber; sed quia ambos terminos inter se permutare licet, hic casus in illis memoratis sex iam continetur. His igitur positis sex nobis supersunt Problemata, quae breuiter ordine pertractabimus.

Euolutio casus I.

quo virgae elasticae vterque terminus prorsus est liber.

Problema.

§. 15. *Si virga elastica a nullis plane viribus sollicitetur et plano horizontali politissimo libere incumbat, investigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.*

Solutio.

Quoniam vterque terminus E et F liber assumitur, pro vtroque erit tam $(\frac{d^2 y}{ds^2}) = 0$ quam $(\frac{d^2 s}{ds^2}) = 0$, hinc ergo pro termino Eposito $s = 0$ nascuntur hae duae aequationes:

$$I. \alpha + \beta - \delta = 0; \quad II. \alpha - \beta - \gamma = 0;$$

pro altero termino F erit $s = a$, etposito breuitatis gratia $\frac{a}{j} = \omega$, istae oriuntur aequationes:

III.

$$\text{III. } \alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0;$$

$$\text{IV. } \alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} - \gamma \cos. \omega + \delta \sin. \omega = 0.$$

Iam ex duabus prioribus colligitur $\delta = \alpha + \beta$ et $\gamma = \alpha - \beta$, qui valores in duabus posterioribus substituti praebent:

$$\text{III. } \alpha (e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

$$\text{IV. } \alpha (e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) - \beta (e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

vnde duplici modo concluditur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega}.$$

Statuamus hic breuitatis gratia $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt habeamus

$$\frac{-e^{-\omega} - q}{e^{\omega} - p} = \frac{e^{-\omega} - p}{e^{\omega} + q};$$

vnde deducitur haec aequatio:

$$-1 - qq - qe^{\omega} - qe^{-\omega} = 1 + pp - pe^{\omega} - pe^{-\omega}, \text{ siue} \\ 2 + pp + qq + (q-p)e^{\omega} + (q-p)e^{-\omega} = 0.$$

Cum igitur sit

$$pp + qq = 2 \text{ et } q - p = -2 \cos. \omega, \text{ erit} \\ 2 - \cos. \omega (e^{\omega} + e^{-\omega}) = 0, \text{ hincque}$$

$$\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

quocirca totum negotium huc est reductum, vt ex ista aequatione valores literae ω eliciantur, vbi quidem statim apparet, valorem $\omega = 0$ satisfacere; quia autem hinc oritur $f = \infty$, hincque etiam k infinitum, hoc casu virga nullum plane motum concipiet, sed in quiete perseverabit. Pro reliquis autem valoribus, quotcunque fuerint inuenti, habebimus

bimus $f = \frac{a}{\omega}$, hincque $k = \frac{a^2}{b c c \omega^2}$; tum vero erit

$$\sqrt{\frac{2g}{k}} = \frac{c \omega \omega \sqrt{2gb}}{a a};$$

quocirca tempus unius vibrationis erit $= \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2gb}}$, hincque ipse sonus a virga editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2gb}}{\pi a a}$. Denique cum sit

$$\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}, \text{ erit } \sin. \omega = \frac{+(e^{\omega} - e^{-\omega})}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

ex priore autem valore, quo sinus ω est positivus, erit

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{1 - e^{-2\omega} - e^{\omega} + e^{-\omega}}{-1 + e^{2\omega} - e^{\omega} + e^{-\omega}}, \text{ hincque}$$

$$\frac{\alpha}{\beta} e^{\omega} = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega} - e^{2\omega} + 1}{-e^{\omega} + e^{-\omega} + e^{2\omega} - 1} = -1,$$

ita vt sit $\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-1}{e^{\omega}} = -e^{-\omega}$; altero autem casu quo sinus ω est

negativus, reperitur $\frac{\alpha}{\beta} = + \frac{1}{e^{\omega}} = +e^{-\omega}$; quare si su-

mamus $\alpha = 1$, erit $\beta = \mp e^{\omega}$, hincque $\gamma = 1 \pm e^{\omega}$ et $\delta = 1 \mp e^{\omega}$, vbi signa superiora valent, si sin. ω est positivus, inferiora si negativus. His igitur valoribus inuentis

aequatio pro motu virgae perfecte est determinata, quae quo simplicius repraesentetur, notetur, ob $f = \frac{a}{\phi}$ esse $\frac{s}{j} = \frac{s}{\omega}$; vnde si ponatur brevitatis gratia $\frac{s}{a} = \omega$, vt sit $\frac{s}{j} = u \omega$, hoc valore posito aequatio nostra pro motu erit:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2gb}}{a a} \right) (e^{u\omega} \mp e^{\omega(1-u)}) + (1 \pm e^{\omega}) \sin. u\omega + (1 \mp e^{\omega}) \cos. u\omega$$

ex qua ad quodvis tempus t status virgae elasticae cognoscitur, si modo valor literae ω rite fuerit definitus.

Corol-

Corollarium 1.

§. 16. Cum igitur ω denotet arcum circuli, cuius radius est $= 1$, in primo quadrante haud difficulter perspicitur, post casum $\omega = 0$ nullum alium angulum satisfacere; semper enim erit $\cos. \omega < \frac{2}{e^\omega + e^{-\omega}}$, quod ita ostendi potest. Cum sit per series

$$\cos. \omega = 1 - \frac{\omega^2}{1.2} + \frac{\omega^4}{1.2.3.4} - \frac{\omega^6}{1.2.3.4.5.6} + \text{etc. et}$$

$$e^\omega + e^{-\omega} = 2 \left(1 + \frac{\omega^2}{1.2} + \frac{\omega^4}{1.2.3.4} + \frac{\omega^6}{1.2.3.4.5.6} + \text{etc. erit}$$

$$\cos. \omega (e^\omega + e^{-\omega}) = 2 \left(1 - \frac{\omega^4}{6} \right),$$

qui valor manifesto minor est quam 2, nisi valor ipsius ω angulum rectum superet.

Corollarium 2.

§. 17. Deinde manifestum est, neque in secundo neque in tertio quadrante reperiri valorem ipsius ω , quia in his quadrantibus cosinus sunt negatiui, formula autem

$$\frac{2}{e^\omega + e^{-\omega}}$$

semper est positua. At in quarto quadrante, vbi

cosinus iterum fiunt positui, dabitur valor non multum tres angulos rectos superans. Sit igitur ρ signum anguli recti, siue $\rho = \frac{\pi}{2}$, ac ponatur $\omega = 3\rho + \Phi$, fietque

$$\cos. \omega = \sin. \Phi, \text{ vnde fieri debet } \sin. \Phi = \frac{2}{e^{3\rho + \Phi} + e^{-3\rho - \Phi}};$$

vbi facile perspicitur, angulum Φ valde esse paruum, quia numerus $e^{3\rho}$, ob $3\rho = 4,71239$ et $e = 2,71828$, est satis magnus, scilicet proxime $= 111,31$, pro quo scribamus n . Iam quia $\sin. \Phi = \Phi$, proxime, $e^\Phi = 1 + \Phi$ et $e^{-\Phi}$

$= 1 - \Phi$, nostra aequatio erit

$\Phi = \frac{2n}{n(1+\Phi)+1-\Phi}$, siue $\Phi = \frac{2n}{n(n+1)}$ proxime;
 fumi igitur circiter poterit $\Phi = \frac{2}{n} = \frac{1}{58}$; vnde patet angulum Φ vix vnum gradum superare, ita vt sit $\omega = 3\varrho + 1^\circ$ circiter.

Corollarium 3.

§. 18. Progrediamur ad quintum quadrantem, et manifestum est hic iterum dari valorem tantillo minorem quam 5ϱ ; defectus enim aliquot minuta prima non excedet. Porro vero sextus et septimus vacui manebant; in octavo autem reperietur $\omega = 7\varrho$, tam prope vt excessus sentiri nequeat; sicque valores vltiores erunt continuo exactius $\omega = 9\varrho$, $\omega = 11\varrho$, etc.

Corollarium 4.

§. 19. Quod si ergo in primo valore exiguum discrimen vnus gradus negligamus, omnes valores anguli ω erunt 3ϱ , 5ϱ , 7ϱ , 9ϱ , 11ϱ , etc. qui secundum numeros impares in infinitum progrediuntur, vnde nostra virga infinitos sonos simplices edere poterit, qui sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{9\varrho\sqrt{2gb}}{2aa}, \frac{25\varrho\sqrt{2gb}}{2aa}, \frac{49\varrho\sqrt{2gb}}{2aa}, \frac{81\varrho\sqrt{2gb}}{2aa}; \text{ etc.}$$

qui ergo soni secundum numeros, 9, 25, 49, 81 etc. progrediuntur, quorum primus pro fundamentali haberi potest; proximus vero ad hunc rationem tenebit vt 25:9, quod interuallum complectitur vnam octauam cum tritono. Vnde si sonus fundamentalis fuerit G, sequens futurus erit *cis*, qui ergo sonus simul auditus valde ingratam dissonantiam referet.

Scho-

Scholion 1.

§. 20. Quodsi igitur pro singulis istis valoribus anguli ω formentur valores ipsius y , eorum quotcunque invicem coniuncti exhibebunt motus, quos nostra virga recipere poterit. Si hoc modo omnes infiniti valores ipsius ω invicem coniungantur, ac pro quolibet literis C et ζ generatim quicunque alii valores tribuantur, aequatio obtinebitur generalis, quae omnes plane motus, qui in virga locum habere possunt, in se complectatur. Haec igitur aequatio generalis, si valores anguli ω per ω , ω' , ω'' , etc. designemus, sequentem habebit formam:

$$\begin{aligned}
 y = & C \sin. \left(\zeta + i \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)}) + (1 + e^{\omega}) \sin. u \omega + (1 - e^{\omega}) \cos. u \omega \\
 + & C' \sin. \left(\zeta' + i \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega'} + e^{\omega'(1-u)}) + (1 + e^{\omega'}) \sin. u \omega' + (1 - e^{\omega'}) \cos. u \omega' \\
 + & C'' \sin. \left(\zeta'' + i \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega''} + e^{\omega''(1-u)}) + (1 + e^{\omega''}) \sin. u \omega'' + (1 - e^{\omega''}) \cos. u \omega'' \\
 & \text{etc.} \qquad \text{etc.} \qquad \text{etc.}
 \end{aligned}$$

vbi litera u denotat fractionem $\frac{s}{a}$, et signa superiora valent si angulorum ω , ω' , ω'' sinus fuerint positivi, inferiora vero si fuerint negativi.

Scholion 2.

§. 21. Quod si sonum fundamentalem, quo est proxime $\omega = 3 \varphi$, et qui continet motum simplicissimum, quo virga contremiscere potest, attentius consideremus, facile colligere licet, curuam, quam virga inter vibrandum induit, axem ad minimum in duobis punctis secare debere,

ita vt quasi duos nodos formet. Si enim axem nusquam fecaret, dum singula eius puncta ab axe recedunt, eodem motu continuo vltcrius recedere deberent, quia virga a nullis plane viribus coercetur; quod inde etiam perspiciuum est, quod hoc casu centrum grauitatis virgac immotum esse debet. Si porro virga in motu suo vnicum nodum formaret, circa quem quasi gyraretur, motum semel conceptum gyratorium perpetuo conseruare deberet. Hinc igitur patet, virgam inter vibrandum eiusmodi formam $e I o M f$ esse habituram, quae situm naturalem, seu axem $E F$ in duobus punctis L, M secet. Hoc idem vero etiam nostra formula declarat: quia enim angulus ω hic subito tres angulos rectos superat, anguli $u \omega$, siue $\frac{\omega s}{a}$, dum quantitas s vsque ad a augetur, angulos referenta o vsque ad $3 g$ continuo ascendentes, quorum sinus et cosinus interea bis contraria signa recipiunt, vnde duobus casibus contingere potest, vt applicata y euanescat. Eodem modo intelligere licet, pro secundo ipsius ω valore $= 5 g$ curuam virgac tres nodos habere debere, pro sequente, $\omega = 7 g$, quatuor, et ita porro. Singuli autem isti nodi siue intersectiones cum axe $E F$ pro quouis valore ipsius ω ex hac aequatione elici poterunt:

Tab. II.
Fig. 6.

$$e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)} + (1 + e^{\omega}) \sin. \omega u + (1 - e^{\omega}) \cos. \omega u = 0$$

quippe ex qua valores literae $u = \frac{s}{a}$ ipsos nodos declarabunt. Scilicet literae u , incipiendo a o , continuo maiores tribuantur valores vsque ad 1 , et casus notentur, quibus ista formula euanescit; si enim quispiam valor iam euadat valde paruus, per regulam approximationis veri eius valores facile deteguntur.

Scholion 3.

§. 22. Quo haec clarius perspiciantur, casum primum, quo $\omega = 32$ circiter, ideoque eius sinus negatiuus, accuratius perpendamus. Erit igitur, primo factore, constante seu a tempore pendente, omisso:

$y = \dots e^{u\omega} + e^{\omega(1-u)} + (1 - e^\omega) \sin. u\omega + (1 + e^\omega) \cos. u\omega$,
 cuius valores pro tribus casibus $u = 0$, $u = 1$ et $u = \frac{1}{2}$ definiamus, vt applicatas non solum pro vtroque termino E et F, sed etiam pro puncto medio O, scilicet E e, F f et O o obtineamus. Primo igitur, posito $u = 0$ erit E e = $2(1 + e^\omega)$; posito autem $u = 1$, prodit applicata

$$F f = e^\omega + 1 + (1 - e^\omega) \sin. \omega + (1 + e^\omega) \cos. \omega,$$

qui valor, ob $\sin. \omega = -1$ et $\cos. \omega = \frac{2}{e^\omega + e^{-\omega}}$, abit in hunc:

$F f = 2(1 + e^\omega)$, sicque hae duae applicatae E e et F f inter se erunt aequales; at pro puncto medio O, vbi fit $u = \frac{1}{2}$, hincque $\sin. \frac{1}{2}\omega = \sin. \frac{3}{2}2 = \frac{1}{\sqrt{2}}$ et $\cos. \frac{1}{2}\omega = -\frac{1}{\sqrt{2}}$, erit applicata

$$O o = e^{\frac{\omega}{2}} + e^{\frac{\omega}{2}} + \frac{(1 - e^\omega)}{\sqrt{2}} - \frac{(1 + e^\omega)}{\sqrt{2}} = 2e^{\frac{\omega}{2}} - e^\omega \sqrt{2},$$

qui valor, ob $e^\omega = 111$ et $e^{\frac{\omega}{2}} = 10\frac{1}{2}$, abit in $21 - 111 \sqrt{2}$; vnde patet, hanc applicatam esse negatiuam, prorsus vti figura refert. Possumus etiam simili modo positionem tangentium pro his locis exhibere ex formula

$$\left(\frac{dy}{dx}\right) = \dots e^{u\omega} - e^{\omega(1-u)} + (1 - e^\omega) \cos. u\omega - (1 + e^\omega) \sin. u\omega,$$

quae formula, posito $u = 0$, pro termino E praebet:

$$\left(\frac{dy}{dx}\right) = 1 - e^\omega + 1 - e^\omega = 2(1 - e^\omega) = -2(e^\omega - 1);$$

tum vero, posito $u = 1$, pro termino F erit

$$\left(\frac{dy}{ds}\right) = e^\omega - 1 + (1 - e^\omega) \cos. \omega - (1 + e^\omega) \sin. \omega,$$

qui valor, ob $\cos. \omega = -1$ et $\sin. \omega = \frac{2}{e^\omega}$, reiecto termino $e^{-\omega}$, vtpote minimo, reducitur ad $\left(\frac{dy}{ds}\right) = 2(e^\omega - 1)$; unde patet angulos EeL et FfM esse inter se aequales. Pro puncto autem medio O, vbi $u = \frac{1}{2}$, prodit

$$\left(\frac{dy}{ds}\right) = (1 - e^\omega) \cos. \frac{1}{2} \omega - (1 + e^\omega) \sin. \frac{1}{2} \omega = -\sqrt{2},$$

qui valor, si calculus accuratius institueretur, prodiret = 0, ita vt tangens in puncto o axi fit parallela. Simili prorsus modo etiam sequentes casus, vbi $\omega = 5g$, vel $7g$, vel $9g$ expendere licebit.

Euolutio casus II.

Quo alter terminus liber relinquitur, alter vero, circa stylum mobilis, figitur.

Problema.

§. 23. *Si virga elastica in termino E fuerit libera, in altero vero F stylo affixa, circa quem tamen libere moveri possit, inuestigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.*

Solutio.

Quia ergo pro termino E, vbi $s = 0$, vt ante est $\left(\frac{d^2y}{ds^2}\right) = 0$ et $\left(\frac{d^3y}{ds^3}\right) = 0$, erit etiam vt ante $\alpha + \beta - \delta = 0$ et $\alpha - \beta - \gamma = 0$, vnde fit $\gamma = \alpha - \beta$ et $\delta = \alpha + \beta$. Pro altero autem termino simpliciter fixo, vbi $s = a$, posito
ite-

iterum $\frac{a}{y} = \omega$, primo debet esse $y = 0$, tum vero etiam $(\frac{d^2 y}{ds^2}) = 0$. Prior conditio dat

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0,$$

posterior vero

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0,$$

quae aequationes, loco γ et δ substitutis valoribus, abeunt in sequentes:

$$\alpha(e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega) + \beta(e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega) = 0 \text{ et}$$

$$\alpha(e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta(e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

vnde geminus valor oritur

$$\frac{\alpha}{\beta} = -\frac{(e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega)}{e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega} = -\frac{(e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega)}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}.$$

Ponatur iterum $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt fit

$$\frac{-e^{-\omega} + q}{e^{\omega} + p} = \frac{-e^{-\omega} - q}{e^{\omega} - p},$$

vnde colligitur haec aequatio:

$$-1 + p e^{-\omega} + q e^{\omega} - p q = -1 - q e^{\omega} - p e^{-\omega} - p q$$

sive $p e^{-\omega} + q e^{\omega} = 0$, vnde concluditur $\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$,

quocirca habebimus, vel

$$\sin. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega})}, \text{ vel}$$

$$\sin. \omega = \frac{-e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{-e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega})}.$$

Ex prioribus valoribus colligitur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} \sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega}) - 2e^{-\omega}}{e^{\omega} \sqrt{2}(e^{2\omega} + e^{-2\omega}) + 2e^{\omega}}$$

ideo-

ideoque $\frac{\alpha}{\beta} e^{2\omega} = -1$, vnde fit $\frac{\alpha}{\beta} = -e^{-2\omega}$. Posteriore vero casu colligetur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} \sqrt{2(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} + 2e^{-\omega}}{e^{\omega} \sqrt{2(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} - 2e^{\omega}} = \frac{-1}{e^{2\omega}} = -e^{-2\omega}.$$

Vtroque ergo casu, siue sinus et cosinus anguli ω sint ambo positui, siue ambo negatiui, pro fractione $\frac{\alpha}{\beta}$ idem valor obtinetur. Quare si ponatur $\alpha = 1$, erit $\beta = -e^{2\omega}$, hincque $\gamma = 1 + e^{2\omega}$ et $\delta = 1 - e^{2\omega}$; quibus valoribus inuentis aequatio pro motu virgae, si iterum loco $\frac{s}{a}$ scribamus u , erit haec:

$$y = C \sin. (\zeta + i \sqrt{\frac{2g}{k}}) (e^{u\omega} - e^{\omega(2-u)}) + (1 + e^{2\omega}) \sin. u\omega + (1 - e^{2\omega}) \cos. u\omega.$$

Quicumque autem valores pro angulo ω ex aequatione

$$\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$$

eruantur, ex singulis habetur

$$f = \frac{a}{\omega}, \text{ hincque } f^4 = \frac{a^4}{\omega^4} = b c c k, \text{ vnde fit}$$

$$k = \frac{a^4}{b c c \omega^4} \text{ et } \sqrt{\frac{2g}{k}} = \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{a a},$$

hincque porro vt ante tempus vnius oscillationis erit:

$$\pi \sqrt{\frac{k}{2g}} = \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2g} b},$$

et sonus a virga elastica editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{\pi a a}$. Totum ergo negotium huc est reductum, vt ex aequatione

$$\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$$

omnes valores anguli ω eruantur; vbi quidem statim liquet, valorem $\omega = 0$ satisfacere, vnde autem nullus motus sequitur; quare pro reliquis valoribus singulos quadrantes percurramus. Pro primo igitur quadrante per series habebimus:

fin. ω

$$\begin{aligned} \sin. \omega (e^\omega + e^{-\omega}) &= 2 \omega \left(1 + \frac{1}{2} \omega \omega - \frac{1}{30} \omega^4 \right) \text{ et} \\ \cos. \omega (e^\omega - e^{-\omega}) &= 2 \omega \left(1 - \frac{1}{2} \omega \omega - \frac{1}{30} \omega^4 \right); \end{aligned}$$

vnde patet, priorem formulam per totum primum quadrantem maiorem esse quam posteriorem, ita vt in hoc quadrante nullus reperiatur valor pro angulo ω . In secundo autem quadrante, vbi omnes tangentes sunt negatiui, nullus iterum dari potest, neque etiam in quarto, sexto, octavo et omnibus paribus. Reliquos quadrantes in corollariis percurramus.

Corollarium I.

§. 24. Consideremus igitur tertium quadrantem, vbi, cum sit ω maius quam π , formula $\frac{e^\omega - e^{-\omega}}{e^\omega + e^{-\omega}}$ parum ab vnitatem deficient, vnde angulus ω aliquanto minor erit quam $\pi + 45^\circ$. Hinc sumto iterum ϱ pro signo anguli recti statuamus $\omega = \pi + \frac{1}{2} \varrho - \Phi$, eritque

$$\text{tang. } \omega = \text{tang. } \left(\frac{1}{2} \varrho - \Phi \right) = \frac{1 - \text{tang. } \Phi}{1 + \text{tang. } \Phi}.$$

Cum igitur sit

$$\frac{1 - \text{tang. } \Phi}{1 + \text{tang. } \Phi} = \frac{e^\omega - e^{-\omega}}{e^\omega + e^{-\omega}} = \frac{1 - e^{-2\omega}}{1 + e^{-2\omega}}$$

hinc manifesto est $\text{tang. } \Phi = e^{-2\omega} = \frac{1}{e^{2\pi + \varrho - 2\Phi}}$, in quo exponente angulum exiguum Φ negligere licet, ita vt subducto calculo reperiatur $\text{tang. } \Phi = \frac{1}{2576}$; sicque angulus Φ vix vnum minutum superat, id quod tuto negligi potest, ita vt primus valor sit $\omega = \pi + \frac{1}{2} \varrho = 225^\circ$, cuius tam finus quam cosinus est $= -\frac{1}{\sqrt{2}}$.

Corollarium 2.

§. 25. Pergamus igitur ad quartum quadrantem, vbi angulus ω multo minus discrepabit a $2\pi + 45^\circ$. Hic autem tam sinus quam cosinus erit $= +\frac{1}{\sqrt{2}}$. Simili modo ex septimo quadrante nanciscimur $\omega = 3\pi + \frac{1}{2}\varrho$, tam sinu quam cosinu existente $= -\frac{1}{\sqrt{2}}$; nonus vero quadrans suppeditat $\omega = 4\pi + \frac{1}{2}\varrho$; vndecimus $\omega = 5\pi + \frac{1}{2}\varrho$, et ita porro.

Corollarium 3.

§. 26. Cum igitur sit $\varrho = \frac{\pi}{4}$, omnes valores pro angulo ω hactenus inuenti sequenti modo progrediuntur:

$$1^{dus} \omega = \frac{5\pi}{4}; \quad 2^{dus} \omega = \frac{9\pi}{4}; \quad 3^{us} \omega = \frac{13\pi}{4}; \quad 4^{tus} \omega = \frac{17\pi}{4}, \text{ etc.}$$

vnde omnes soni simplices, quos ista virga edere potest, sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \quad \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \quad \frac{169\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \quad \frac{289\pi c\sqrt{2gb}}{16aa};$$

quorum primus fundamentalis censetur; vnde si secundus simul exaudiatur, erit primus ad secundum vt 25 ad 81 hoc est vt $1:3\frac{6}{25}$, seu proxime vt $1:3\frac{1}{4}$. Ergo si sonus fundamentalis fuerit C, sequens erit *gis*, quem tamen sonum vno commate superabit, sicque harmonia parum grata existet.

Corollarium 4.

§. 27. Cum hic sonus fundamentalis, ceu grauisimus, quem virga haec edere potest, sit $= \frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}$, casu autem

autem primo, quo vterque virgae terminus erat liber, sonus fundamentalis repertus fuerit $\frac{9 \rho c \sqrt{2} g b}{2 a a} = \frac{9 \pi c \sqrt{2} g b}{4 a a}$, ille se habebit ad hunc vt 25 : 36, ita vt casu primo eadem virga sonum edat fere vna quinta acutiorem. Scilicet si sonus casu primo editus fuerit g , tum sonus secundo casu editus erit grauior *Cis*, quod interuallum a musicis falsa quinta appellatur. Hic igitur vtique notari meretur, quod si virga vtrinque libera edat sonum g , tum eadem virga altero termino simpliciter fixa subito editura fit sonum grauiorem *Cis*, id quod experientia facile comprobari potest.

Scholion 1.

§. 28. Inuentis igitur omnibus valoribus anguli ω , quos designemus per ω , ω' , ω'' , ω''' , ω'''' etc. omnes motus irregulares, quos nostra virga edere potest, per combinationem generalissimam formularum ex his valoribus natarum in sequenti expressione continebuntur:

$$\begin{aligned}
 y = & C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega} - e^{\omega(2-u)} + (1 + e^{2 \omega}) \\
 & \qquad \qquad \qquad \sin. u \omega + (1 - e^{2 \omega}) \cos. u \omega) \\
 + & C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega'} - e^{\omega'(2-u)} + (1 + e^{2 \omega'}) \\
 & \qquad \qquad \qquad \sin. u \omega' + (1 - e^{2 \omega'}) \cos. u \omega') \\
 + & C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega''} - e^{\omega''(2-u)} + (1 + e^{2 \omega''}) \\
 & \qquad \qquad \qquad \sin. u \omega'' + (1 - e^{2 \omega''}) \cos. u \omega'').
 \end{aligned}$$

Scholion 2.

§. 29. Examinemus etiam figuram, quam virga induet dum sonum principalem purum reddit. Hunc in-

finem evoluamus expressionem pro applicata y inuentam, neglecto iterum factore constante seu a tempore pendente, atque habebimus

$y = 1 (e^{u\omega} + \sin u\omega + \cos. u\omega) - e^{2\omega} (e^{-u\omega} - \sin. u\omega + \cos. u\omega)$,
vbi iam vidimus, ob $\omega = \frac{5\pi}{4}$ esse $e^{2\omega} = 2576$; tum vero loco u sumamus successiue sequentes valores:

$$u = 0, u = \frac{1}{5}, u = \frac{2}{5}, u = \frac{3}{5}, u = \frac{4}{5}, u = 1$$

vbi pro postremo casu iam nouimus esse $y = 0$.

I. Sit igitur $u = 0$, siue $s = 0$, eritque

$$y = 2 - 2 e^{2\omega} = -5150,$$

quae ergo est applicata pro termino E.

II. Sit $u = \frac{1}{5}$, siue $s = \frac{1}{5} a$, erit

$$y = (e^{\frac{1}{5}\omega} + \sin. \frac{1}{5}\omega + \cos. \frac{1}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{1}{5}\omega} - \sin. \frac{1}{5}\omega + \cos. \frac{1}{5}\omega).$$

Hic autem ob $\omega = \frac{5\pi}{4}$ erit

$$\frac{1}{5}\omega = \frac{\pi}{4} = 45^\circ \text{ et } e^{\frac{1}{5}\omega} = 2,1933 \text{ et}$$

$$e^{-\frac{1}{5}\omega} = 0,4559,$$

hincque fiet

$$y = 3,6075 - 2576 \cdot 0,4559 = -1171.$$

III. Sit $u = \frac{2}{5}$ seu $s = \frac{2}{5} a$, erit

$$y = (e^{\frac{2}{5}\omega} + \sin. \frac{2}{5}\omega + \cos. \frac{2}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{2}{5}\omega} - \sin. \frac{2}{5}\omega + \cos. \frac{2}{5}\omega). \text{ Iam ob}$$

$$\omega =$$

$\omega = \frac{5\pi}{4}$ erit $\frac{2}{5}\omega = \frac{2}{5}\pi = 90^\circ$ et

$$e^{\frac{2}{5}\omega} = 4,8104 \text{ et } e^{-\frac{2}{5}\omega} = 0,2079,$$

hincque colligitur:

$$y = 5,8104 + 2576.0,7921 = 0,2079.$$

IV. Sit nunc $u = \frac{3}{5}$, siue $s = \frac{3}{5}a$, eritque

$$y = (e^{\frac{3}{5}\omega} + \sin.\frac{3}{5}\omega + \cos.\frac{3}{5}\omega) - e^{2\omega}(e^{-\frac{3}{5}\omega} - \sin.\frac{3}{5}\omega + \cos.\frac{3}{5}\omega),$$

vbi est

$\frac{3}{5}\omega = \frac{3}{5}\pi = 135^\circ$, ideoque

$e^{\frac{3}{5}\omega} = 10,550$ et $e^{-\frac{3}{5}\omega} = 0,0948$, hincque erit

$$y = 10,550 + 2576.1,3194 = 3387.$$

V. Sit nunc $u = \frac{4}{5}$, seu $s = \frac{4}{5}\omega$, ac fiet

$$y = (e^{\frac{4}{5}\omega} + \sin.\frac{4}{5}\omega + \cos.\frac{4}{5}\omega) - e^{2\omega}(e^{-\frac{4}{5}\omega} - \sin.\frac{4}{5}\omega + \cos.\frac{4}{5}\omega)$$

et ob

$\frac{4}{5}\omega = \pi = 180^\circ$, $e^{\frac{4}{5}\omega} = 23,140$ et $e^{-\frac{4}{5}\omega} = 0,0432$

erit

$$y = 22,140 + 2576.0,9568 = 2487.$$

Talis igitur forma quam virga inter vibrandum recipiet in Tabula (fig. 7.) exhibetur, vbi neminem offendat magnitudo applicatarum, quippe quae per numerum quempiam praegrandem diuisae sunt intelligendae. Haec ergo curua non nisi vnicum habet nodum in puncto O, vnde satis tuto concludere licet, sequentem curuam, quae ex valore $\omega = \frac{9\pi}{4}$ nascitur, habituram esse duos nodos, sequentem tres, et ita porro.

Tab. II.
Fig. 7.

Evolutio casus III.

quo alter terminos liber, alter vero muro firmiter infixus statuitur.

Problema.

§. 30. Si virga elastica in termino E fuerit libera, in altero autem termino F quasi muro infixa, inuestigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Conditio ad terminum E pertinens statim nobis praebet vt ante $\gamma = \alpha - \beta$ et $\delta = \alpha + \beta$; tum vero, posito $s = a$ factoque $\frac{a}{f} = \omega$, debet esse tam $y = 0$, quam $(\frac{dy}{ds}) = 0$; vnde istas deducimus aequationes:

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0,$$

in quibus si loco γ et δ valores inuenti substituantur, prodibunt sequentes:

$$\alpha (e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega) = 0 \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} + \cos. \omega - \sin. \omega) - \beta (e^{-\omega} + \cos. \omega + \sin. \omega) = 0,$$

hincque duplici modo elicitur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} + \cos. \omega + \sin. \omega}{e^{\omega} + \cos. \omega - \sin. \omega}.$$

Ponatur iterum, vti haecenus fecimus, $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt habeamus

$$\frac{-e^{-\omega} + q}{e^{\omega} + p} = \frac{e^{-\omega} + p}{e^{\omega} - q},$$

cuius

cuius aequationis resolutio praebet

$$2 + (p - q)(e^\omega + e^{-\omega}) + p p + q q = 0,$$

vnde ob

$$p p + q q = 2 \text{ et } p - q = 2 \cos. \omega \text{ reperitur}$$

$$\cos. \omega = \frac{-2}{e^\omega + e^{-\omega}},$$

vnde patet Cofinum anguli ω semper fore negativum, ideoque angulum ω in quadrantibus secundo et tertio, item sexto et septimo, item decimo et vndecimo, etc. quaeri debere. Ex cognito autem cosinu ω concluditur vel

$$\sin. \omega = \frac{e^\omega - e^{-\omega}}{e^\omega + e^{-\omega}}, \text{ vel } \sin. \omega = \frac{-e^\omega + e^{-\omega}}{e^\omega + e^{-\omega}},$$

quos duos casus sollicite a se inuicem distingui oportet. At ex priore casu colligitur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{1 - e^{-2\omega} + e^\omega - e^{-\omega}}{-1 + e^{2\omega} + e^\omega - e^{-\omega}} = \frac{1}{e^\omega};$$

ex altero autem valore ipsius $\sin. \omega$ colligitur $\frac{\alpha}{\beta} = -\frac{1}{e^\omega}$.

Rite igitur his casibus combinandis impetrabimus sequentes valores:

$$\alpha = 1, \beta = \pm e^\omega, \gamma = 1 \mp e^\omega \text{ et } \delta = 1 \pm e^\omega,$$

quibus substitutis aequatio pro hoc motu simplici erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right)$$

$$(e^{u\omega} \pm e^{\omega(1-u)} + (1 \mp e^\omega) \sin. u\omega + (1 \pm e^\omega) \cos. u\omega),$$

vbi, vt haecenus, denotat u fractionem $\frac{s}{a}$, denique erit vt ante

$$f = \frac{a}{\omega}, k = \frac{a^4}{b c c \omega}, \sqrt{\frac{2g}{k}} = \frac{\omega \omega c \sqrt{2g b}}{a a},$$

tempus

$$\text{tempus unius oscillationis} = \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2 g b}} \text{ et focus editus} \\ = \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{\pi a a}.$$

Valores anguli ω in corollariis inuestigabimus.

Corollarium 1.

§. 31. Pro secundo quadrante ponamus $\omega = \rho + \Phi$,
vbi ρ iterum est character anguli recti, eritque $\cos. \omega = -$
 $\sin. \Phi$, ita vt esse debeat

$$\sin. \Phi = \frac{2}{e^{\rho} + e^{-\rho}} = \frac{2}{e^{\rho + \Phi} + e^{-\rho - \Phi}}$$

vnde fieri debet

$$e^{\rho + \Phi} \sin. \Phi + e^{-\rho - \Phi} \sin. \Phi = 2.$$

Est vero per series

$$e^{\rho + \Phi} = e^{\rho} \left(1 + \Phi + \frac{1}{2} \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3 \right) \text{ et} \\ e^{-\rho - \Phi} = e^{-\rho} \left(1 - \Phi + \frac{1}{2} \Phi \Phi - \frac{1}{6} \Phi^3 \right);$$

quare cum sit $\sin. \Phi = \Phi - \frac{1}{6} \Phi^3$, erit

$$e^{\rho} \left(\Phi + \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3 \right) + e^{-\rho} \left(\Phi - \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3 \right) = 2.$$

Hinc si altiores ipsius Φ potestates negligantur, erit

$$\Phi = \frac{2}{e^{\rho} + e^{-\rho}}; \text{ vbi notetur esse}$$

$$e^{\rho} = e^{\frac{1}{3} \pi} = 4,8104 \text{ et } e^{-\rho} = 0,2079,$$

ita vt fit

$$\sin. \Phi = \frac{2}{5,0183} = \frac{1}{2,5091}, \text{ hinc } \Phi = 23^{\circ}, 29'.$$

Cum igitur sit $\Phi = 0,3985$, admittamus etiam potestatem $\Phi \Phi$, eiusque loco scribamus $0,3985^2$, quo facto erit

$$\Phi = \frac{2}{e^{\rho} 1,3985 + e^{-\rho} 0,6015} = \frac{2}{6,8524} = \frac{1}{3,4262},$$

vnde

vnde fit $\Phi = 16^{\circ}, 58'$. Hic autem angulus adhuc minor prodiret, si etiam cubi Φ^3 rationem haberemus: interim tamen haec methodus nimis est incerta, vt tantum vero proxime angulum Φ elicere queamus, vnde aliam methodum ingredi conuenit.

Corollarium 2.

§. 32. Quando angulus Φ , iam propemodum est cognitus, conuertatur is in minuta secunda, quorum numerus fit n ; hinc quaeratur idem arcus Φ in partibus radii, et cum sit $\pi = 180^{\circ} = 648000''$, fiat vt $648000'' : \pi$, ita n'' ad arcum, qui fit $= m$, eritque $m = \frac{n\pi}{648000}$, hincque

$lm = ln - 5,3144251$, siue $lm = ln + 4,6855749$; tum igitur erit $\Phi = m$, et esse oportet

$$\sin. \Phi = \frac{2}{e^{\varrho+m} + e^{-\varrho-m}}$$

Hinc iam pro lubitu sumatur aliquis valor pro Φ , multum a veritate abluens, verbi gratia $\Phi = 12^{\circ}$, eritque $n = 43200''$, vnde reperitur $m = 0,20944$. Cum ergo sit

$$\varrho = \frac{\pi}{2} = 1,57079, \text{ erit } \varrho + m = 1,78023, \text{ hinc}$$

$$l e^{\varrho+m} = 1,78023. \times 0,43429 = 0,77314,$$

ficque erit

$$e^{\varrho+m} = 5,9312 \text{ et } e^{-\varrho-m} = 0,1686;$$

quocirca debet esse

$$\sin. 12^{\circ} = \frac{2}{6,0998} = \frac{1}{3,0499}; \text{ est vero}$$

$$l \sin. 12^{\circ} = 9,31788 \text{ et } l \frac{1}{3,0499} = 9,51572,$$

qui posterior logarithmus quia nimis est magnus, signum est angulum Φ maiorem accipi debere. Medium inter hos

duos valores praebet $\Phi = 15^\circ = \frac{\pi}{12}$, vnde statim colligitur

$$m = 0,26180, \text{ hinc } \varrho + m = 1,83259 \text{ et}$$

$$l e^{\varrho + m} = 1,83259.0,43429 = 0,79405, \text{ ergo}$$

$$e^{\varrho + m} = 6,22380 \text{ et } e^{-\varrho - m} = 0,16067,$$

consequenter

$$\text{fin. } 15^\circ = \frac{2}{6,38447} = \frac{1}{3,19223}; \text{ est vero}$$

$$l \text{ fin. } 15^\circ = 9,412996 \text{ et } l \frac{1}{3,19223} = 495905.$$

Si ergo pro fin. Φ , medium inter hos valores accipiamus, reperietur $\Phi = 16^\circ.33$. Quia igitur superius medium erat nimis paruum, etiam hoc erit aliquantillo nimis paruum, vnde satis tuto concludimus fore $\Phi = 16^\circ.45'$, id quod pro nostro instituto sufficit, eritque ergo

$$\omega = \varrho + 16^\circ.45' = 106^\circ.45',$$

sive erit proxime $\omega = \frac{3}{5} \pi$, ita vt sonus hinc oriundus prodeat $= \frac{2\pi c \sqrt{g b}}{25 a a}$, qui est fundamentalis pro hoc casu, et se habet ad fundamentalem casus primi vt $\frac{9}{25}$ ad $\frac{9}{4}$, hoc est vt 4 ad 25, seu vt 1 ad $6\frac{1}{4}$, ita vt iste sonus fit fere duabus octauis cum semisse grauior quam primo casu; vnde

Tab. II. si sonus iste fuerit C , sonus primi casus fit gis , sonus
Fig. 8. autem secundi casus \bar{d} . Hunc autem motum figura octaua repraesentat.

Corollarium 3.

§. 33. In tertio quadrante reperiemus secundum sonum, ponendo $\omega = 3 \varrho - \Phi$, vnde fit

$$\text{fin. } \Phi = \frac{2}{e^{3\varrho - \Phi} + e^{-3\varrho + \Phi}},$$

et

et quia angulus Φ negligi potest, hinc sequitur, vti supra §. 17, angulum Φ vix vnum gradum superare, ita vt pro nostro instituto penitus negligi queat. Sequentes vero valores ipsius ω erunt 5 g , 7 g , 9 g , etc. ita vt soni ex omnibus his valoribus oriundi sint:

$$\frac{9\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \frac{49\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \text{ etc.}$$

vnde patet, post sonum fundamentalem sequentes omnes prorsus conuenire cum iis, quos eadem virga casu primo edebat.

Scholion.

§. 34. Quodsi iam omnes valores anguli ω designentur per ω , ω' , ω'' , ω''' etc., et loco $\frac{s}{a}$ scribatur u , aequatio generalis, omnes plane sonos seu motus mixtos complectens, erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\
(e^{u\omega} + e^{\omega(1-u)} + (1 - e^{\omega}) \sin. u\omega + (1 + e^{\omega}) \cos. u\omega) \\
+ C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\
(e^{u\omega'} + e^{\omega'(1-u)} + (1 - e^{\omega'}) \sin. u\omega' + (1 + e^{\omega'}) \cos. u\omega') \\
+ C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\
(e^{u\omega''} + e^{\omega''(1-u)} + (1 - e^{\omega''}) \sin. u\omega'' + (1 + e^{\omega''}) \cos. u\omega'') \\
\text{etc.} \quad \text{etc.}$$

vbi signorum ambiguum superiora valent pro iis angulis ω , ω' , ω'' , quorum sinus sunt positivi, inferiora autem pro negatiuis.

Evolutio casus IV.

quò virgæ vterque terminus simpliciter stylo est fixus.

Problemâ.

§. 35. Si virgæ elasticæ tam terminus E quam F simpliciter fuerit fixus, inuestigare omnes motus, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Posito igitur tam $s = 0$ quam $s = a$, utroque casu fieri oportet et $y = 0$ et $(\frac{d^2 y}{ds^2}) = 0$; ex priore casu hæc deducuntur æquationes:

$$1^\circ) \alpha + \beta + \delta = 0, \text{ et } 2^\circ) \alpha + \beta - \delta = 0,$$

ex quibus statim colligitur

$$\alpha + \beta = 0 \text{ et } \delta = 0, \text{ ideoque } \beta = -\alpha.$$

Alter vero casus, quo $s = a$, ponendo $\frac{a}{f} = \omega$, has suppeditat æquationes:

$$3^\circ) \alpha e^\omega + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0 \text{ et}$$

$$4^\circ) \alpha e^\omega + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0,$$

quæ, superioribus valoribus substitutis, reducuntur ad has:

$$\alpha (e^\omega - e^{-\omega}) + \gamma \sin. \omega = 0 \text{ et } \alpha (e^\omega - e^{-\omega}) - \gamma \sin. \omega = 0,$$

quarum summa præbet

$$2 \alpha (e^\omega - e^{-\omega}) = 0, \text{ ideoque } \alpha = 0,$$

differentia vero dat $2 \gamma \sin. \omega = 0$, vnde si sumeremus $\gamma = 0$, tota virga in quiete esset mansura; necesse igitur est

est

est vt fit $\sin. \omega = 0$. Hinc ergo statim innotescunt omnes valores pro angulo ω , quippe qui sunt:

$$\omega = 0, \omega = \pi, \omega = 2\pi, \omega = 3\pi, \omega = 4\pi \text{ etc.}$$

quorum primus locum habet in statu quietis, secundus autem sonum fundamentalem hoc casu exhibet, ex quo, vt in praecedentibus casibus, oriuntur sequentes soni:

$$\frac{\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{4\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{9\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{16\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \text{ etc.}$$

qui igitur soni secundum numeros quadratos 1, 4, 9, 16 ascendunt, ita vt, si fundamentalis fuerit C, isti soni con-

stituant hanc seriem: C, \bar{c} , \bar{d} , \bar{c} , \bar{g} , \bar{d} , etc. Quod si ergo omnes istos motus generaliter coniungamus, formula generalis, omnes plane motus, quos virga nostra recipere potest, complectens, erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\pi \pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. \pi u + C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{4\pi \pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 2\pi u \\ + C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{9\pi \pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 3\pi u + C''' \sin. \left(\zeta''' + t \frac{16\pi \pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 4\pi u \\ + \text{etc.} \qquad \qquad \qquad \text{etc.}$$

vbi scripsimus u loco $\frac{s}{a}$.

Corollarium I.

§. 36. Quando ergo virga sonum edit fundamen- Tab. III.
 talem, eandem recipiet curuaturam quam chordae simpli- Fig. 1.
 citer vibrantes, quippe quae erit linea sinuum, qualem fi-
 gura prima refert. Pro sono autem simplici secundo,
 quo $\omega = 2\pi$, figura chordae erit (fig. 2), habens vnum
 nodum in medio O. Pro sequentibus autem sonis sim-
 plicibus numerus nodorum semper vnitatem augetur.

Corollarium 2.

§. 37. Quodsi sonos fundamentales omnium horum quatuor casuum, quos hactenus tractauimus, inter se comparemus, iam vidimus, si sonus primi casus exprimat^r per \overline{gis} , pro secundo casu eum fore \overline{d} , ac pro tertio C, qui soni his numeris exprimuntur: $\frac{9}{4}$, $\frac{25}{16}$, $\frac{9}{25}$. Hinc cum praesenti casu quarto sonus fundamentalis exprimat^r unitate, sonus erit \overline{fis} ; seriem igitur hoc modo referamus:

$$\text{I. } \frac{9}{4} \cdot \quad \text{II. } \frac{25}{16} \cdot \quad \text{III. } \frac{9}{25} \cdot \quad \text{IV. } 1 \cdot$$

$\overline{gis} \qquad \overline{d} \qquad \text{C} \qquad \overline{fis}$

Scholion.

§. 38. Hic igitur casus, quo vterque virgae terminus simpliciter est fixus, prae reliquis hac insigni gaudet praerogativa, quod omnes valores anguli ω accurate sine vilo errore definire licuit, propterea quod formulae exponentiales, quae hanc determinationem turbabant et non parum irregularem reddebant, penitus ex calculo euauerunt; vnde soni hoc casu editi multo magis ad harmoniam sunt accommodati, et quidem adhuc magis quam in chordis simplicibus vsu venit. Cum enim soni ab eadem chorda editi secundum numeros 1, 2, 3, 4 etc. progrediantur, fere semper plures horum sonorum simul audiuntur, inter quos etiam non parum dissoni occurrere possunt. Verum quia a nostra virga alii soni edi non possunt, nisi qui numeris 1, 4, 9, 16, 25 exprimentur, praeter fundamentalem potissimum exaudietur eius duplex octaua, harmoniam nihil turbans, postea vero sequeitur sonus numero 9 respondens, qui, cum fundamenta-

mentalem ultra tres octauas superet, ob nimium acumen vix vnquam audietur, ita vt tantum duplex octaua simul cum fundamentali tinniat. Talis igitur virga fonos multo puriores reddere est censenda quam chordae simplices, vnde etiam soni hoc modo editi in musica peculiarem suauitatem habere debebunt.

Euolutio casus V.

quo virgae elasticae alter terminus simpliciter est fixus, alter vero quasi muro firmiter infixus.

Problema.

§. 39. Si virgae elasticae terminus E fuerit simpliciter fixus, alter vero F prorsus infixus, inuestigare omnes motus, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Quia terminus E, vbi fit $s = 0$, simpliciter est fixus, habebimus statim, vti in casu praecedente, $\beta = -\alpha$ et $\delta = 0$; pro altero autem termino, vbi $s = a$, erit tam $y = 0$ quam $(\frac{dy}{ds}) = 0$, vnde posito $\frac{a}{j} = \omega$ oriuntur hae duae aequationes:

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0,$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0,$$

quae, substitutis praecedentibus valoribus, abeunt in has:

$$\alpha (e^{\omega} - e^{-\omega}) + \gamma \sin. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} + e^{-\omega}) + \gamma \cos. \omega = 0.$$

Ex

Ex priore fit

$$\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-\sin. \omega}{e^{\omega} - e^{-\omega}}, \text{ ex altera vero } \frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-\cos. \omega}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

ex quibus porro colligitur $\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, quae formula plane conuenit cum ea, quam casu secundo inuenimus, eritque idcirco, vt ibi, vel

$$\begin{aligned} \sin. \omega &= \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}, \text{ vel} \\ \sin. \omega &= \frac{-e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{-e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}. \end{aligned}$$

Ex prioribus valoribus elicitur $\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-1}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}$, ex

alteris autem valoribus fit $\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{+1}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}$; vnde

his binis casibus coniungendis habebimus $\alpha = 1$, $\beta = -1$, $\gamma = \pm \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})$ et $\delta = 0$; vbi vt haecenus signorum ambiguum superius valet, si anguli ω tam sinus quam cosinus fuerint positui, inferius autem si ambo fuerint negatiui, vnde pro quouis valore ω habebitur

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) (e^{u\omega} - e^{-u\omega} \pm \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega}) \sin. u\omega);$$

praeterea vero vt haecenus erit $\frac{\sqrt{2g}}{k} = \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{a a}$, tempus vnus oscillationis $= \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2g} b}$ et sonus editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{\pi a a}$.

Corollarium 1.

§. 40. Quia aequatio resoluenda: $\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$ prorsus conuenit cum ea, quam casu secundo iam resoluimus

mus omnes valores anguli ω erunt, vt ibi, sequentes:

$$\omega = \frac{5\pi}{4}, \frac{9\pi}{4}, \frac{13\pi}{4}, \frac{17\pi}{4}, \text{ etc.}$$

vnde etiam omnes soni simplices, quos haec virga edere potest, sequentibus numeris experimentur:

$$\frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{169\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{289\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \text{ etc.}$$

quorum primus etiam pro fundamentali habetur, et secundum superiorem determinationem respondet clavi \bar{d} (vide §. 32.)

Corollarium 2.

§. 41. Quanquam autem hic casus eisdem plane fonos simplices producit, quos casu secundo inuenimus, tamen ipsa virga maxime diuersas recipit figuras. Ita pro fono fundamentali, vbi $\omega = \frac{5\pi}{4}$, ideoque tam sinus quam cosinus sunt negatiui, scilicet $\sin. \omega = \cos. \omega = -\sqrt{\frac{1}{2}}$, omisso coefficiente erit

$$y = - - - - e^{u\omega} - e^{-u\omega} + \sqrt{2} (e^{2\omega} + e^{-2\omega}) \sin. u\omega,$$

qui valor pro utroque termino $u = 0$ et $u = 1$ fit $= 0$. Pro reliqua figura cognoscenda, quia supra iam vidimus

esse $e^{2\omega} = e^{\frac{5}{2}\pi} = 2576$, erit $\sqrt{2} (e^{2\omega} + e^{-2\omega}) = 72$, proxime. Tribuamus igitur literae u sequentes valores: $\frac{1}{5}, \frac{2}{5}, \frac{3}{5}, \frac{4}{5}$, et pro singulis sequentes valores ipsius y prodibunt:

- I. Si $u = \frac{1}{5}$, erit $u\omega = \frac{\pi}{4} = 45^\circ$ et $y = 1,7374 + \frac{72}{5} = 58$ proxime;
- II. Sit $u = \frac{2}{5}$, erit $u\omega = \frac{\pi}{2} = 90^\circ$ et $y = 4,6025 + 72 = 76$ proxime;
- III. Si $u = \frac{3}{5}$, erit $u\omega = \frac{3\pi}{4} = 135^\circ$ et $y = 10,46 + \frac{72}{5} = 61$ proxime;
- IV. Sit $u = \frac{4}{5}$, erit $u\omega = \pi = 180^\circ$ et $y = 23,10 + 0 = 23$ proxime.

Ista figura repraesentatur per figuram tertiam.

Scholion.

§. 42. Vt iam omnes plane motus ex inuentis simplicibus concinne repraesentemus, pro formula irrationali $\sqrt{2} (e^{2\omega} + e^{-2\omega})$ scribamus characterem Ω , cui pro variis valoribus $\omega, \omega', \omega'', \omega'''$ etc. tribuamus valores $\Omega, \Omega', \Omega'', \Omega'''$ etc. et scribendo, vt haectenus, u loco $\frac{s}{a}$, aequatio generalis erit:

$$\begin{aligned}
 y = & C \text{ fin. } \left(\zeta + \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{a a} t \right) (e^{\omega} - e^{-\omega} \mp \Omega \text{ fin. } u \omega) \\
 & + C' \text{ fin. } \left(\zeta' + \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2 g b}}{a a} t \right) (e^{\omega'} - e^{-\omega'} \mp \Omega' \text{ fin. } u \omega') \\
 & + C'' \text{ fin. } \left(\zeta'' + \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2 g b}}{a a} t \right) (e^{\omega''} - e^{-\omega''} \mp \Omega'' \text{ fin. } u \omega'') \\
 & + C''' \text{ fin. } \left(\zeta''' + \frac{\omega''' \omega''' c \sqrt{2 g b}}{a a} t \right) (e^{\omega'''} - e^{-\omega'''} \mp \Omega''' \text{ fin. } u \omega''') \\
 & \text{etc.} \qquad \qquad \qquad \text{etc.}
 \end{aligned}$$

vbi signum superius valet pro angulis $\omega, \omega', \omega''$ etc. quorum finus et cosinus sunt positui, inferius autem vbi sunt negatiui.

Euolutio casus VI.

quo virgae elasticae vterque terminus firmiter quasi muro est infixus.

Problema.

§. 43. Si virgae elasticae vterque terminus firmiter fuerit infixus, inuestigare motus, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Hoc igitur casu pro vtroque termino debet esse tam $y = 0$ quam $\left(\frac{dy}{ds}\right) = 0$; pro priore termino ergo habebi-

bebimus has aequationes:

$$\alpha + \beta + \delta = 0 \text{ et } \alpha - \beta + \gamma = 0,$$

vnde consequimur $\delta = -\alpha - \beta$ et $\gamma = -\alpha + \beta$; posterior vero, quo $s = a$ et $\frac{a}{f} = \omega$, praebet

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0;$$

vbi si priores valores substituantur, orientur hae aequationes:

$$\alpha (e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} - \cos. \omega + \sin. \omega) - \beta (e^{-\omega} - \cos. \omega - \sin. \omega);$$

vnde duplici modo colligitur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega},$$

qui valores cum profus conueniant cum iis, quos casu

primo sumus nacti, inde etiam sequitur fore $\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$;

sicque etiam omnes valores anguli ω iidem erunt, qui primo casu iam sunt exhibiti, scilicet $\omega = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}, \frac{7\pi}{2}$, etc.

vnde etiam ista virga eodem edet sonos, qui erunt:

$$\frac{9\pi c\sqrt{2gb}}{+aa}; \frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{+aa}; \frac{49\pi c\sqrt{2gb}}{+aa}; \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{+aa}; \text{ etc.}$$

Practerea vero etiam erit $\sin. \omega = \pm \frac{(e^{\omega} - e^{-\omega})}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, vbi sig-

num superius valet pro casibus vbi sinus est positivus, inferior si negativus; vnde porro obtinemus $\alpha = 1$, $\beta = \mp e^{\omega}$,

hincque porro $\gamma = -(1 \pm e^{\omega})$ et $\delta = -(1 \mp e^{\omega})$. Aequatio igitur pro motu a casu primo in eo tantum differt,

quod hic coefficients γ et δ contraria signa sunt nacti;

T 2

sicque

ficque, si $\omega, \omega', \omega'', \omega'''$ denotent omnes valores ipsius ω , aequatio generalis, omnes motus virgae complectens, erit:

$$\begin{aligned}
 y = & C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)} - (1 + e^{\omega}) \sin. u \omega - (1 - e^{\omega}) \cos. u \omega) \\
 + & C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2 g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega'} + e^{\omega'(1-u)} - (1 + e^{\omega'}) \sin. u \omega' - (1 - e^{\omega'}) \cos. u \omega') \\
 + & C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2 g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega''} + e^{\omega''(1-u)} - (1 + e^{\omega''}) \sin. u \omega'' - (1 - e^{\omega''}) \cos. u \omega''). \\
 \text{etc.} & \qquad \qquad \text{etc.} \qquad \qquad \text{etc.}
 \end{aligned}$$

Corollarium I.

§. 44. Quoniam autem omnes motus cum casu primo perfecte conueniunt: tamen figura, quam virga inter vibrandum recipit, toto coelo est diuersa. Ad quod ostendendum euoluamus figuram pro sono fundamentali, vbi est $\omega = \frac{3\pi}{2}$, cuius sinus cum sit negatiuus, signa valebunt inferiora, eritque omisso coefficiente

$$y = - - - e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)} - (1 - e^{\omega}) \sin. u \omega - (1 + e^{\omega}) \cos. u \omega,$$

vbi est $e^{\omega} = 111$. Nunc autem ipsi ω tribuamus duos valores $\frac{1}{3}$ et $\frac{2}{3}$, ac reperiemus:

I. Si $u = \frac{1}{3}$, $u \omega = \frac{1}{2} \pi = 90^\circ$ et $e^{u \omega} = 4,8104$ et $e^{-u \omega} = 0,2079$ hincque $y = 4,8104 + 23,0769 + 110 = 138$.

II. Si $u = \frac{2}{3}$, erit $u \omega = \pi = 180^\circ$ et $e^{u \omega} = 23,140$ et $e^{\omega(1-u)} = 4,810$, hincque $y = 23,140 + 4,810 + 112 = 140$. Hi autem

Tab. III. sent aequales. Curua igitur, quam virga hoc casu induit, Fig. 4. habebit figuram *ErsF*, fig. 4 repraesentata. Pro sequentibus

tibus autem sonis simplicibus vel vnus nodus, vel duo, vel tres successiue ingredientur.

Corollarium 2.

§. 45. Ope formularum, quas pro singulis his casibus eruimus, non solum omnes soni, quos eadem virga elastica, diuersimode constituta, edere valet, inter se comparari possunt, sed etiam soni diuersarum virgarum, quae tam longitudine quam crassitie inter se discrepant, diiudicari possunt, dummodo crassities in omnibus fuerit similis: veluti si virgae fuerint cylindricae, quo casu crassities cuiusque circulo repraesentatur; si enim talium virgarum diameter crassitiei fuerit $=c$, longitudo $=a$, tum sub similibus circumstantiis soni erunt vt $\frac{c}{a}$, hoc est directe vt diameter crassitiei et reciproce vt quadratum longitudinis, ita vt quo crassior fuerit virga pro eadem longitudine, sonus edatur tanto acutior; contra vero quo longior fuerit virga pro eadem crassitie, eo grauior sonus sit proditurus, idque in ratione duplicata.

Scholion.

§. 46. Hic scilicet assumimus, in diuersis virgis crassitiem similem figuram habere, veluti circularem, quippe quo casu virgae sunt cylindricae et versus omnes plagas aequaliter inflexioni resistunt. Verum etiam nostrae formulae ad eiusmodi virgas applicari possunt, quarum crassities alia quacunque figura exhibetur. Ad quod ostendendum consideremus eiusmodi virgam, cuius sectiones transuersales ad longitudinem normaliter factae sint paral-

lelogramma rectangula $ABCD$, in quibus ergo duplex

T 3

po-

Tab. III.
Fig 5.

potissimum inflexio locum habere potest, quarum altera fit secundum axem AB , quando scilicet lineae AC et BD circa hunc axem inflectuntur; altera autem inflexio principalis fieri potest circa axem AC . Illo casu litera nostra c , quae in superioribus formulis inest, aequabitur lateri AC , posteriore vero casu lateri AB , utroque vero casu alterum latus plane non in computum venit. Litera enim b pendet, uti iam supra notauimus, ab elasticitate absoluta materiae, ex qua virgae sunt fabricatae. Ita si virga, cuius longitudo est $= a$, incuruetur circa axem AB , sonus editus erit ut $\frac{AC}{a}$; at si virga incuruetur circa axem

Tab. III. A C, sonus editus erit ut $\frac{AB}{a}$, si scilicet reliquae circumstantiae fuerint pares. At si sectio virgae transversalis fuerit circulus, diametro AB descriptus (fig. 6.), tum pro formulis nostris erit $c = \frac{3}{4} AB$; vbi perinde est, circa quemnam axem fiat incuruatio. Hic quidem alios casus non sumus contemplati, nisi in quibus ambo virgae termini vel sunt liberi, vel simpliciter fixi, vel firmiter infixi. Fieri autem posset ut eadem virga insuper in vno vel pluribus locis mediis simpliciter figatur, quandoquidem hoc pacto communicatio inter motus diuersarum partium non tolleretur: sed omnium huiusmodi casuum euolutio requireret tractationem infinitam. Ut autem ratio, calculum ad huiusmodi casum applicandi, intelligatur, sufficiet vnum talem casum hic subiunxisse.

Problema.

§. 47. *Si virga elastica non solum in utroque termino E et F fuerit simpliciter fixa, sed etiam in puncto quocunque medio L ope styli figatur, inuestigare omnes motus, quibus ista virga contremiscere potest.*

Solutio.

Maneat virgae tota longitudo $EF = a$, ac vocetur portio $EL = \lambda a$, ita vt λ denotare possit fractionem quamcunque vnitatem minorem. Ac primo quidem patet, si virga in puncto L firmiter esset infixata, omnem plane communicationem inter ambas portiones EL et FL tolli, ita vt vtriusque motus a motu alterius neutiquam perturbetur. Verum si in puncto L tantum stylo figatur, circa quem virga gyrationem possit, tum neutra pars motum recipere potest, quin cum altera is certo modo communicetur. Interim tamen hoc stylo continuitas curvae per ambas portiones interrumpitur, ita, vt portio EL alia aequatione exprimat, atque altera portio LF : scilicet dum hic etiam principio tantum motus regulares inuestigamus, qui conformes sunt pendulo simplici $= k$, pro motu vtriusque portionis primus factor $C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{g}{k}})$ necessario idem manere debet, quoniam ambae portiones suas vibrationes eodem tempore similique modo peragere debent. Alteri autem factores diuersi esse poterunt ratione coefficientium $\alpha, \beta, \gamma, \delta$. Omisso igitur primo factore vt haecenus faciamus $\frac{\alpha}{j} = \omega$ et $\frac{\beta}{a} = u$; tum vero pro portione EL statuamus

$$y = \dots \alpha e^{u\omega} + \beta e^{-u\omega} + \gamma \sin u\omega + \delta \cos. u\omega,$$

pro altera portione LF statuamus

$$y + \dots \alpha' e^{u\omega} + \beta' e^{-u\omega} + \gamma' \sin. u\omega + \delta' \cos. u\omega,$$

qui coefficientes a prioribus vtriusque discrepare possunt, dummodo obseruetur, pro puncto L , vbi fit $u = \lambda$, ex vtraque formula eosdem valores tam pro $(\frac{dy}{ds})$ quam pro $(\frac{d^2y}{ds^2})$ prodire debere, quandoquidem anguli, quos vtraque portio

portio in L cum axe facit, necessario aequales esse debent; neque vero etiam radius osculi in hoc puncto L vtrinque diversus esse potest. His observatis pro hoc puncto L , vbi fit $u = \lambda$, quia vtraque applicata y euanescere debet, habebimus sequentes quatuor aequationes:

- I. $\alpha e^{\lambda\omega} + \beta e^{-\lambda\omega} + \gamma \sin. \lambda\omega + \delta \cos. \lambda\omega = 0.$
- II. $\alpha' e^{\lambda\omega} + \beta' e^{-\lambda\omega} + \gamma' \sin. \lambda\omega + \delta' \cos. \lambda\omega = 0.$
- III. $\alpha e^{\lambda\omega} - \beta e^{-\lambda\omega} + \gamma \cos. \lambda\omega - \delta \sin. \lambda\omega$
 $= \alpha' e^{\lambda\omega} - \beta' e^{-\lambda\omega} + \gamma' \cos. \lambda\omega - \delta' \sin. \lambda\omega.$ siue
- III. $(\alpha - \alpha') e^{\lambda\omega} - (\beta - \beta') e^{-\lambda\omega} + (\gamma - \gamma') \cos. \lambda\omega$
 $- (\delta - \delta') \sin. \lambda\omega = 0.$
- IV. $(\alpha - \alpha') e^{\lambda\omega} + (\beta - \beta') e^{-\lambda\omega} - (\gamma - \gamma') \sin. \lambda\omega$
 $- (\delta - \delta') \cos. \lambda\omega = 0.$

Nunc igitur ad vtrumque quoque terminum spectemus, vnde etiam quatuor resultabunt aequationes, prouti fuerit vel $\lambda = 0$ vel $\lambda = 1$; terminus scilicet E , vbi $u = 0$, praebet:

V. $\alpha + \beta + \delta = 0$ et VI. $\alpha + \beta - \delta = 0$,
 terminus autem F , vbi $u = 1$, dat

- VII. $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} + \gamma' \sin. \omega + \delta' \cos. \omega = 0.$ et
- VIII. $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} - \gamma' \sin. \omega - \delta' \cos. \omega = 0.$

Naesti scilicet sumus octo aequationes pro definiendis octo coëfficientibus, α , β , γ , δ et α' , β' , γ' , δ' ; ac tum supererit adhuc aequatio, vnde angulum ω definiri apportebit. Incipiamus ab aequatione V et VI, ex quibus statim colligitur $\beta = -\alpha$ et $\delta = 0$; deinde VII et VIII, inuicem additae dant $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} = 0$, subtrahitae vero dant

$\gamma' \sin.$

$$\gamma' \sin. \omega + \delta' \cos. \omega = 0, \text{ vnde fit}$$

$$\beta' = -\alpha' e^{2\omega} \text{ et } \delta' = -\gamma' \text{ tang. } \omega.$$

Hi valores in prima et secunda substituti praebent

$$I. \alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) + \gamma \sin. \lambda \omega = 0 \text{ et}$$

$$II. \alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) + \gamma' \sin. \lambda \omega - \gamma' \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega = 0,$$

ex quibus aequationibus reperiuntur valores:

$$\gamma = -\alpha \frac{(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})}{\sin. \lambda \omega} \text{ et } \gamma' = -\frac{\alpha (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})}{\sin. \lambda \omega - \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega},$$

vnde fit

$$\delta' = \frac{\alpha' (\lambda\omega - e^{\omega(2-\lambda)}) \text{ tang. } \omega}{\sin. \lambda \omega - \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega}.$$

Ex his valoribus nunc pro reliquis aequationibus colligimus: $\beta - \beta' = -\alpha + \alpha' e^{2\omega}$ et

$$\gamma - \gamma' = -\frac{\alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})}{\sin. \lambda \omega} + \frac{\alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})}{\sin. \lambda \omega - \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega} \text{ et}$$

$$\delta - \delta' = -\frac{\alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) \text{ tang. } \omega}{\sin. \lambda \omega - \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega}.$$

Nunc autem fit

$$III. \alpha ((e^{\lambda\omega} + e^{-\lambda\omega}) - (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \cot. \lambda \omega)$$

$$= \alpha' (e^{\lambda\omega} + e^{\omega(2-\lambda)}) - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) \left(\frac{\cos. \lambda \omega + \sin. \lambda \omega \text{ tang. } \omega}{\sin. \lambda \omega - \cos. \lambda \omega \text{ tang. } \omega} \right),$$

quae aequatio contrahitur in sequentem formam:

$$\alpha (e^{\lambda\omega} + e^{-\lambda\omega}) - (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \cot. \lambda \omega$$

$$= \alpha' ((e^{\lambda\omega} + e^{\omega(2-\lambda)}) + e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)} \cot. (1-\lambda)\omega),$$

quarta vero aequatio praebet istam:

$$2 \alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) = 2 \alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)});$$

ex hac postrema deducitur

$$\frac{\alpha}{\alpha'} = \frac{e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}}{e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}},$$

vnde capere licebit

$$\alpha = e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)} \text{ et } \alpha' = e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega},$$

quos valores iam in tertia aequatione substitui oportet: vnde facta reductione prodibit

$$0 = 2 - 2e^{2\omega} - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})(\cot.\lambda\omega + \cot.(1-\lambda)\omega)$$

sive

$$0 = 2 - 2e^{2\omega} - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \frac{\sin.\omega}{\sin.\lambda\omega \sin.(1-\lambda)\omega}$$

Sicque totum negotium huc est perductum, vt ex ista aequatione valores anguli ω eliciantur, quem quidem laborem, ob formulas tantopere complicatas, fuscipere non ausim, si quidem hoc loco sufficit methodum tradidisse, qua huiusmodi quaestiones arduae sint tractandae. Caeterum patet, si fuerit $\lambda = 0$, vt portio EL fiat infinite parua, nullum motum communem inter ambas partes existere posse, id quod etiam calculus ostendet, quippe qui praebet

$$0 = 2(1 - e^{2\omega}),$$

vnde sequitur $e^{2\omega} = 1$, ideoque $\omega = 0$, quo valore status quietis innuitur, quod idem eueniet, si statuatur $\lambda = 1$, tum enim terminus F erit quasi muro infixus. At casus, quo $\lambda = \frac{1}{2}$, singularem euolutionem meretur.

Evolutio casus,

quo virga elastica EF non solum in utroque termino E et F, sed etiam in eius medio L stylo est fixa.

§. 48. Cum igitur hoc casu sit $\lambda = \frac{1}{2}$, aequatio finalis hanc induet formam: Tab. II. Fig. 8.

$$0 = 2 - 2e^{2\omega} - (e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}) (e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega}) \frac{\sin. \omega}{\sin. \frac{1}{2}\omega^2},$$

quae reducitur ad hanc:

$$0 = 2(1 - e^{2\omega}) \sin. \frac{1}{2}\omega^2 - (1 - e^\omega)(e^\omega - 1) \sin. \omega,$$

quae per factorem communem $1 - e^\omega$ diuisa, (quippe ex quo oriretur $e^\omega = 1$, hinc $\omega = 0$,) pro statu quietis producit hanc aequationem:

$$0 = 2(1 + e^\omega) \sin. \frac{1}{2}\omega^2 - (e^\omega - 1) \sin. \omega,$$

quae, si loco $\sin. \omega$ scribatur $2 \sin. \frac{1}{2}\omega \cos. \frac{1}{2}\omega$, abit in hanc:

$$0 = (1 + e^\omega) \sin. \frac{1}{2}\omega^2 - (e^\omega - 1) \sin. \frac{1}{2}\omega \cos. \frac{1}{2}\omega,$$

quae manifesto duos habet factores, alterum $\sin. \frac{1}{2}\omega$, alterum vero

$$(1 + e^\omega) \sin. \frac{1}{2}\omega - (e^\omega - 1) \cos. \frac{1}{2}\omega,$$

quorum uterque nihilo aequatus praebet solutionem: ambas igitur seorsim perpendamus.

§. 49. Pro priore igitur casu statuamus $\sin. \frac{1}{2}\omega = 0$, eritque in genere $\frac{1}{2}\omega = i\pi$, denotante i numerum integrum quemcunque, ita vt hic iam innumerabiles motus regulares contineantur; ac manifestum est hunc casum prorsus conuenire cum casu quarto supra euoluto, nisi

quod hic fit $\frac{1}{2}\omega$ quod ibi erat ω ; scilicet hic pro vtraque portione longitudo tantum est $\frac{1}{2}a$. Vtraque igitur semiffis eodem modo suas vibrationes peragit, ac si seorsim existeret et in vtroque termino stylo simpliciter effret fixa; quamobrem omnes soni simplices, quos vtraque portio edere potest, sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{4\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{16\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{36\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{64\pi c\sqrt{2gb}}{aa};$$

qui ergo omnes duplici octava altiores sunt quam casu IV; cuius discriminis ratio in hoc est sita, quod longitudo hoc casu tantum semiffis est illius.

§. 50. Hoc igitur casu coëfficientes $\alpha, \beta, \gamma, \delta$, et $\alpha', \beta', \gamma', \delta'$, sequenti modo determinabuntur:

$$\alpha = e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}; \beta = e^{\frac{3}{2}\omega} - e^{\frac{5}{2}\omega}; \gamma = -\frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega})}{\sin. \frac{1}{2}\omega}; \delta = 0$$

$$\alpha' = e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega}; \beta' = -e^{2\omega}(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega}); \gamma' = -\frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})}{\sin. \frac{1}{2}\omega - \cos. \frac{1}{2}\omega \text{ tang. } \omega}$$

$$\delta' = \frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}) \text{ tang. } \omega}{\sin. \frac{1}{2}\omega - \cos. \frac{1}{2}\omega \text{ tang. } \omega}.$$

Est vero

$$\sin. \frac{1}{2}\omega - \cos. \frac{1}{2}\omega \text{ tang. } \omega = \frac{\sin. \frac{1}{2}\omega \cos. \omega - \cos. \frac{1}{2}\omega \sin. \omega}{\cos. \omega} = -\frac{\sin. \frac{1}{2}\omega}{\cos. \omega},$$

vbi, quia est $\omega = 2i\pi$, erit $\cos. \omega = 1$, at $\sin. \frac{1}{2}\omega = 0$. Multiplicemus igitur omnes hos coëfficientes per $\sin. \frac{1}{2}\omega$ eritque

$$\alpha = 0, \beta = 0, \gamma = -(1 - e^\omega)(e^\omega - 1) \text{ et } \delta = 0;$$

porro

porro

$$\alpha' = 0, \beta' = 0, \gamma' = (e^\omega - 1)(1 - e^\omega), \text{ et } \delta' = 0.$$

Quia igitur omnes evanescent praeter γ et γ' . ac praeterea est $\gamma' = -\gamma$, si ponamus $\gamma = 1$ erit $\gamma' = -1$; pro portione E L igitur aequatio motum exprimens erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \sin. u \omega$$

et pro altera portione L F

$$y = -C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \sin. u \omega,$$

vbi est $u = \frac{t}{a}$.

§. 51. Praeterea vero datur adhuc alia solutio ex altero factore oriunda, ex quo fit

$$\text{tang. } \frac{1}{2} \omega = \frac{e^\omega - 1}{1 + e^\omega} = \frac{e^{\frac{1}{2} \omega} - e^{-\frac{1}{2} \omega}}{e^{\frac{1}{2} \omega} + e^{-\frac{1}{2} \omega}}$$

qui valor congruit cum eo, qui supra, casu quinto, est erutus: totum enim discrimen in hoc consistit, quod hic fit $\frac{1}{2} \omega$ quod ibi erat ω , quemadmodum rei natura postulat, quoniam hic vtriusque portiois longitudo tantum est $\frac{1}{2} a$. Hinc ergo intelligimus, vtramque portionem E L et L F perinde contremiscere posse ac si vtraque in E et F stylo simpliciter esset fixa, in L vero firmiter profus infixi. Hic autem valores pro ω erunt $\frac{5\pi}{2}, \frac{9\pi}{2}, \frac{13\pi}{2}, \frac{17\pi}{2}, \frac{21\pi}{2}$, etc. sicque hinc soni orientur duabus octavis altiores quam casu quinto. Hic igitur maxime notatu dignum contigit, quod ambas portiones E L et L F duplici modo contremiscere possunt, altero, qui cum casu superiore quarto, altero vero, qui cum casu quinto congruit. Caeterum valores coëf-

ficientium perinde se habebunt, vti iam supra sunt euoluti, nisi quod pro hoc casu non sit $\sin. \frac{1}{2} \omega = c$.

Scholion.

Tab. III.
Fig. 9.

§. 52. Hactenus perpetuo assumimus, virgam elasticam in statu naturali esse rectam. Nihilo vero difficilior euadit investigatio, si virga in statu naturali habuerit figuram quamcunque incuruatam. Veluti si eius figura naturalis fuerit curua quaecunque $E X F$, totum discrimen huc reducetur, vt ipsam hanc lineam curuam $E X F$ pro axe accipiamus, dum ante axis nobis erat linea recta cum figura curuae congruens. Hic scilicet sumta portione quacunque $E X = x = s$, punctum virgae X alium motum recipere nequit, nisi in directione $X Y$, ad ipsam curuam normali. Quare si concipiamus durante motu punctum X translatum esse in Y , ac vocemus hanc applicatam $X Y = y$, formulae differentiales, quas theoria nobis suggessit etiam hic locum habebunt, atque adeo formula $-\frac{d^2 y}{ds^2}$, hic iam excessum curuaturae in Y supra curuaturam naturalem in X exprimet; quo obseruato aequatio motum determinans manebit prorsus vt ante, scilicet

$$\frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right),$$

vnde etiam pro singulis motibus regularibus habebitur eadem aequatio integralis:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) (\alpha e^{\frac{s}{k}} + \beta e^{-\frac{s}{k}} + \gamma \sin. \frac{s}{j} + \delta \cos. \frac{s}{j})$$

existente $f' = b c c k$. Quare si tota virgae longitudo $E X F$ statuatur $= a$, omnes casus, quos supra pertractauimus etiam hic sine vlla mutatione locum habebunt, et ista vir-

ga omnes illos sonos edere poterit, quos supra assignauimus, prouti scilicet virgae termini fuerint liberi, vel simpliciter fixi, vel etiam firmiter infixi, ita vt pro talibus virgis naturaliter incuruatis nulla noua inuestigatione sit opus. Interim tamen hinc ii casus sunt excipiendi, quibus virga ita est incuruata, vt figuram in se redeuntem referat, quandoquidem similis casus in virgis naturaliter rectis locum habere nequit, quamobrem istum casum coronidis loco hic subiungamus.

Euolutio casus,

quo virga elastica in statu naturali figuram in se redeuntem habet, siue de sonis annulorum elasticorum.

§. 53. Sit igitur figura virgae elasticae circulus Tab. III.
 A X B C, siue alia quaecunq; curua in se rediens, cuius Fig. 10.
 tota peripheria sit $= a$, crassities vero et elasticitas virgae maneant eadem vt ante sunt stabilitae; tum vero pro motibus regularibus, quos haec virga recipere potest, sit k longitudo penduli simplicis isochroni, vnde formetur quantitas $f = \sqrt[4]{b c c k}$; tum pro quacunq; portione indefinita A X $= s$ sit Y punctum, in quod praesenti tempore $= t$ punctum X sit translatum, et iam vidimus, aequationem integram in genere fore,

$$Y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{g}{k}} \right) \left(\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f} \right).$$

Sicque totum negotium iam huc est perductum, vt coefficientibus $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ debiti valores assignentur, vbi res
longe

longe aliter se habere deprehenditur ac supra, quoniam hic neque termini liberi, neque simpliciter fixi, neque firmiter infixi occurrunt.

§. 54. At vero ipsa indoles, qua figura virgae in se rediens assumitur facilem viam nobis aperit hos coëfficientes determinandi. Consideremus enim ipsum punctum A, ubi est $s = 0$, quod ita accipi potest, ut ibi fiat etiam $y = 0$. Pro hoc ergo puncto, omisso factore partim constante partim a tempore pendente, fieri debet $0 = \alpha + \beta + \delta$. Iam statuamus $s = a$, et quia iterum in idem punctum A incidimus ponendo breuitatis gratia $\frac{a}{j} = \omega$, fieri oportet

$$0 = \alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega,$$

atque idem euenire debet, si ponamus $s = 2a$, siue $3a$, siue $4a$ etc., vnde nascentur sequentes aequationes:

$$0 = \alpha e^{2\omega} + \beta e^{-2\omega} + \gamma \sin. 2\omega + \delta \cos. 2\omega,$$

$$0 = \alpha e^{3\omega} + \beta e^{-3\omega} + \gamma \sin. 3\omega + \delta \cos. 3\omega,$$

etc. etc.

quibus omnibus simul satisfieri nequit, nisi sit $\alpha = 0$, $\beta = 0$ et $\delta = 0$; tum vero necesse est, ut simul fiat

$$\sin. \omega = 0, \sin. 2\omega = 0, \sin. 3\omega = 0 \text{ etc.}$$

quod in genere eueniet, fumendo $\omega = i\pi$, denotante i numerum integrum quemcunque; vnde ut supra oritur sonus $= \frac{i\pi c\sqrt{2gb}}{aa}$, ita ut soni simplices progrediantur in hac progressionem:

$$\frac{\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{4\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{9\pi c\sqrt{2gb}}{aa}, \frac{16\pi c\sqrt{2gb}}{aa} \text{ etc.}$$

§. 55. Sonus igitur principalis, quem talis virga edere potest, continetur in formula $\frac{\pi c \sqrt{2 g b}}{a a}$; reliqui vero soni simplices secundum numeros quadratos 4, 9, 16, 25, progrediuntur, qui cum mox nimis fiant alti quam ut exaudiri queant, praeter sonum fundamentalem plerumque alius non sentietur, nisi duplex octava, quo ipso harmonia gratissima percipietur. Tales igitur annuli elastici prae chordis musicis hac insigni proprietate sunt praediti, ut sonos multo puriores reddant, id quod etiam in integris discis et catinis campaniformibus euenire debere videtur, cuiusmodi corpora inter instrumenta musica iam sunt recepta, quorumque soni singulari suauitate sensum auditus afficere feruntur. Caeterum manente eadem elasticitate hi soni tenent rationem reciprocam duplicatam totius perimetri a , prorsus uti iam supra circa virgas rectas obseruauimus.

CONIECTVRA
CIRCA NATVRAM AERIS,
PRO EXPLICANDIS PHAENOMENIS IN
ATMOSPHAERA OBSERVATIS.

Auctore
L. EVLERO.

§. 1.

Quantquam nobis in intima naturae mysteria penetrare, indeque veras causas Phaenomenorum agnoscere neutiquam est concessum: tamen euenire potest, vt hypothesis quaedam ficta pluribus phaenomenis explicandis aequae satisfaciat, ac si vera causa nobis esset perspecta, quemadmodum felicissimo successu omnes fere motus coelestes ex hypothesis attractionis vniuersalis determinari solent, etiamsi haec ipsa hypothesis ex Physica prorsus sit profliganda.

§. 2. Quam ob rem fortasse similimodo quaequam hypothesis excogitare poterit, quae omnibus Phaenomenis aeris et atmosphaerae explicandis sufficiat. Talem ideam iam ante quinquaginta annos in Tomo II. veterum Commentariorum proposui, quae ad plura aeris phaenomena explicanda satis apta videbatur, etiamsi facile agnouissem, talem aeris structuram reuera admitti non posse. Imprimis

mis huius Phaenomeni explicatio: quod, dum aër vaporibus est inquinatus, eius elasticitas diminuatur, mihi omni attentione digna est visa, cum eius caussa a nemine adhuc dilucide sit exposita. Illo vero tempore Theoria fluidorum nondum satis erat exculpta, ut istam ideam penitus euoluere valuiffem; quamobrem operae pretium fore existimo, illam aëris structuram, quam finxeram, accuratius examinare, et quaenam Phaenomena inde oriri debeant, maiori curua inquirere.

§. 3. Naturam aëris autem ita animo conceperam, quasi ex innumerabilibus minimis bullulis seu sphaerulis effet compositus, quae singulae cuticula tenuiffima aquosa circumdarentur, intra quas propria aëris materia motu rapidiffimo in gyrum circumagatur, in cuius vi centrifuga elasticitas aëris produci erat visa. Totum negotium igitur huc redit, ut ista hypothesi accuratius perpendatur, et ad cuiusmodi phaenomena producenda fit accommodata, inquiretur. Nisi enim manifestas contradictiones inuoluat, satis probabile videtur, aëris phaenomena, actu obseruata, non multum discrepare posse.

§. 4. Quod igitur primo ad pelliculas illas aqueas siue vaporosas attinet, earum realitas in aqua spumosa atque bullis saponaceis manifesto deprehenditur, unde recte concludere poterimus, vapores in aëre adscendentes ita dissipari, ut elementa aërea instar cuticulae inuoluant, quae si per omnia elementa aequaliter dispergatur, atmosphaera nihil de pelluciditate amittet, sin autem intra sphaerulas aëreas confuse hospitentur, refractio radiorum lucis eorumque transitus non mediocriter perturbabitur, unde in

aëre inferiore nebulae, in superiore autem nubes oriri videntur. Praeterea, quo plures vapores aëri fuerint admixti, cuticulae illae, sphaerulas aëreas ambientes, euadent densiores, quoad scilicet constitutio harum sphaerularum sufferre valet.

§. 5. Deinde etiam non desunt rationes, quae suadent, propriam aëris materiam in his sphaerulis motu rapidissimo circumagi, cum aliunde causa elasticitatis repeti nequeat. Praeterea cum iam satis euictum fit, calorem in certa agitatione aetheris consistere, hinc utique materia illa aëris in sphaerulis motum quendam recipere debet, qui cum in tali angusto spatio sit inclusus, non aliter nisi per motum vorticosum continuari potest, id quod eo magis fit probabile, quod aucto calore, indeque propterea motu isto verticoso, elasticitas aëris quoque augeatur; unde manifestum est, motum gyratorium in sphaerulis aëreis cum causa caloris arctissime esse connexum.

§. 6. Deinde vero etiam assumpsi, singula aëris elementa in memoratis sphaerulis per circulos maximos circumagi, ut in iis vndequaue aequalis vis centrifuga, a centro cuiusque sphaerulae recedens, oriatur. haecque hypothesis nuncquidem cum principiis mechanicis neutiquam consistere posse videtur, cum demonstratum sit, nullum alium motum circa punctum quodpiam fixum in corporibus dari posse, nisi qui peragatur circa axem quempiam fixum. A tali autem motu alia vis centrifuga generari non potest, nisi quae ab axe gyrationis recedat, ideoque in eadem sphaerula maxime esset irregularis, cum certum sit, elasticitatem aëris in omnes plagas aequaliter tendere.

§. 7.

§. 7. Obiectio autem hinc ab illo motu oriunda tantum locum habet in corporibus solidis: in fluidis enim res longe aliter se habere potest; atque adeo clare hic demonstrabo, motum illum intestinum in singulis sphaerulis reuera ita comparatum esse debere, ac si singula elementa in circulis maximis circa centrum reuoluerentur.

§. 8. Primo autem, cum materia aërea sit homogenea, omnes eius particulas inter se aequales concipere licet, quibus adeo initio celeritates aequales sint impressae, quibus ergo singulae, si essent solitariae, in plano vniformiter in directum ferrentur, in superficie autem sphaerica in circulis maximis essent progressurae; vnde si cuiusque celeritas fuerit $= c$ et r radius sphaerae, cuiusque vis centrifuga foret $= \frac{c^2}{g r}$, qua scilicet a centro sphaerae recedere conaretur; vbi g exprimit altitudinem lapsus grauium vno minuto secundo, siquidem celeritas per spatium vno minuto secundo percursum definiatur.

§. 9. Consideremus iam duas huiusmodi particulas A et B, secundum directiones A C et B C ita motas, vt in C conuenirent et collisionem paterentur, quippe sine qua corpusculum A descripturum esset spatium C a $= c$, alterum vero B C secundum directionem C b celeritate eadem c . Iam vt videamus quamnam mutationem collisio sit productura, toti systemati, mente saltem, imprimamus celeritatem $= c$, secundum directionem b C, quo pacto corpusculum B in quiete sistetur in puncto C, corpusculum vero A, sumto C B $= C b = c$, motum habebit secundum diagonalem C D parallelogrammi C B D a, qua retro producta in d, collisio perinde peragetur, ac si

Tab. IV.
Fig. 1.

corpusculum A motu dC in alterum corpusculum B, in C quiescens, impingeret. Constat autem, tum corpusculum A in C esse quieturum, alterum vero B celeritatem esse acquisiturum CD. Iam restituatur motus mente impressus celeritate Cb . Hoc modo corpus prius A nunc motum acquireret Cb , alterius vero B motus componetur ex motu CD et Cb , vnde si compleatur parallelogrammam $CDab$, istud corpus iam motum habebit Ca . Vnde patet, motus vtriusque corporis per collisionem inter se permutari, ita vt vtriusque motus ab altero continuetur. Hinc cum inter bina corpuscula nullum discrimen intercedat, totus motus se habebit ac si vtrumque corpusculum motum insitum sine vlla mutatione profequeretur, vnde etiam vtriusque vis centrifuga nullam mutationem ob collisionem subibit.

§. 10. Quod si iam tales collisiones in infinitum multiplicentur, omnes motus nihilominus in circulis sphaerae maximis, at vero successiue ab aliis aliisque corpusculis, peragentur; quamobrem omnes vires centrifugae directe a centro recedent, et quidem eadem quantitate $\frac{c c}{2 g r}$.

§. 11. In motu ergo vorticoso, quem materiae aëris propriae, in singulis sphaerulis memoratis, tribuimus, tuto assumere possumus, omnes plane motus in circulis maximis peragi, atque singulas particulas pari vi centrifuga a centro sphaerulae recedere conari; quamobrem omnes obiectiones, quae olim contra vortices Cartesianos sunt motae, omnem vim amittunt. Neque tamen idcirco arbitror, illos Cartesii vortices admitti posse; at vero illi vortices, per quos Vir Celeb. *Daniel Bernoulli* olim attractionem vni-

vniuersalem in mundo explicare est annifus, hinc summam vim acquirunt, ita vt omnes obiectiones contra factae quasi sponte euanescant.

§. 12. Contemplemur nunc sphaerulam quamcunque, naturam aëris constituentem, cuius extrema crusta aqua, seu materia vaporosa constet, intra quam materia aëris propria motu ante descripto in gyrum agatur. Sum- Tab. IV.
 to igitur centro sphaerulae in O, sit $OR = r$ radius totius sphaerulae, seu extimae eius superficiei, sitque RS Fig. 2.
 crassities crustae aqueae, ponaturque $OS = s$, ita vt crassities crustae aqueae sit $RS = r - s$; tum vero sit ST crassities crustae aëreae gyrantis, quae ergo, posito $OT = t$, erit $= s - t$. Intimum autem huius sphaerulae spatium, a centro O vsque ad T, repletum sit aethere puro, grauitate destitutum, a cuius scilicet agitatione materia aëris propria perpetuo ad motum cieatur, modo magis modo minus, pro gradu caloris seu frigoris.

§. 13. Hinc ergo, denotante π peripheriam circuli, cuius diameter $= 1$, erit volumen totius sphaerulae $= \frac{4}{3} \pi r^3$; vnde patet, volumen crustae aqueae fore $\frac{4}{3} \pi (r^3 - s^3)$, et volumen crustae aëreae $\frac{4}{3} \pi (s^3 - t^3)$; volumen denique aethereum erit $\frac{4}{3} \pi t^3$. Quod si iam densitatem aquae vnitatem designemus, erit massa crustae aqueae $\frac{4}{3} \pi (r^3 - s^3)$. At si densitatem materiae aëris propriae vocemus δ , erit eius massa $\frac{4}{3} \pi \delta (s^3 - t^3)$. Quare cum ipse aether densitate carere sit censendus, erit tota massa in sphaerula contenta $\frac{4}{3} \pi (r^3 - s^3 + \delta s^3 - \delta t^3)$, quae scilicet simul exprimet pondus totius sphaerulae, cuius radius

dius $= r$; vnde manifestum est, aetherem in medio contentum recte negligi posse.

§. 14. Hic autem statim liquet, densitatem δ non ex statu aëris ordinarii, qui iam ob elasticitatem plurimum est expansus, aestimari debere. Cum enim aër, in spatio $S T$ inclusus, omni elasticitate destituatur, quandoquidem demum eius agitatione elasticitas aëris naturalis producitur, iste aër in nostra sphaerula contentus in eo statu reperiri censendus est, ac si ad summum densitatis gradum iam esset compressus. Phaenomena autem consulescentes deprehendimus, aërem naturalem in spatium quasi octingenties minus comprimi posse, qui numerus respondet rationi inter densitatem aëris et aquae; neque ergo errabimus, si densitatem aëris, ad summum compressionis gradum reductum, densitati aquae aequalem statuamus, ita vt sit $\delta = 1$. Probabile autem admodum videtur, aërem ad talem statum reductum, simulque omni elasticitate carentem, vix a natura aquae esse discrepaturum. Hinc igitur, posito $\delta = 1$, massa atque etiam pondus nostrae sphaerulae erit $\frac{4}{3} \pi (r^3 - t^3)$ siue aequabitur ponderi massae aquae idem volumen habentis.

§. 15. Inuestigemus nunc totam vim centrifugam, quae ex motu gyratorio crustae aëreae $S T$ oriri debet; quem in finem consideremus punctum quoddam medium X , posita eius distantia a centro $O X = x$, eiusque celeritate gyratoria $= c$, erit vis centrifuga in puncto $X = \frac{c^2}{2g} x$. Hac scilicet vi elementum materiae in X conatur a centro O recedere, vnde in ista crusta aërea orietur status pressionis a termino T ad S continuo crescens.

§. 16.

§. 16. Constat autem, in fluidis statum pressionis commodissime exprimi posse per certam altitudinem, quam hic vocemus $= p$, qua designatur, pressionem fluidi aequalem esse ponderi cylindri, ex eadem materia constantis, et cuius altitudo sit $= p$. Pro nostro ergo casu designet p altitudinem columnae aqueae, cuius pondus aequetur pressionem in puncto X, dum scilicet in eandem basin premit. Hinc ergo, sumto elemento $Xx = dx$, ita vt pressio in x sit $p + dp$, euidens est, incrementum pressionis dp aequari debere vi centrifugae, qua elementum Xx a centro repellitur; vnde patet fore $dp = \frac{c}{2g} \frac{c}{x} dx$, sicque integrando nanciscimur $p = \frac{c}{2g} l \frac{x}{t}$, quod integrale ita determinari debet, vt sumto $x = t$ evanescat, ita vt pro puncto X pressio sit $p = \frac{c}{2g} l \frac{x}{t}$. Quare promotio puncto X vsque ad S, pressio hoc loco erit $p = \frac{c}{2g} l \frac{s}{t}$. Tanta scilicet pressione ista crusta aërea, simulque tota prorsus sphaerula, conabitur se expandere, ac reuera se expanderet, nisi vndequaque paribusque viribus comprimeretur.

§. 17. Quantumvis autem talis bullula siue expandatur siue comprimatur, in ea semper eadem quantitas materiae manet inclusa, quia neque materiae contentae exitus, neque nouae ingressus conceditur. Ponamus ergo quantitatem materiae inclusae aequari globulo aqueo, cuius radius $= a$, quandoquidem omnem calculum ad densitatem aquae reducimus. Hinc ergo quantitas materiae in hac bullula contentae erit $\frac{4}{3} \pi a^3$, quae cum partim ex crusta aqua partim ex aërea eiusdem cum aqua densitatis conflet, ponamus massam aqueam esse $\frac{4}{3} \pi \lambda a^3$, ita vt quantitas materiae aëreae propriae sit $\frac{4}{3} \pi (1 - \lambda) a^3$: quantitas

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. Y ergo

ergo aquae per aërem dispersae erit ad quantitatem aëris propriam, ut $\lambda : 1 - \lambda$.

§ 18. Supra autem inuenimus, volumen crustae aquae esse $\frac{4}{3} \pi (r^3 - s^3)$, unde erit $r^3 - s^3 = \lambda a^3$. Deinde cum volumen materiae aëreae inuentum sit $\frac{4}{3} \pi s^3$, erit $s^3 - t^3 = (1 - \lambda) a^3$. Hinc igitur tam s^3 quam t^3 per a^3 et r^3 definire poterimus: erit scilicet $s^3 = r^3 - \lambda a^3$ et $t^3 = r^3 - a^3$. Quare cum altitudinem pressioni debitam inuenierimus

$$p = \frac{c}{2g} l \frac{s}{t} = \frac{c}{6g} l \frac{r^3}{t^3}, \text{ erit nunc } p = \frac{c}{6g} l \frac{r^3 - \lambda a^3}{r^3 - a^3}.$$

§. 19. Cum porro densitas reperitur, si massa per volumen diuidatur, quia nostro casu massa est $\frac{4}{3} \pi a^3$, volumen autem $\frac{4}{3} \pi r^3$, erit densitas hoc loco $\frac{a^3}{r^3}$. Quod si ergo densitatem hanc designemus littera q , erit $q = \frac{a^3}{r^3}$, ideoque $r^3 = \frac{a^3}{q}$, qui valor in nostra formula substitutus praebet $p = \frac{c}{6g} l \frac{1 - \lambda q}{1 - q}$; vbi, ut notauimus, q exprimit densitatem aëris, dum aquae densitas unitate designatur, ideoque q semper erit fractio quam minima. In superficie scilicet Terrae erit quasi $q = \frac{1}{700}$, vel $q = \frac{1}{800}$.

§. 20. Cum igitur q sit fractio tam exigua, erit satis exacte

$$l(1 - \lambda q) = -\lambda q - \frac{1}{2} \lambda^2 q^2 - \frac{1}{3} \lambda^3 q^3 \text{ et}$$

$$l(1 - q) = -q - \frac{1}{2} q^2 - \frac{1}{3} q^3,$$

qui posterior logarithmus a priore subtractus relinquit

$$l \frac{1 - \lambda q}{1 - q} = (1 - \lambda) q + \frac{1}{2} (1 - \lambda^2) q^2 + \frac{1}{3} (1 - \lambda^3) q^3,$$

quocirca habebimus pro pressione p hanc formulam:

$$p = \frac{c}{6g} \left((1 - \lambda) q + \frac{1}{2} (1 - \lambda^2) q^2 + \frac{1}{3} (1 - \lambda^3) q^3 \right)$$

cuius

cuius seriei plerumque sufficiet primum terminum, vel ad summum bina priora accepisse.

§. 21. Tam igitur insignem relationem inter densitatem aëris q et altitudinem pressioni debitam p sumus adepti, cum sit

$$p = \frac{c}{g} ((1 - \lambda) q + \frac{1}{2} (1 - \lambda) q q + \frac{1}{3} (1 - \lambda) q^3),$$

vbi tam litterae p et q quam λ determinatos sortiuntur valores. Erit scilicet p altitudo Barometri aquei, pressionem Atmosphaerae aequilibrantem, cuius igitur pars circiter decima quarta dabit altitudinem Barometri mercurialis; tum vero erit q ad 1 vt densitas aëris ad densitatem aquae. Denique λ exprimit portionem vaporum aqueorum per Atmosphaeram dispersorum. His obseruatis solus primus terminus seriei pro p inuentae, $\frac{c}{g} (1 - \lambda) q$, insigne phaenomenon iam nobis egregie explicat. Inde enim patet, quo plures vapores cum aëre sunt permixti, quorum quantitas est vt λ , pressionem p esse debere tanto minorem, pro eadem scilicet aëris densitate q , atque haec explicatio, quam iam olim loco supra citato inueneram, notatu maxime digna est visa.

§. 22. Neque vero solus primus seriei terminus istam elasticitatis aëris diminutionem declarat, sed etiam omnes sequentes termini minores sunt quam si esset $\lambda = 0$, nullique vapores in aëre versarentur. Ceterum hic quoque notari oportet, etiam litteram c insignem variationem subire posse, pro rapiditate motus gyratorii in nostris sphaerulis vel bullulis, quae cum gradui caloris proportionales

nalis esse videatur, aucto vel diminuto calore etiam quantitas $c.c$ vel increfcet vel diminuetur.

§. 23. Quin etiam hinc ipfa celeritas c , qua materia aërea in ballulis gyratur, absolute determinari potest, pro data fcilicet altitudine p et denfitate q cum humiditate λ . Sumto enim primo tantum feriei termino, qui ad hoc institutum prorfus fufficit, erit $c.c = \frac{g.p}{1-\lambda.q}$; unde patet, hanc celeritatem directe proportionalem effe altitudini Barometri p , reciproce vero denfitati aëris q ; tum vero, auctam ob humiditatem λ , celeritatem c etiam auge-ri. Conftat autem in pedibus Rhenanis effe $6g = 93\frac{3}{4}$. Iftius igitur formulæ radix quadrata dabit celeritatem gyrationis in paribus pedibus expreffam: Indicabit enim numerum pedum, qui hac celeritate vno minuto fecundo percurrerentur.

§. 24. Cum calor a celeritate procul dubio pendeat, indagemus iftam celeritatem tam pro maximo calore, qui in aëre aperto obferuari folet, et qui in Thermometro *Delisliano* refpondet quafi centum gradibus, quam pro fummo frigore, quod refpondet 200 gradibus in eodem Thermometro. Pro priore ergo cafu, quia aër eff rariffimus, fumamus $q = \frac{1}{1333}$, fimulque ipfi p fummam altitudinem tribuamus, quæ eff quafi 34 pedum in Barometro aqueo. Ipfam humiditatem vero hic penitus negligamus, vt fit $\lambda = 0$. Ex his iam valoribus colligitur

$$c.c = 93,75 \times 34 \times 1000 = 3187500,$$

ideoque ipfa celeritas $c = 1790$ ped. quæ ergo refpondet 100 gradibus Thermometri *Delisliani*.

§. 25.

§. 25. Simili modo pro summo frigore 200 gradibus respondente, sumamus densitatem $q = \frac{1}{700}$, altitudinem vero Barometri etiam minimam accipiamus, scilicet $p = 31$ pedum, hincque colligitur

$$cc = 93,75 \times 31 \times 700 = 2034375,$$

ideoque $c = 1330$, quae ergo celeritas ducentis gradibus Thermometri *Delisliani* responder, ita vt differentia inter has duas celeritates sit 360 pedum. Hinc intelligitur, si plura huiusmodi experimenta instituantur, haud difficile fore pro singulis gradibus huius Thermometri respondentes celeritates assignare. Quo pacto istud Thermometrum ad multo maiorem perfectionis gradum euehetur.

§. 26. Eodem modo etiam reliqua instrumenta, quibus aëris indoles explorare solet, beneficio nostrae formulae magis perfici poterunt. Quod quidem ad Barometrum attinet, id vix vlla emendatione indiget, si modo pro quouis caloris gradu ratio densitatis mercurii habeatur; quo enim mercurius minorem habuerit densitatem, quod fit in magno calore, tum altitudo barometrica secundum eandem rationem imminui debet, vt ad certam densitatem fixam reuocetur. Summo autem frigore, quo Mercurius in spatium aliquanto minus contrahitur, ideoque eius densitas augetur, ob hanc rationem altitudo Barometri obseruata aliquantillum augeri debet.

§. 27. Praecipuum autem instrumentum, quod ad Theoriam nostram explorandam requiritur, est Manometrum, nunc quidem fere prorsus obsoletum, quo densitas aëris indicatur, et cuius descriptio exstat in *Wolfii*

Elementis Mathematicis Tomo II, vt et in *Mémoires de l'Académie Royale de Paris* 1705. Pro usu autem nostro optandum esset, vt gradibus arbitrariis in tali instrumento signatis adscriberentur numeri, indicantes, quoties densitas aëris minor sit quam densitas aquae, quam tanquam fixam spectare possumus, quippe cuius exiguae variationis, a maiore vel minore calore oriundae, ratio facile haberi poterit. Pluribus autem experimentis erit opus, antequam hoc instrumentum ad summum perfectionis gradum perducatur.

§. 28. Superest autem adhuc instrumentum, humiditati aëris dimetiendae aptum, quod Hygrometrum appellare solet. Plura huiusmodi instrumenta passim existant descripta; verum valde dubitandum videtur, num veram aquae quantitatem, per aërem dispersam, declarent. Interim tamen plurimis etiam nouis experimentis opus erit, haec instrumenta ita instruere, vt quouis tempore verum valorem nostrae litterae λ , hoc est eam fractionem, quae indicet, quotam totius voluminis partem aqua seu humiditas in aëre occupet, doceat, a quo perfectionis gradu etiamnunc plurimum fumus remoti.

§. 29. Cum igitur in Thermometro *Delisliano* gradui 200, quo insigne frigus indicatur, respondeat celeritas 1430 pedum in minuto secundo, quia congelatio Mercurii adhuc maiorem gradum frigoris postulat, ei circiter respondebit celeritas 1200 ped. ita vt, nisi celeritas ista fuerit maior, Mercurius fluiditatem penitus amittat. Deinde cum gradui 100 respondeat celeritas 1790 pedum, quia terminus congelationis in gradum 150 cadit,

- cui

cui ergo respondebit celeritas 1610 ped., celeritate maiore opus erit, ad aquam in statu fluiditatis conferuandam.

§. 30. Quia porro gradus ebullitionis aquae in hoc Thermometro est 0, ei propemodum conueniet celeritas 2150 ped. vbi ergo aqua ebullire incipiet. Et quia in nostra formula altitudo Barometri potissimum ingreditur, hinc intelligere licet, cur, aucta aëris elasticitate, maior gradus ad ebullitionem aquae requiratur, et cur, minuta elasticitate, aqua etiam in minore gradu caloris ebullire queat, quemadmodum experimentis est comprobatum, cuius phaenomeni ergo caussa in nostra formula sine dubio erit quaerenda.

§. 31. Neque vero celeritas, ad quemuis caloris gradum aëri inducendum requisita, tantum ad aërem spectare est censenda, cuius scilicet minimae particulae tanta celeritate commoueri debent, sed etiam in omnibus plane corporibus perinde locum habere videtur. Omnes quoque naturae scrutatores in hoc conueniunt, quod caussa caloris in motu quodam perniciosissimo minimarum particularum consistat. Quae ergo sententia non solum nostrae Theoriae maxime est conformis, sed etiam ipsam celeritatem, cuilibet gradui caloris conuenientem, assignare valemus. Quanquam autem haec celeritas maxime enormis videatur, tamen perpendendum est, in natura dari celeritates adhuc incomparabiliter maiores, cuiusmodi est celeritas radorum lucis, in quibus cum caussa omnis caloris fit quaerenda, mirum non est, hinc tam insignem celeritatis gradum generari posse.

§. 32.

§. 32. Sed reuertamur ad nostram formulam supra inuentam et ad solum aërem proprie accommodatam, quae haec quatuor elementa: 1°) altitudinem pressioni debitam p ; 2°) densitatem aëris q ; 3°) gradum caloris, formula $\frac{c.c}{o.g}$ contentum et 4°) gradum humiditatis λ complectitur. Ex datis horum elementorum ternis quibusque quartum assignari potest; ita, si dentur densitas aëris q , gradus caloris $\frac{c.c}{o.g}$, cuius loco br. gr. scribamus b et gradus humiditatis λ , hinc altitudo, pressioni debita, p in genere ita exprimitur, vt sit $p = b l \frac{1-\lambda q}{1-q}$, quam pro faciliori calculo in hanc seriem resoluimus:

$$p = b \left((1-\lambda) q + \frac{1}{2} (1-\lambda\lambda) q q + \frac{1}{3} (1-\lambda^2) q^2 + \text{etc.} \right)$$
 cuius applicatio iam fatis est exposita.

§. 33. Ponamus nunc dari primo altitudinem pressioni debitam p , secundo densitatem aëris q , et tertio humiditatem λ , hinc gradus caloris $b = \frac{c.c}{o.g}$ ita definitur,

vt sit $b = \frac{p}{l \frac{1-\lambda q}{1-q}}$, hincque, logarithmis per seriem expressis, erit

$$b = p : \left((1-\lambda) q + \frac{1}{2} (1-\lambda\lambda) q q + \frac{1}{3} (1-\lambda^2) q^2 + \text{etc.} \right)$$
 cuius seriei plerumque sufficit solum primum terminum cum secundo sumfisse.

§. 34. Sin autem detur altitudo pressioni debita p , mensura caloris b , ac tertio humiditas λ , inde ad densitatem q inueniendam recurrendum est ad exponentialia, cum sit $e^{\frac{p}{b}} = \frac{1-\lambda q}{1-q}$, vnde posito br. gr. $e^{\frac{p}{b}} = k$, erit $q = \frac{k-1}{k-\lambda}$,
et

et quia b plerumque plurimum excedit p , cum per seriem fit

$$k = 1 + \frac{p}{b} + \frac{p^2}{2bb} + \frac{p^3}{6b^3} + \text{etc.}$$

erit

$$q = \left(\frac{p}{b} + \frac{p^2}{2bb} + \frac{p^3}{6b^3} + \text{etc.} \right) : \left(1 - \lambda + \frac{p}{b} + \frac{p^2}{2bb} + \frac{p^3}{6b^3} + \text{etc.} \right)$$

§. 35. Denique si detur altitudo pressioni debita p , mensura caloris b , et densitas q , per formulam exponentialem $e^{\frac{p}{b}} = k = \frac{1-\lambda}{1-\lambda}$ humiditas λ ita determinetur, ut fit $\lambda = \frac{1-k(1-\lambda)}{q}$, quae expressio hoc laborat defectu, ut minimus error, in elementis datis p , k et q commissus, enormes errores in valore λ producat.

§. 36. Imprimis autem nostra formula commodissime ad Problema aërometricum maximi momenti resoluendum, quo quaeri solet, quanta vis opus sit ad aërem in spatium quantumvis minus coarctandum, cuius ergo solutionem hic subiungimus.

Problema.

Inuestigare, quanta vis requiratur, ad datum aëris volumen in spatium quantumvis minus comprimendum.

Solutio.

§. 37. Ponamus aërem comprimendum in tubo cylindrico contineri, cuius amplitudo sit $= ff$ et compressionem per emboli intrusionem produci; tum si altitudo, pressioni debita, fuerit $= p$, vis requisita aequabitur
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. Z ponde-

ponderi columnae aqueae, cuius basis = ff et altitudo = p , ita ut ista vis per massam aqueam expressa sit = ffp . Ponamus in statu naturali, unde compressio inchoat, altitudinem pressioni debitam esse = a , densitatem vero aëris naturalem = b ; at vero mensurae caloris cum humiditate, quoniam durante compressione nullam mutationem patiuntur, sint ut ante b et λ , ita ut sit $a = b l \frac{1-\lambda b}{1-b}$, siue proxime $a = (1 - \lambda) \bar{b} b$.

§. 38. Ponamus nunc intrusione emboli istud aëris volumen iam in spatium n vicibus minus esse compressum, ita ut iam eius densitas sit $q = nb$, unde quaeri debet altitudo pressioni debita p , huic densitati respondens, quae ergo, loco q scribendo nb , erit $bl \frac{1-\lambda nb}{1-nb}$; unde nisi compressio iam satis sit notabilis, satis exacte erit $p = b(1 - \lambda)nb$. Hinc patet, pressionem p exacte proportionalem esse numero n , siue pressionem semper densitati esse proportionalem, nisi compressio iam sit vehementer magna.

§. 39. In maioribus autem compressionibus adhiberi etiam conveniet secundum seriem terminum, ita ut sit

$$p = b \left((1 - \lambda)nb + \frac{1}{2}(1 - \lambda\lambda)nnbb \right),$$

cum initio fuisset $p = a$, quae ergo altitudo quanto iam sit maior, definiri debet ex hac formula:

$$\frac{p}{a} = n + \frac{1}{2}(1 + \lambda)nnb;$$

unde patet, vim comprimentem plusquam n vicibus esse maiorem, prorsus uti per experimenta est observatum.

§. 40. Sin autem compressio longe ulterius continuari concipiatur, recurrendum erit ad formulam logarithmicam $p = b l^{\frac{1-\lambda n b}{1-nb}}$, quae, comparata cum pressione initiali $a = b l^{\frac{1-\lambda b}{1-b}}$, dabit

$$\frac{p}{a} = l^{\frac{1-\lambda n b}{1-nb}} : l^{\frac{1-\lambda b}{1-b}}.$$

Quia autem posterior logarithmus est satis exacte $(1-\lambda)b$, erit

$$\frac{p}{a} = \frac{1}{(1-\lambda)b} \cdot l^{\frac{1-\lambda n b}{1-nb}};$$

vnde patet, casu $n b = 1$ siue $n = \frac{1}{b}$, vim requisitam fieri infinitam.

§. 41. Quo haec clarius perspiciantur, ponamus pro statu initiali esse $b = \frac{1}{800}$, siue densitatem aëris ad aquae densitatem esse vt 1 ad 800, humiditatem autem λ penitus seponamus, eritque ergo a pressio Atmosphaerae naturalis, et quaeramus nunc, quotuplo maior pressio requiratur ad aëris volumen in spatium n vicibus minus coarctandum; tum igitur formula ante data nobis praebebit, $\frac{p}{a} = 800 l^{\frac{800}{800-n}}$, vbi logarithmis vtendum erit hyperbolicis. Ita si aër in spatium quadringenties minus comprimatur, hoc est, si $n = 400$, fiet $\frac{p}{a} = 554$; scilicet vis, quae tantum esset quadringenties maior, non sufficit, sed requiritur vis 554 vicibus maior. Quodsi autem condensatio in spatium 700^{es} minus postulatur, vi opus erit 1663 vicibus maiore.

§. 42. Operae igitur pretium videtur, pro hac hypothese $b = \frac{1}{800}$ et $\lambda = 0$ tabulam construere, indicantem, quotuplo maior fiat vis comprimens requisita ad aërem

in spatium n cuplo minus redigendum. Sequens tabula igitur ostendet pro singulis numeris n valorem formulae

$$\frac{p}{a} = 800 \log \frac{800}{800 - n},$$

vbi pro condensationibus minoribus erit

$$\frac{p}{a} = n + \frac{1}{2} \frac{n^2}{800} + \frac{1}{3} \frac{n^3}{800^2},$$

ita vt tantum logarithmis hyperbolicis indigeamus, quando numerus n vltra 100 affurgit.

n	$p : a$	n	$p : a$
1	1, 0006	125	135, 92
2	2, 0025	150	166, 11
3	3, 0056	175	197, 49
4	4, 0100	200	230, 14
5	5, 0157	225	264, 19
6	6, 0226	250	299, 75
7	7, 0308	275	336, 97
8	8, 0403	300	376, 00
9	9, 0510	350	460, 28
10	10, 063	400	554, 48
20	20, 254	450	661, 34
30	30, 577	500	784, 64
40	41, 035	550	930, 52
50	51, 630	600	1109, 0
60	62, 369	650	1319, 2
70	73, 254	700	1663, 5
80	84, 288	750	2218, 1
90	95, 477	800	infin.
100	106, 82		

§. 43. Manifestum est vires, ad aërem comprimendum requisitas, in hac tabula exhibitas, iam in se complecti pressionem Atmosphaerae; vnde si tantum vires actu adhibendae quaerantur, subtrahi debet inde illa pressio, seu, quod eodem redit, ab omnibus his viribus subtrahi debet vis casui $n = 1$ respondens. Praeterea ob humiditatem, quam hic negleximus, omnes vires hic designatae aliquod incrementum nanciscuntur; scilicet, si pro compressione n cupla vis fuerit $= n + \pi$, ob humiditatem λ ista vis erit $n + (1 + \lambda) \pi$.

De variatione status aëris per vniuersam Atmosphaeram.

§. 44. Quae haecenus sunt tradita ad aërem in certo loco existentem restringuntur. Nunc autem videamus, qua lege status aëris per Atmosphaeram siue ascendendo siue descendendo immutetur. Hic igitur in certo Tab. IV.
Terrae loco A statum aëris tanquam cognitum assumemus, Fig. 3.
hincque verticaliter ascendendo inuestigabimus, quomodo pro quavis altitudine $A Z = z$, status aëris se fit habiturus; vbi evidens est, si ad interiora Terrae descendere velimus, altitudinem z tantum negatiuam esse accipiendam. Hic igitur ante omnia pro loco fixo A statum aëris definiiri oportet, siquidem pro quavis altitudine $A Z = z$ elementa calculi cum hoc loco comparari conueniat.

§. 45. Sit igitur primo altitudo Barometri aquei pro loco $A = a$, et pro loco $Z = p$; secundo densitas aëris in A sit $= b$, in Z vero $= q$; tertio sit humiditas in $A = \lambda$,
Z 3
in

in Z vero $= \Phi$; quarto denique ponatur celeritas motus gy-
 ratorii in subsidium vocati pro loco $A = c$, pro Z vero $= u$.
 Tum vero pro loco A fit breuitatis gratia $\frac{c}{g} = b$, pro loco Z
 autem fit $\frac{u}{g} = v$; vbi notetur, quantitates b et v longi-
 tudinem plurium millium pedum designare, propterea quod
 celeritas c plerumque inter terminos 1400 et 1800 pe-
 dum continetur. Quia igitur valores litterae c iam ad
 gradus Thermometri relatos assumimus, pro praecipuis va-
 loribus celeritatis c valores quantitatis b in sequenti tabu-
 la adiungamus, incipiendo a $c = 1200$ vsque ad $c = 2000$
 per 50 ascendendo:

c	b	c	b
1200	15360	1650	29040
1250	16667	1700	30827
1300	18026	1750	32667
1350	19440	1800	34560
1400	20907	1850	36507
1450	22427	1900	38507
1500	24000	1950	40560
1550	25627	2000	42667
1600	27307		

§. 45. Quia densitas aëris ascendendo decrefcit,
 euidens est, solum primum terminum seriei supra datae
 abunde sufficere; vnde statuere licebit $p = (1 - \Phi) v q$,
 quae formula etiam tuto adhiberi poterit, si in vitcera
 terrae descendamus. Hinc igitur densitas in loco Z erit
 $q = \frac{p}{(1 - \Phi)v}$, vnde si per elementum $Zz = dz$ vltius
 ascendamus, pressio in z erit $p + dp$, quae autem minor
 erit

erit quam in Z pondusculo aëris in interuallo Zz contenti, quod reperiemus, si elementum dz per densitatem q multiplicemus, unde fit $dp = -q dz$. Ergo, loco q substituto valore modo dato erit $dp = -\frac{p dz}{(1-\Phi)v}$, hincque $dz = -\frac{(1-\Phi)v dp}{p}$, quae aequatio, quia tam v quam Φ tanquam functiones altitudinis z sunt spectandae, ita representari debet: $\frac{dz}{(1-\Phi)v} = -\frac{dp}{p}$, cuius integrale est

$$\int \frac{dz}{(1-\Phi)v} = C - \ln p,$$

quam constantem C ita definiiri oportet, ut casu $z = 0$, quo simul integrale $\int \frac{dz}{(1-\Phi)v}$ enascere debet, euadat $p = a$, unde erit $C = \ln a$, ideoque $\int \frac{dz}{(1-\Phi)v} = \ln \frac{a}{p}$.

§. 46. Sinistrum igitur membrum huius aequationis erit certa functio ipsius z , pendens a ratione, secundum quam tam calor quam humiditas ascendendo siue crescit siue decrescit; membrum vero dextrum tantum altitudinem barometricam tam in A quam in Z inuoluit, cuius logarithmus hyperbolicus sumi debet. Atque hic perinde est, siue altitudo Barometri aquei siue mercurialis in calculum introducatur, quia fractio $\frac{a}{p}$ inde non mutatur. Cum igitur fit $\ln \frac{a}{p} = \ln a - \ln p$, valores horum logarithmorum hyperbolicorum pro singulis altitudinibus Barometri mercurialis, quae per digitos indicari solent, in sequenti tabula ab altitudine 36 pollicum, ad quam certe infra Terram descendendo nunquam peruenietur, diminuendo per semipollices, exhibeamus:

Alta

Alt. Bar.	Logar. hyperb.	Alt. Bar.	Logar. hyperb.	Alt. Bar.	Logar. hyperb.
36,0	3,583519	26,0	3,258097	16,0	2,772589
35,5	3,569533	25,5	3,238679	15,5	2,740840
35,0	3,555348	25,0	3,218876	15,0	2,708050
34,5	3,540960	24,5	3,198673	14,5	2,674149
34,0	3,526361	24,0	3,178054	14,0	2,639057
33,5	3,511545	23,5	3,157001	13,5	2,602690
33,0	3,496508	23,0	3,135494	13,0	2,564949
32,5	3,481240	22,5	3,113515	12,5	2,525729
32,0	3,465736	22,0	3,091042	12,0	2,484907
31,5	3,449988	21,5	3,068053	11,5	2,442347
31,0	3,433987	21,0	3,044522	11,0	2,397895
30,5	3,417727	20,5	3,020425	10,5	2,351375
30,0	3,401197	20,0	2,995732	10,0	2,302585
29,5	3,384390	19,5	2,970415	9,5	2,251292
29,0	3,367296	19,0	2,944439	9,0	2,197225
28,5	3,349904	18,5	2,917771	8,5	2,140066
28,0	3,332205	18,0	2,890372	8,0	2,079442
27,5	3,314186	17,5	2,862201	7,5	2,014903
27,0	3,295837	17,0	2,833213	7,0	1,945910
26,5	3,277145	16,5	2,803361	6,5	1,871802

Hic perinde est quam digitorum mensura vti velimus, quia tantum ratio in computum ingreditur.

§. 47. Quod si tam calor quam humiditas per totam altitudinem z constans assumatur, vt sit $v = b$ et $\Phi = \lambda$, aequatio nostra integralis erit $\frac{z}{(1-\lambda)^b} = l \frac{a}{p}$, vnde pro quavis altitudine barometrica altitudo $AZ = z$ innotescit,

tescit, cum sit $z = (1 - \lambda) b l \frac{a}{p}$. Vicissim vero pro altitudine AZ data, posito

$$e^{\frac{z}{(1-\lambda)b}} = y, \text{ erit } y = \frac{a}{p}, \text{ ideoque } p = \frac{a}{y}.$$

Quia autem haec fractio $\frac{z}{(1-\lambda)b}$ est plerumque quam minima, erit proxime

$$\frac{1}{y} = 1 - \frac{z}{(1-\lambda)b} + \frac{z^2}{2(1-\lambda)^2 b^2} - \text{etc.}$$

ideoque

$$p = a \left(1 - \frac{z}{(1-\lambda)b} + \frac{z^2}{2(1-\lambda)^2 b^2} - \frac{z^3}{6(1-\lambda)^3 b^3} + \text{etc.} \right)$$

§. 48. Hic autem casus vix vsquam locum habebit: certum enim est, per Atmosphaeram ascendendo, gradum caloris continuo diminui. Etsi autem ratio diminutionis maxime latet, tamen non multum a veritate aberrabimus, si valorem ipsius v hoc modo repraesentemus:

$$v = \frac{b}{1 + \frac{z}{f}}, \text{ ita vt in altitudine } z = f \text{ valor ipsius } v \text{ ad}$$

dimidium redigatur; tum enim, cognita hac altitudine f , ista formula vix a veritate aberrare poterit. Hanc ob rem sumamus $v = \frac{bf}{f+z}$, humiditatem vero per totam altitudinem inuariatam spectemus, vt sit $\Phi = \lambda$, quia plane non constat, quomodo variatio humiditatis in calculum introduci posset, cuius etiam effectus vix sensibilis esse potest, quia maximus valor ipsius λ nunquam $\frac{1}{36}$ superare posse videtur.

§. 49. His igitur valoribus substitutis aequatio nostra erit

$$\frac{1}{b(1-\lambda)} \int \frac{(f+z) dz}{f} = l \frac{a}{p},$$

unde integratione instituta erit

$$\frac{1}{(1-\lambda)b} \left(z + \frac{z^2}{f} \right) = l \frac{a}{p},$$

ex qua aequatione, si modo constet altitudo f , vbi mensura caloris v ad dimidium redigitur, ad quamvis altitudinem z assignari poterit altitudo barometrica p .

§. 50. Hic autem occurrit quaestio maximi momenti, quomodo pro quavis altitudine Barometri, supra Terram ascendendo obseruata, inde ipsa eleuatio loci, siue altitudo $AZ = z$ definiiri possit. Euidens autem est, talem conclusionem ex sola altitudine Barometri nequiquam deriuari posse, nisi simul innotescat quantitas illa f . Quod si autem insuper in Z obseruetur altitudo Thermometri, ex ea valor ipsius v concludi poterit, quandoquidem hic assumere licet, pro quolibet gradu Thermometri innotescere celeritatem motus gyratorii c , siue nostro casu u , unde fit $v = \frac{u}{g}$. Inuento igitur vero valore ipsius v , ob $v = \frac{fb}{b+z}$, erit vicissim $f = \frac{vz}{b-v}$, qui valor in nostra postrema aequatione substitutus dabit hanc: $\frac{(b+v)z}{2(1-\lambda)bv} = l \frac{a}{p}$, consequenter habebimus $z = \frac{2(1-\lambda)bvp}{b+v} l \frac{a}{p}$.

§. 51. Ope igitur huius formulae per solas obseruationes barometricas et thermometricas eleuatio cuiusque loci super horizontem assignari poterit, quae, cum sit $b = \frac{cc}{g}$ et $v = \frac{uu}{g}$, ita se habebit: $z = \frac{2(1-\lambda)buv}{cc+uu} l \frac{a}{p}$; unde si Thermometrum iam sit instructum, vti supra monuimus, quacuis altitudo satis facile assignari poterit ope obseruationum barometricarum et thermometricarum. Ac si pro z prodeat valor negatiuus, quod euenit quando $p > a$, inde profunditas infra superficiem Terrae patefcet.

§. 52.

§. 52. Quia autem celeritatum c et u valores adhuc quandam incertitudinem inuoluunt, propterea quod obseruationes multo accuratiores requirunt, quam quidem institui licet, optandum esset, vt nostra formula primum ad casus tales, vbi eleuatio loci aliunde iam est cognita, applicetur; hinc enim facile accuratiores determinaciones litterarum c et u concludi poterunt; hocque pacto simul constructio Thermometrorum ad maiorem perfectionis gradum perducetur. Qui autem indolem nostrarum formularum omni studio perpendere dignabitur, longe plura ad scientiam naturalem promouendam inde deriuare poterit.

DESCRIPTIO INSTRUMENTI AD DECLIVITATEM LOCORVM MENSVRANDAM APTL

A u c t o r e

P. INOCHODSOF.

In operationibus Geodeticis, circa communicationem Wol-
gae et Tanais explorandam institutis, adhibuimus pe-
culiare instrumentum, cuius ope non solum distantias ho-
rizontales omnium linearum pro basi assumptarum, sed et-
iam earum decliuitates, vt eleuationem vnus extremitatis
ratione alterius notam haberemus, atque sectiones aluei
Camyschenkae cum successu mensurauimus. Succinctam
huius instrumenti descriptionem, ob singularem eius stru-
cturam, et praesertim quum istud in nonnullis casibus li-
bellationi fluuii Newae propediem suscipiendae inseruire
potest, non ingratis fore confidimus.

Tab. V. Adposita figura repraesentat hoc instrumentum:

Fig. 1. A C B est assis ex ligno duro et probe exsiccato parata,
cuius crassities sesquipolicem non excedit; longitudo vero
cum cruribus ipsi ad angulos rectos subnexis aliquantum
excurrit pedes Londinenses decem. Altitudo crurum A F,
B D,

BD, ab inferiori affis parte duorum pedum; extremitatibus eorum affixi sunt coni ex orichalco tornati, quorum cuspides decem pedes exacte distant. Prope conorum vertices prominent orbiculi, determinaturi quousque crura terrae defigenda sint; quod in qualibet instrumenti collo- catione probe aduertendum: sin autem occurrat solum du- rum, cuspides solummodo ponendi, et bene notetur vesti- gium cruris anterioris, vt sequens in eodem puncto loce- tur. Possunt etiam hi coni ad dictam normam ex ferro parari viliori pretio. Affis et crura, ne mutationem a humore subeant, pigmento tinguntur.

FGH semicirculus orichalceus affi affixus, atque in gradus integros et dimidios diuisus, quibus ad vitan- dam angulorum confusionem numeri serie interrupta ad- scripti.

KMN regula orichalcea, facile mobilis supra a- xem chalybeum bene positum, et centro semicirculi in- fertum, cui illa, ne decidat, peculiari cochlea M adnecti- tur. Pars regulae superior gestat Nonnium, cuius bene- ficio singula minuta prima aestimari possunt. Vt ambae diuisiones circuli ac Nonnii propius ad se inuicem acce- dant, pars haec aliquantum reclinata. Inferiori vero ex- tremitati adplicatum est pondus X, regulam in situ ver- ticali semper tenens: constat illud duobus globis iunctis, quorum posticus mouetur in canaliculo semicirculari ex- cauato; atque ope cochleae r, per adnexas regulae lami- nas transeuntis, promouetur vel remouetur, prout res exigit, vsque dum initium Nonnii gradui 90^m , in situ

instrumenti horizontali, exacte respondeat. Hoc modo alteratio ex quacunque causa orta corrigenda est.

Collocato instrumento super solo declivi, regula ostendit gradus et minuta inclinationis; quam observationem maioris certitudinis gratia, excitata regula repetere licet.

Ante operationem ipsam sequens verificatio instituitur. Locatis principio cruribus D ad dextram et E ad sinistram, notetur declivitas soli, deinde permutatis crurum locis instrumentum obvertatur et angulus inclinationis denuo observetur. Dimidium excessus vel defectus horum angulorum a duobus rectis indicat errorem, quo anguli observati minuendi vel augendi sunt. Potest etiam hic error, si placet, ope cochleae r tolli, ut supra notatum.

In mensurandis distantiis designatur funiculo linea recta, ad quam locatur et transportatur instrumentum, ita ut crus posterius veniat in locum anterioris.

Alterutrum extremum A vel B priorem occupare potest locum, modo unum idemque ad finem usque lineae praeceat. Duo homines illud transportant, et tertius observat, ut crura iusto modo ponantur, simulque capit declivitatis angulos.

Tab. V. Ex figura 2^{da} liquet $D = L \cos \Phi$, $E = L \sin \Phi$;
 Fig. 2. tum vero pro Φ sumitur hic $90^\circ \pm \Phi$ et
 $\sin. (90^\circ \pm \Phi) = \cos. \Phi$; $\cos. (90^\circ \pm \Phi) = \sin. \Phi$.

Hinc

Hinc

$$D = L \sin. (90^\circ \pm \phi) \text{ et } E = \pm L \cos. (90^\circ \mp \phi).$$

Hoc est distantia horizontalis intra pedes instrumenti obtinebitur, si longitudo ipsius per cosinum anguli obseruati multiplicetur, estque semper positua; quantitas vero decliuitatis habebitur, si eadem longitudo in cosinum dicti anguli ducatur, et fit modo positua modo negatiua, prout angulus acutus vel obtusus sit.

Quia longitudo instrumenti 10 pedum, distantiam horizontalem sinus, et decliuitatis altitudinem cosinus angulorum obseruatorum ex tabulis depromti indicabant, posita prima illorum figura pro numero pedum integro.

Quod si extremum distantiae mensurandae integrum instrumentum non capiat, residuum seorsum dimetiendum erit: posito crure anteriori in ipsa lineae extremitate A (fig. 3.), notetur intervallum aa' et habebitur:

$$d = a a' \sin. \text{ inclin.}$$

$$e = a a' \cosin. \text{ inclin.};$$

vbi prima cifra sinus et cosinus pro parte pedis decima sumenda est.

Tab. V.
Fig. 3.

TVBI ICONANTIDIPTICI SIVE DVPLICANTIS EMENDATIO.

Auctore
C. G. KRATZENSTEIN.

In transactionibus anglicanis clariff. *Jeaurat* nuper descripsit constructionem tubi optici, cuius binæ imagines obiectorum sub regulari progressionem tubi aut obiecti campum tubi ab utroque latere simul intrant, sibi obuiam eunt, in axi coincidunt, deinde contrariis directionibus discedunt et demum simul in oppositis lateribus e campo tubi egrediuntur.

Eiusmodi tubum in observationibus astronomicis nocturnis, praesertim in itinere instituendis, diu exoptatum obseruatori commodum praestare posse quisque rerum peritus haud difficulter perspiciet. Quodsi enim eiusmodi tubus pro simplici in quadrante astronomico substituat, aut in instrumento culminatorio adhibeatur, nec reticulo aut filo in foco obiectiui, nec illuminatione huius filii amplius opus erit; siquidem exacta utriusque imaginis coniunctio indicat, obiectum haerere in axi prolongato tubi. Contactus limborum utriusque imaginis inter
se, •

se, (e. g. solaris) in congressu et digressu et tempus interceptum inter vtrumque contactum eadem momenta & obseruationis requisita suppeditat astronomo, quasi is adpulsus vtriusque limbi ad situm reticuli obseruasset. Valde autem incommoda est in obseruationibus nocturnis filorum reticuli illuminatio. Non solum enim in vsu quadrantis vmbraculo vel alio munimento opus est, ne oculi simul collustrentur et ad conspiciendas stellas inepti redantur, sed quoque socio plerumque opus est, illuminationis negotium peragente. In culminatorio quidem apparatus illuminationis paullo commodius ipsi tubo insistere potest, ipsae tamen fixae primae magnitudinis prope horizontem obseruandae coelo licet sereno disparent, quam primum filum reticuli illuminatur. De hoc impedimento iam olim conquestus est celeberr. *Monnier* in praefatione ad historiam coelestem pag. 23. Haud inutile negotium itaque me suscipere confido, tentando, ane hanc tubi optici speciem eousque perficere liceat, vt eadem aeque commode ac vulgaris tubus astronomicus instrumentis, fixarum obseruationibus destinatis, adplicari queat.

Dispositionem lentium in tubo iconantidiptico, quam clariss. *Leaurat* in transactionibus anglicanis exposuit, figura 4 sistit. Scilicet lens obiectiua A in medio perforata zona sua exteriori imaginem obiecti inuersam in suo foco D depingit. Altera lens obiectiua minor a eiusdem obiecti imaginem inuersam, sed minorem, in suo foco B sistit. Hanc imaginem erigit et per foramen lentis A in huius focum proficit lens C, cuius focus parallelorum in Φ incidit. Eadem simul imaginem B imagini lentis A aequalem reddit. Vt huic intentioni sati fiat, clariss. *Auca*
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. B b tor

Tab IV.
Fig 4.

tor sequentes commendat focorum et interuallorum proportiones: sit e. g. distantia foci lentis A 12 pedum = 144"; erunt distantiae focales lentium a et C = 34"; interualla $aB = aC = 34''$; $BC = 42''$, 02; inde resultabit tota tubi longitudo $aD = 254'' = 21', 2''$. Ita quidem erecta imago in focum communem D proiecta $4\frac{1}{4}$ vicibus maior erit imagine prima B, et simul imagini inuersae eiusdem obiecti in eodem foco aequalis. Est enim $aB : AD = BC : CD$.

Cum idem effectus multo compendiosiori et commodiori modo obtineri queat, mihi quidem videtur clar. inuentorem in hac dispositione aut primam suam ideam tantummodo exposuisse, aut magis perfectam huius tubi constructionem sibi reseruasse. In proposita enim lentium dispositione integer tubus duplo fere longior deuenit, quam subsidia optica id exigunt. Deinde e lente obiectiua maiori A media pars excindenda est, vt radii imaginem erectam formantes illud foramen transire queant. Denique imaginis primae B augmentum maius est illo, quod condiciones instrumenti exposcunt; inde vero aberratio ultra necessitatem augetur.

Meum itaque negotium in perficiendo hoc tubo in eo versabitur, vt 1) eius longitudo non superet distantiam foci lentis obiectiuae principalis A; 2) Vt perforatione huius obiectiui non opus sit; 3) Vt augmentum imaginis B per lentem C erectae minimum sit, quod in-
 Tab. IV. doles huius tubi admittit. 4) Ne lens G H (fig. 5.) imaginem inuersam Φ erigens radios luminis ab obiectiuo maiori MN ad imaginem inuersam D E. missos intercipiat;
 Fig. 5 5) vt

5) vt tam inuerfa quam erecta obiecti imago in foco communi D E aequali propemodum claritate et magnitudine appareat; rigorosa tamen vtriusque aequalitas non requiritur.

Vt singulis hisce conditionibus simul satisfieri queat, primo loco ad datam tubi longitudinem augmentum diametri apparentis obiecti ipsi conueniens et apertura obiectiui minoris, quam illud augmentum exposcit determinanda sunt. Sint autem distantiae focales lentis obiectiuae maioris $MN = F$; (*fig. 5.*) minoris $AB = f$, lentis inuertentis $GH = f$, obiectiui compositi e lentibus MN et $AB = \Phi$, apertura lentis $MN = A$, lentis $AB = a$, lentis $GH = \alpha$, excessus foci huius lentis ultra focum $\Phi = e$, latitudo imaginis D E, quam campus tubi comprehendit $= c$, augmentum diametri apparentis $= m$, augmentum imaginis primae $\beta \Phi$ in foco communi D E, quod illam imagini inuerfae, quam lens MN ibidem depingit, aequalem reddit $= n$, ita, vt sit $\Phi : F = 1 : n$. Quoniam in hoc tubo aberratio radiorum vtramque imaginem formantium paullo maior est ea, quam simplex obiectiuum producit, suadeo, vt augmentum datae longitudini tubi aut distantiae focali F in tabula hugeniana respondens ad dimidium reducatur, apertura vero longitudini respondens minori obiectiuo concedatur.

Datae itaque longitudini tubi F in digitis respondebit $a = 0,16 \sqrt{F}$; distantia foci lentis ocularis

$$\omega = \frac{11}{5} a = 2,2 a; m = \frac{F}{2,2 a}; c = \frac{1}{2} \omega = 1,1 a.$$

Ita quidem minus augmentum tubi duplo maiori claritate
B b 2
obiecti

obiecti apparentis compensabitur et minor imaginis præcificio minus erit sensibilis.

Quia vero augmentum n imaginis primæ in foco Φ depictæ eo magis increfcit, quo maior campus tubi eiusdem longitudinis defideratur, campus modo inuentus $c = 1, 1 a$ in tubo quatuor pedum ultra duos Soles duasve Lunas complectens sine detrimento vtilitatis tubi et cum lucro præcificationis imaginis erectæ ad eam amplitudinem reducit, vt paullo plus, quam integrum Solem capiat. Cum enim telescopium huius indolis non nisi obferuationibus astronomicis inferuire poffit, eiusmodi campus abunde fufficiet. Statuendo itaque latitudinem imaginum in foco communi vtriusque obiectiui $D E = c = \frac{F}{100}$, angulus campi complectetur $34', 22''$. Inde prodibunt diameter imaginis primæ huic campo respondentis

$$\beta \Phi = \frac{\Phi}{100} = \frac{F}{100 \cdot n},$$

diuergentia radiorum extremorum huius imaginis centrum obiectiui $A B$ tranfeuntium in loco lentis $G H = \frac{A G}{100}$, cui apertura lentis $G H = a$ faltem æqualis effe debet, immo præftat, eam illa paullo maiorem effe, vt lens $G H$ omnes radios illam imaginem formantes excipere queat. Ex altera autem parte diameter lentis $G H$ vna cum fua armilla non transgredi debet angulum $A T B$, ne radii ab obiectiuo maiori ad imaginem inuerfam $D E$ tranfeuntes ab illa intercipientur. Huic requisito fatisfiet faciendo $G H$ vel $a = \frac{c \cdot G T}{A T} = \frac{A G}{100}$. Eft vero $A T = \frac{100 \cdot a \cdot F}{100 \cdot a + F}$. Quoniam interuallum ΦD vnitate maius effe debet augmento n imaginis $\beta \Phi$, erit

$$c + f = \frac{F - \Phi}{n + 1} = \frac{F - (F : n)}{n + 1}, \text{ adeoque}$$

$$A G = \frac{F}{n} + \frac{F - (F:n)}{n+1} = \frac{2F}{n+1};$$

$$G T = \frac{100 a F}{100 a + F} - \frac{2F}{n+1}, \text{ et } G H = \frac{2F}{100 \cdot n + 1} = \frac{a \cdot G T}{A T};$$

vnde

$$\frac{2F \cdot A T}{100 a [A T - 2 F : (n + 1)]} = n + 1,$$

et denique $n = \frac{4F}{100 a} + 1$. Inuento autem augmento n , singula reliqua quaesita dabuntur. In tubo enim iconantidiptico, cuius longitudo vel obiectiui maioris distantia focalis data $= F$, erit

$$\Phi = \frac{F}{n}; e = \frac{F - \Phi}{(n + 1)^2}; e + f = \frac{F - \Phi}{n + 1}; f = e n = \frac{n(F - \Phi)}{(n + 1)^2};$$

$$G H = \alpha = \frac{2F}{100(n + 1)}; A G = \frac{2F}{n + 1}.$$

Quia $e : f = e + f : D G$, erit distantia imaginis erectae in foco communi a lente $G H = D G = \frac{n}{n + 1} \cdot F - \Phi$. Vt eadem imago imagini inuersae in foco communi aequalis sit, necesse est, vt fiat $\Phi : F = e + f : D G$, adeoque

$$\frac{n}{n + 1} \cdot F - \Phi = \frac{F}{\Phi} \cdot e + f.$$

Est vero

$$\frac{F}{\Phi} = n, \text{ et } e + f = \frac{F - \Phi}{n + 1},$$

quibus substitutis pro $\frac{F}{\Phi} \cdot e + f$ aequalitas vtriusque quantitatis elucescit. Constat itaque aequationes inuentas requisitis huius tubi omnino satisfacere.

Ex inuenta distantia focali Φ obiectiui compositi e lentibus $A B$ et $M N$ distantia foci f lentis obiectiuae simplicis minoris $A B$ nunc determinanda est, quae distantiam foci obiectiui maioris F ad distantiam Φ reducere valeat. Est vero secundum Dioptricae leges $\frac{F f}{F + f} = \Phi$, adeoque $f = \frac{F \Phi}{F - \Phi} = \frac{F}{n - 1}$.

Vt denique ambae imagines in foco communi ae-

quali claritate gaudeant, apertura obiectiui maioris A tanta esse debet, vt eius zona, obiectiuum minus ambiens arcam apercurae huius lentis aequalem complectatur. Erit itaque $AA = 2aa$, adeoque $A = a\sqrt{2} = 1,4a$. Quia vero armilla obiectiuum minus sustinens partem huius zonaegregit, eadem apertura pro varia crassitie huius armillae ad $1,5a$ vel $1,6a$ augeri poterit.

Licet apertura obiectiui maioris in nostro tubo maior sit ea, quam tubus hugenianus eiusdem longitudinis admittit, inde tamen confusionis imaginis sensibile augmentum non metuendum est. Erit enim illa in nostro tubo ad eam in tubo hugeniano vt $\frac{A}{\omega} : \frac{a}{\omega} = 3 : 4$.

In gratiam eorum, qui praxin opticam exercent, distantias focales lentium et interualla earum in duobus eiusmodi tubis iconantidipticis hic adiungam, quorum alter tripodalis quadranti astronomico, alter 4 pedum instrumento culminatorio adplicari potest. Posita scilicet in primo distantia focali obiectiui maioris $F = 36''$, erit apertura eiusdem $A = 1'',5$; $n = 2\frac{1}{2}$; distantia foci obiectiui minoris $f = 24''$; apertura eiusdem $a = 0'',96$; distantia foci obiectiui compositi $\Phi = 14'',4$; lentis G H distantia foci $f = 5'',184$; interuallum $AG = 23'',04$; $e = 3'',456$; $e + f = 8'',64$; lentis G H apertura $\alpha = 0'',21$ ad $0'',25$; augmentum diametri apparentis $m = 17$; $\omega = 2'',11$.

In tubo meridiano fit $F = 48''$. Huic conueniunt $a = 1'',09$; $A = 1'',6$ vel $1'',7$; $n = 2\frac{3}{4}$; $f = 27'',43$; $\Phi = 17'',45$; $f = 5'',973$; $e = 2'',17$; $e + f = 8'',14$; $AG = 25'',596$; denique $GH = \alpha = 0'',26$ ad $0'',3$; et $\omega = 2'',4$.

Haud

Haud quidem me fugit, distantias focales in praxi ea præcissione non obtineri posse, quam calculus indicat; sed neque indoles huius tubi eam exigit, quia in usu eius nihil interest, vtrum ambae imagines in foco ocularis exacte aequales sint nec ne. Interuallum enim temporis, quod inter ambos contactus limborum Solis aut Lunae intercedit, nihilo minus præcise idem manet, et coincidentia centrorum forsan melius diiudicari potest, si vna imago paullo minor et obscurior fuerit altera, ac si ambae præcise aequales fuerint. Multo magis vero eo respiciendum est, vt ambae imagines exacte in eodem loco vel in eadem distantia a lente oculari distincte formentur, ne parallaxis sensibilis oriatur. Hunc in finem lens G H eadem ratione sustineatur et per exiguum interuallum mobilis reddatur, qua speculum oculare in telescopio gregoriano fulcitur et mouetur. Deinde in foco lentis ocularis filum simplex sericum ita firmetur, vt eius minimae asperitates sine oculi intensione distincte conspiciantur. Directo nunc tubo ad obiectum aliquod acutum valde remotum et recto obiectiuo minori lens ocularis cum suo filo ad illam distantiam ab obiectiuo maiori constituatur et firmetur, in qua parallaxis imaginis filum contingentis plane euanescit. Aperiatu deinde obiectiuum minus, maius vero obtegatur, et examinetur, vtrum imago erecta limbo suo filum tangens similiter parallaxi careat, nec ne; si minus, interuallum lentium A B et G H eoque mutetur, donec illa euanescat. In hoc situ singulae lentes probe firmandae sunt, ita tamen, vt axes earum simul in vnam lineam coincidant. Methodus, hanc axium coincidentiam obtinendi magis prolixa quam difficilis est, et eadem fere enchei-
refi

refi absolvitur, quam clar. *Poffenient* in practica compositione telescopii gregoriani descripsit.

Qui aberrationem radiorum ex figura lentium sphaerica oriundam proportionibus radiorum conuexitatis lentium inter se aliquatenus imminuere student, lentibus obiectiuis tribuant radios in ratione 1 ad 6 vel 7 vel 8, et magis conuexam faciem obiecto obuertant. Lentis *G H* radii conuexitatum sint in ratione 1 ad 2 vel 3, et planior facies imagini $\beta \Phi$ exponatur. Aliqui quidem opti-
corum arbitrantur, aberrationem figurae sphaericae debitam respectu confusionis multo maioris e diuersa radiorum refrangibilitate oriundae plane negligi posse. Sed experientia me docuit, aberrationem debitam figurae lentium sphaericae in ipsis tubis achromaticis, in quibus radii conuexitatis et concauitatis debitam proportionem in lente obiectina composita non habebant, obiecta conspicua molesta nebula obfuscare.

Cum nostro aeuo methodus innotuerit, quomodo sola encheiresi in laeuigando et poliendo adhibita speculis et lentibus figura parabolica, hyperbolica et elliptica induci queat, operae pretium foret, vt geometriae sublimioris periti opticae practicos vberius instruerent, quodnam emolumentum in imaginibus obiectorum perfectius depingendis a qualibet sectione conica lentibus inducta expectandum sit. Quas enim *Cartesius* olim eiusmodi lentium qualitates exposuit, nouo examine indigere videntur, siquidem valde dubium est, idem de obiecto latiori radiante valere, quod de puncto radiante valet.

ANNOTATIO

IN

PRAECEDENTEM DISSERTATIONEM.

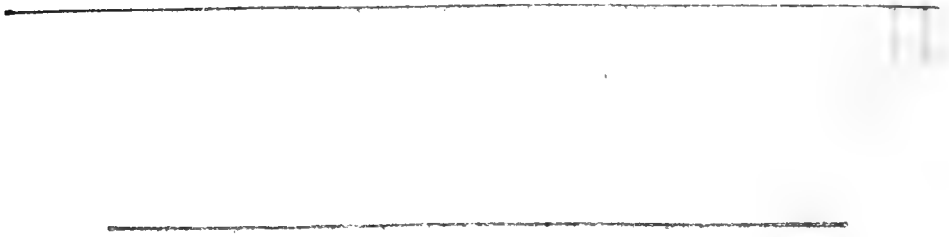
Auctore

I. E V L E R O.

Huiusmodi tubus, idem obiectum simul tam situ erecto quam inuerso repraesentans, sequenti modo facillime construi posse videtur:

Eligatur pro lubitu tubus terrestris, ordinarius, qua-
 tuor lentibus pp , qq , rr , ss , instructus, cuius secunda Tab. IV.
Fig. 6.
 imago erecta cadat in $g\eta$, vnde per lentem ocularem ss
 oculo in O collocato repraesentetur. Sit huius lentis ocu-
 laris ss distantia focalis $= s$ et ratio multiplicationis, qua
 iste tubus obiecta auget, sit vt $m:1$. Vt iam tubus astro-
 nomicus per eandem lentem ocularem obiecta sub aequali
 multiplicatione ostendat, eius lentis obiectiuae distantia fo-
 calis debet esse $= ms$. Haec autem lens obiectiua in me-
 dio perforata sit, tanto foramine, per quod prior tubus
 transmitti possit. Talis autem lens in medio foramen ge-
 rens haud difficulter parari potest. Tum igitur prior tu-
 bus terrestris immittatur per foramen huius lentis obiecti-
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. C c uae,

uae, quae fit $\Pi \Pi$. At vero interioris tubi portio inter binas postremas lentes $r r$ et $s s$ contenta penitus auferatur, ut etiam lens obiectiva $\Pi \Pi$ imaginem suam inuersam in ipso loco $g \eta$ prolicere queat. Hoc igitur modo utraque imago per lentem ocularem $s s$ ab oculo in O constituto conspicietur, eodem scilicet modo, ac si per utrumque tubum seorsim spectaretur.



PHYSICA.





DE

VESICVLAE FELLEAE HVMANAE

DVCTVSQVE HVMANI CYSTICI ET CHOLEDO-

CHI SVPERFICIEBVS INTERNIS.

Auctore

C. F. WOLFF.

Si quis partes corporis humani inuestigare occipiat eo consilio, vt aliquid noui in iis detegat; huic neque minimas, mea quidem sententia, neque quae maxime intra alias absconditae sint, particulas adeundum erit. Nullus est ductus in corpore humano, nulla forte arteria vel vena, nulla sane cavitatis vas alicuius aut visceris tunicati, nullusque meatus, qui non ab aliis iam; immo etiam a multis, eodem ipsissimo consilio sit saepius apertus et minutissime perlustratus. Neque in minutioribus subtilioribusque particulis auri cumulos inuenire sperato, quae ipsae quippe eae imprimis sunt, quas omnium maxime ab aliis iam saepius saepiusque microscopiorum adminiculo examinatas esse putes. Si quid forte sperandum superest, in iis potius operam locandam esse partibus arbitror, quae quo-

tidie quasi anatomicorum sub oculis versantur, quas manibus quotidie tractant, quae omnium primo, inciso vel aperto cadauere, etiam nolenti occurrunt, quas remouere celeriter, occulta ut inuestigent, magisque latentia, summo cum studio conantur. Ad eas enim, utpote a Galeno iam usque descriptas, delineatasque et examinatas, animum minus aduertunt.

Quicquid autem sit eorum, quae dixi, non plane inutilis tamen haec mea interioris structurae vesiculae felleae, ductuumque biliariorum inuestigatio fuit. Quam haud animo inueniendi tamen, sed solo eo consilio, susceperam, ut iconem mihi conficerem bonam, quam possem cum leonina et cum tigridis structura comparare, et singularia, quae in his posterioribus essent, tanto facilius percipere atque obseruare.

Plicas continuo reperi egregias in collo vesiculae, quae tamen non in singulis corporibus reperiuntur, et ob ipsam hanc causam procul dubio non satis descriptae iconibus demonstratae esse videntur. Cysticus ductus plenus deinde est trabeculis et cellulis singulari structura, cuius rei anatomici, nescio quam ob causam, nullam, quantum scio, mentionem faciunt. Et ductus hepaticus, imprimis choledochus, conspersus est intus lacunis copiosissimis muciferis, de quibus haec pauca verba apud Hallerum reperio: esse, qui sibi persuadeant, se lacunas (in his ductibus) vidisse. Operae pretium igitur esse, duxi, de rebus tam dubiis, vel etiam ignotis, ut iconem, quam mihi proprium privatumque in usum comparaueram, una cum illis, quae tigridis structuram repraesentant, publici iuris faciam, descriptionemque aliquam succinctam illi adiungam.

Vesi-

Vesiculâ igitur humanâ, secundum longitudinem incisa et aperta, bileque elota, pulchra eius superficies interna, villosa plerumque dicta, apparet, quam tunica efficit tenera, mollis et quasi pulpofa, cuiusmodi omnes fere illae siue internae siue externae esse solent, quae teneram sericeam illam, siue villosam, naturam ostendunt. In ea praeter villos, (*) qui apparere videntur, dum vesicula sub aqua leniter motatur, rugulae imprimis, quibus vniuersa interna superficies ornata est, et pori quidam muciferi notabiles sunt.

Veluti in tigridis et in leonis vesicula, laxior membrana est interna et amplior exterioribus, iisque ea ratione applicata, ut rugulas vndique efficiat, multo quidem quam in leone et tigride leuiore minoresque et subtiliores, at simili fere modo tamen in reticulatam structuram dispositas. Tam tenues sunt rugulae, ut filum mediocre crassitie in plurimis sedibus vix excedant, tamque subtile reticulum, quod faciunt, ut areolae rugis inclutae, lenticulam rarius, saepe vix granulum papauerinum, recipiant. Imprimis in parte collo propiori, tum etiam in ipso fundo, et passim in ampliori vesiculae parte, tenerior eiusmodi, eoque pulchrior, reticulata structura obseruatur. Obscurior alibi est, idque eo magis quo maiores areolae sunt, quas rugae includunt. Nusquam tamen vel plane reticularis fabrica euanescit, vel in aliam rugarum dispositio-

(*) Veros villos, siue vasa solitaria nuda exserta in his tunicis non existere, Lieberkühni praeparata docuerunt. Visum est tamen, receptum et inueteratum nomen retinere eo magis, cum oculis inermibus visae hae tunicae omnino sericeam eius modi faciem prae se ferant.

sitionem abit, quemadmodum hoc in tigridis et in leonis vesicula contingit, ubi undulatae paucim rugae, paucim circulares, vel alia ratione dispositae, iuxta reticulas inveniuntur.

Veris rugulis autem membranae internae laxioris totum hoc in humana cystide reticulum deberi, nec fibris illud propriis reticulatim ductis effici, vt sententia esse videtur nonnullorum anatomicorum, magnae in leonina et in tigridis vesicula rugae facile demonstrant, quae aequae ac plicae, dum membrana interna ab exterioribus membranis separatur, eo ipso destruuntur et euanescunt.

In iis reticuli areolis, haud tamen in singulis, sed in paucis modo earum, pori muciferi inveniuntur, sparsim per omnem superficiem internam, sed adeo rari, distributi, vt in vniuersa vesiculae cauitate vix vltra viginti numerauerim. Minimi sunt, setamque porcinam vix admittunt, et proprio adeo nomine meritoque pori vocantur. Interdum totam areolam suam occupant; saepius minorem eius tantummodo partem. Ab areolis simplicibus ipsis autem profunditate sua facillime distinguuntur.

Mucum in his secerni, seu viscidum aliquem liquorem, qui aptus sit ad leniendum parietem vesiculae, et quo munere proinde vero folliculorum muciferorum hi pori fungantur, dubitari non potest, cum halitus arteriosus ipse vel serum arteriosum exhalatum in caueis eiusmodi, quamuis paruis, collectum, ipsa mora necessario lentorem contrahat, quo ad defendendum parietem contra acredinem aptus euadit. Quare de omnibus etiam

in

in vniuersum huius generis poris vel foraminulis caecis, maioribus minoribusue, quae in cavitatibus viscerum vel meatuum et ductuum inueniuntur, affirmari potest, esse in iis hanc finem naturae, vt superficies interna viscerum aut meatuum istorum lubricentur et contra acorem defendantur ope liquidi alicuius spissiusculi, quod necessario in his criptis aut poris generatur.

Quamuis plicae in vesicula fellea humana omnino notatae sint ab Auctoribus; multa tamen incerta, dubiosa, imo et falsa, in descriptionibus eorum continentur. *Winslowus* (*) tunicam internam vesiculae *magnum numerum repraesentare* afferit *plicarum reticularium*. Neque in humana vero vnquam, neque in ipsa leonis aut tigridis vesicula, plicae reticulares exstiterunt, neque magnus numerus plicarum est, quo humana gauderet. Quae rugulae autem reticulares vniuersam omnino superficiem internam replent, quas *Vir. Celeberrimus* confudisse cum plicis videtur, hae adeo vsque a plicis differunt, vt qui vtrasque non distinguat, cum vix vnquam credas vidisse vesiculae exemplar, in quo plicae rite conformatae fuerint. Idem summus anatomicus paulo post (**) addit, dari plicas imprimis versus collum vesiculae, vbi *longitudinales fierent*. Sed nusquam longitudinales neque in collo neque in corpore vesiculae, neque etiam in ductu cystico, reperiuntur. Deinde idem Auctor in sequentibus (***) plicas omnino

(*) *Expos. Anat. Tom. III. n. 295.*

(**) *Loc. cit.*

(***) *No. 299.*

nino a rugis distinguit, ponit autem rugas, ubi nullae dantur, et cui parti plicas attribuit, eam tamen eiusdem structurae esse affirmat cum reliqua vesicula: *Collum vesiculae* inquit *eiusdem fere structurae est quam reliqua pars vesiculae. Instructum est intus pluribus rugis reticularibus et plicis quibusdam.* Neque autem rugae in collo dantur nec plicae in reliqua vesiculae parte. *Hallerus* in primis *lin. Physiol. §. 688.* tum collo vesiculae tum ductui etiam cystico rugas adscribit *mollis quae a flexionibus colli et ductus intus producerentur in siccatoque folliculo aliquam valvulae spiralis speciem referrent;* quae idea autem remotissima a vero et omnino falsa est, cum plicae colli minime a flexionibus eius pendeant, sed sola interna tunica duplicata efficiantur, constantesque maneant, etiamsi vesicula et ductus ab omni vinculo externo solvantur et extendantur. In *Elementis suis* (*) *Vir olim perillustis* ita scripsit: *Versus cervicem plicae longitudinem magis sequuntur.* Neque quidquam praeter haec pauca verba de plicis vesiculae humanae in magno hoc opere reperio. Nunquam autem longitudinales plicas in humana vesicula vidi, nec credo, eas unquam existisse; cum *Vir perill.* haec verba allegata a *Winslowo* potius, cuius is ipse locus, quem supra memoravi, in notis ad ea verba citatur, et a *Duvernejo*, mutuaeque, quam propria experientia edoctus scripsisse videtur.

Sunt igitur verae plicae, distinctae a rugis, distinctaeque et independentes a flexionibus, quas collum vesiculae et ductus cysticus progrediendo efficiunt. Hae
solum

(*) Tom. VI. p. 527.

solum collum, seu partem, ductui cylindrico proximam, angustio-rem vesiculae ad septem quasi linearum longitudinem vsque a principio ductus, occupant; nec quidquam iis simile in reliqua ampliori vesiculae parte obseruatur. Transuersim collocatae existunt ad ductum vesiculae, et circulos quasi integros in integra vesicula repraesentare videntur; quae simplices scilicet plurimam partem et separatae vna ab altera nihil aut compositionis aut reticulatae structurae in se admittunt. In eo, cuius iconem trado, exemplare quinque eiusmodi plicas numeravi, nec facile eas hunc numerum in corpore humano excedere puto. Prima, quae ductui cystico proxima, minima est et similis fere trabeculis illis transuersalibus, quibus ductus ipse occupatur; reliquae inde, prout cauitas colli vesiculae sensim amplior fit, latiores et maiores euadunt. Secunda et tertia in incisa et aperta vesicula semilunares figura plicas referunt; circulares autem in integra esse videntur. Illa minor, haec maior est, vtraque simplex autem et integerrima. Idem de quarta dicendum, quae figura binis prioribus similis, magnitudine tertiae aequalis est. Quintam autem, si tanquam vnam consideraueris, compositam in hoc exemplare, et aliquo modo reticulatam, appellare posses. Constat enim ex quatuor minoribus plicis, irregulariter connexis, et cum praecedenti quarta quoque in parte sinisteriori cohaerentibus. Tota natura autem diuersa est a rugis reticulatis, amplio-rem vesiculae partem occupantibus, quas vt magnitudine et eminentia multum superat, ita contra regularitate iis longe est postponenda. (*)

D d 2

Hae

(*) Loco harum plicarum in alio corpore non nisi vnicam reperi magnam

Hae plicae, vt monui, omnes sola interna vesiculae tunica duplicata efficiuntur, laminis, quibus constant, duplicibus teneriori cellulosa coniunctis. Neque euanescunt, etiam si ab omni cellulosa externa vesicula, imo ab inuolucro externo, quod ab hepate habet, liberatur. Eo magis ergo miratus sum, cum in Elementis supra laudatis (Tom. VI. p. 527.) scriptum esse viderem, verbis quidem *Buffonianis*: etiam in leoninae et in tigridis vesiculis vti in felis, lyncis, pantherae et catopardi, plicas ingentes destructa cellulosa tela aboleri; quae sane in leonis et tigridis vesiculis, quas examinaui, nisi vesicula ipsa destructa, solutisque a se inuicem tunicis singulis, multo etiam minus quam in humana, abolerentur.

Plicae

gnam et latam plicam, ea ratione ad ostium ductus cystici positam, vt vi quacunq; a parte vesiculae applicata, hoc ostium perfecte clauderet. Compresseram digitis vesiculam eam, cum integra adhuc omnibus vinculis suis hepatis adnata existeret. Intumuit capitulum, seu pars colli extrema, ex qua recuruata ductus oritur. Quo magis premebam, eo magis capitulum extendebatur; in ductu ipso ne vltra quidem intumescantiae aut motus alicuius percipi poterat. Repetii experimentum idem, cum tunica sua externa, quam a peritonaeo habet, vesicula exuta et ab hepate soluta esset. Euentus omnino idem fuit. Videntur sequentia mihi inde deduci posse: 1) Portionem nonnisi valde exiguam bilis suis temporibus ex vesicula paulatim subrepere et mixtam cum bile hepatica in duodenum venire. 2) Hunc motum bilis minime pressione vesiculae, a pleno ventriculo facta, sed vi alia, excitari, quin ipsum id potius, ne quauis fieri possit aut concussione aut compressione abdominis, tantis a natura obstaculis, plicis, flexionibus, trabeculis, et cellulis, esse prospectum. Poros muciferos, superius descriptos, in hac vesicula non reperi; lacunae vero choledochi ductus, quae describentur, copiosae fuerunt.

Plicae caeterum, vti a rugis, ita et a Valuulis, probe sunt distinguendae; quamuis fabrica his et figura sint saepe simillimae. *Plica* simplex tunicae internae vasis, aut receptaculi alicuius, duplicatura est, quae intra cavitatem notabiliter eminent, et margine tenui, plerumque exciso, terminatur; quae fluidum remorari quidem in suo progressu, at iter dirigere fluidi huius aut determinare nullo modo potest. *Ruga* minus eminent, nec margine acuto terminatur, sed dorso potius, seu facie connexa, cylindrica, in cavitatem spectat. *Valuula* duplicatura similis plicarum est, cuiuscunque figurae, et ita disposita, parietique adhaerens vasis, in quo continetur, vt fluido, ex altera vasis parte veniente, ad parietem applicetur, plenamque sic transituro fluido viam concedat; veniente autem ex parte opposita extendatur, et viam occludat; eaque ratione fluidi iter dirigat. Hoc solo mechanismo et inde pendente vsu valuula se a plica distinguit.

Ab his vesiculae plicis, quae collum modo tenent, et a rugis reticularibus, quae reliquam eius partem amplio-rem occupant, ea luculenter differt structura, quae in cystici ductus cavitatem observatur. Sunt fila crassa et brevia, siue trabeculae, vt solent huius indolis particulae vocari, transuersae, irregulares figura, triquetrae, quadrangulae vel teretes, quibus in eo fane, cuius iconem trado, exemplo totus brevis ductus cysticus quasi repletus esse videtur. Sunt latiores aliae crassioresque, aliae tenuiores; nonnullae simplices sunt, pleraeque autem compositae et quasi ramicatae. Extremis plerumque latioribus parietibus ductus adhaerent; in media sui parte tenuiores existunt. Pleraque transuersae sunt et ab vno ductus pariete recta in op-

positum transeunt; vna tamen vel duae possunt longitudinales censerī. Fabrica harum trabecularum cellulosa tela est, tenui interna membrana ductus inuestita.

Vti ad nouem vel decem vsque harum trabecularum transuersalium in toto cystico ductu, cuius longitudo pollicem haud multo superat, numerantur; in totidem quoque folliculos seu cellulas, cavitās ductus his trabibus quasi distinguitur. Hae, vt septula ipsa, variae figurae sunt et magnitudinis, profundae tamen omnes et anfractuosae. Interstitiis variis aut osculis foraminibusque, saepe exiguis, inter se comunicant, et bilis lento gradu in iis promoueri, nec raro retineri, aut diutius comorari, videtur, vt in folliculis vesiculae tigridis et leonis, quibuscum hae ductus cystici cellulae aliquam analogiam habere videntur. In fundis harum cellularum pori muciferi quoque passim obseruantur. Ex ipsa autem tam trabium quam cellularum, vel in primo exemplo, conformatione facile patet, fieri non posse, quin figura, magnitudine et numero in variis corporibus variae quoque inueniantur. (*)

Haud magis haec cystici ductus structura interna, quam illa vesiculae felleae, recte obseruata et intellecta esse
vide-

(*) In proximo, in quo hanc structuram inquisui, corpore, vltra viginti harum trabecularum reperi. quibus tota ductus cavitās repleta erat. Tenuiores erant trabeculae sed figura situ fabrica et natura eadem. Transuersae ab vno ductus pariete ad alterum extendebantur, totemque ductum quasi cauernosum intus efficiebant; vt facile pateret, non nisi lentissimo gradu et reptando, sensim bilem ex vesicula ad ductum choledochum venire posse. Cauendum autem est, ne ductus longitudinaliter incisus ilico nimis extendatur et trabeculae ea ratione rumpantur.

videtur. Quam fabricam eius in vniuersum eandem esse scribit beatus Hallerus (*) quam vesiculae, eam manifesto quidem de tunicis huius ductus, non de interna superficie, Vir summus intellexit. Addit enim, membranas eum habere easdem cum aliqua non manifestissima irritabilitate. Verum in proxime sequentibus nullam dubium est, quin ipsam cavitatis et superficiem internam indigitaerit. Tumque rugas ductui attribuit intus, quae a vinculis externis, ductum varie flexum retinentibus, in eius cavitatem producerentur. *Qua vinculis, inquit, cellulosis extus in sulcos colligitur, ibi intus rugae tunicae villosae et nerueae eminent, quae possint aliquam spiralis fabricae imaginem referre, valvulaeque nomen ferre.* Notavi in superioribus, non rugas esse, sed fila crassa transversa, siue trabeculas, ex altero pariete recta in alterum transeuntes, parietibusque firmiter affixas. Addit deinde Vir Perillustris haec verba de rugis illis ductus cystici: *vt tamen molles alternae transversae aut obliquae plicae singulares deorsum, siue ad intestinum, concauae sint, neque tamen iter bilis valde morentur, etsi videntur morari.* Nullum dubium autem est, quin, quam descripsi, folliculosa ductus structura valdopere bilis iter moretur. Caeterum plicas cum rugis in his descriptionibus confundi facile patet, imo confusas esse cum valvulis, sequentia verba docent, quibus, de iisdem semper rugis ductus cystici loquendo, sic Auctor pergit: *Prima valvula maxima est, et saepe pene totum ostium vesiculae claudit, reliquae ex ordine minores.*

Non

(*) Element, Phys. Tom. VI. p. 530.

Non immorabor extricandis inutiliter litibus priorum anatomicorum, quorum alii valuulas vesiculae aut ductui attribuerunt cystico, quae nullae neque in ductu neque in ipsa leonis aut rigridis, nedum in humana, vesicula dantur; alii perperam, valuulas negando, omnem propterea peculiarem structuram internam vesiculae et ductui negandam esse arbitrati sunt.

Nec certius tamen constitit de lacunis ductuum hepatici et choledochi. *Sequitur tunc neruca tunica*, inquit Hallerus (*), *cum villosa superinducta, ex intestino continuata utraque, haec eleganter reticulata, iugis teneris, vario ductu intricatis, et interceptis scrobibus fossulisque, in quibus sunt, qui cryptas se vidisse persuadeantur.* Atque haec sunt, quae de his cryptis siue lacunis in ductibus hepatico et choledochi Vir olim Perillustris monuit, vnde patet, eum ipsum de existentia harum lacunarum persuasum non fuisse. Se vidisse aiunt imprimis Duverney et Malpighi. Negat contra eas Bertrandi.

Nullum sane dubium est, quin tunica interna choledochi ductus originem trahat a villosa intestinorum, vel tamen continua ab ea ducatur per totum biliferorum meatum systema. Non sequitur perinde, vt eandem propterea naturam retineat. Velut aliter cutis comparata est corporis externa, aliter villosa intestinorum, quae tamen manifesto ex illa continuatur, rursusque in eam abit; velut adnata oculorum, corneae addita, vehementer a cute eadem differt, cui illa similiter continua est; sic aeque tunica

(*) Elem. Physiol. Tom. VI. p. 507.

nica interna choledochi et ductus hepatici diuersa est a villosa intestinorum. Nullum indicium villorum in meis quidem exemplaribus reperi. Tunica vbique laeuis est in homine aequae ac in leone et in tigride. Neque reticulatam structuram in his ductibus vidi, nisi in primo choledochi ab intestino initio, et in ea eius parte, quae inter tunicas intestini continetur.

In ea reticulum conspicitur, imprimis in ipso ductus in intestinum introitu, quod teneritate et elegantia structurae multum etiam illud superat, quo vesicula intus ornatur. Inde deorsum ad ostium vsque, quo ductus pancreaticus in choledochum inferitur, et porro vsque ad aperturam huius in intestinum, fabrica reticularis paulo obscurior est. Super eam sedem autem, qua se sub intestini membranas ductus recipit, vsque ad ortum eius ex hepatico et cystico ductu, simplex et laeuis superficies est, superius quidem, et propius ductui cystico, striis longitudinalibus, leuiter impressis notata, inferius autem his aequae et rugis carens reticularibus.

Haec laeuis superficies ergo tota lacunis conspersa est muciferis. Copiosissimae istae et quasi congregatae existunt in media ductus parte, quae, striis et rugis vacua, laeuis plane et aequalis est, inde deorsum ad duodenum vsque, sed paulo rariores, occurrunt; rarissimae superius in parte striata inueniuntur.

Differunt hae lacunae aliquantulum a poris illis, quibus vesicula instructa est. Paruae equidem et istae sunt, sed insinuant sese oblique, quin fere parallelae ad superficiem,

ficiem, sub tenuem ductus tunicam internam, quae cavitatem lacunulae tegit, et tenero margine exciso ostium eius format. Saepeque ex ostio sulcus quasi continuatur, in quo liquidum expressum defluere videtur. Atque in hoc situ et conformatione similiores hae lacunulae illis sunt, quae in viis vrinariis et in vagina muliebri inveniuntur. Pori vesiculae contra recta in superficiem membranae internae descendunt et tanquam foraminula caeca profunda apparent.

Ductus hepaticus aliquam reticuli speciem, sed obsoleti, habet. Tenuissimae sunt rugulae, quae illud efficiunt, areolaeque inclusae vix seminis papaverini granulum admittunt. Illae quidem ad latitudinem meatus ductae sunt, hae figuram habent transversim oblongam. Imprimis tamen ad finem ductus inferiorem modo, ubi cum cystico ille coniungitur, haec subtilior, quasi reticulata, structura observatur. Superius superficies laevis et aequalis est, ut in choledoch.

Lacunas quoque, nec raras, ductus hepaticus habet; imprimis in parte sua superiori, ubi laevis et aequalis superficies est. Hae satis similes sunt choledochi lacunis. Quae autem in inferiori subreticulata parte rariores occurrunt, ad poros potius, quales vesicula habet, quam ad illas lacunas referendae esse videntur. Atque hoc eo magis mihi notabile visum est, cum etiam in ima choledochi parte, quae intra duodeni membranas continetur, quaeque similiter reticulata est, mucifera organula reperiantur, quae pariter et rariores occurrunt et cum poris vesiculae structura et situ conveniunt.

Haec

Haec sunt, quae in internis vesiculae et ductuum biliferorum superficiebus non satis notata et descripta fuisse credidi. Mirum autem videri oportet, ut tanta copia cryptarum muciferarum munitos esse videmus hepaticum ductum et choledochum, quos tamen bilis modo transit; tam sparsos contra rarosque inueniri poros in ipsa vesicula fellea, in qua bilis colligitur, diutiusque moratur, et maiorem acredinem contrahit. Sed ratio sapientis naturae haud plane latet. In vniuersum minus sensibiles minusque irritabiles esse videntur tunicae villosae, quam illae quae laeues aequales et tensae sunt, siquidem pariter vtraeque ex cute continuantur. Videnturque ipsi villi, seu particulae eminentes, quas nervi non ingrediuntur, aliquod munimentorum contra acredinem genus suppeditare. Quod si nunc ipse primarius naturae finis in fellea vesicula fuerit, ut bilis morando maiorem acredinem contrahat; si inutiliter illa et praeter necessitatem mucro onerata fuisset leniente, sibi ipsi naturam suoque fini contrariam fuisse facile vides. Villis igitur potius absorbentibus ipsis et ad acredinem in bile procreandam et ad defendendam vesiculam contra eam acredinem in cystide, lacunis in ductibus utebatur, quos bilem celerius transire oportebat.

Sed haec ad aliam nos porro ducunt speculationem. Saepius, reticulata intus et villosa membrana inuestitos esse, scriptum est, hos ductus, choledochum et hepaticum; et pauci contra Auctores de lacunis loquuntur. An villis ergo et rugis in aliis natura vititur corporibus, in aliis potius mucro et lacunis? Consentire videntur ea quae de variis sedibus ductus choledochi et hepatici notati, quae poris erant instructae rarioribus, ubicunque re-

ticulata sedes, copiosis contra lacunis, vbi laeuis erat. Si vera haec sunt; si saepius similia occurrunt exempla; duplices corporis humani structurae dantur, et duplicibus ergo nobis ad eam repraesentandam exemplaribus iconibusque opus erit.

Tab. VI.

Vesicula fellea humana, aperta, cum ductibus cystico, hepatico et choledochio, similiter apertis.

- A. B. C.* Vesicula fellea. *A.* fundus. *A. B.* Corpus vesiculae *B. C.* Collum vesiculae. *C.* Capitulum, quod, compressa vesicula integra, bile turget et intumescit.
- D.* Ductus cysticus, incisus, et, quantum sine laceratione fieri potest, apertus.
- E.* Ductus hepaticus apertus.
- F. G. H. I.* Rami eius, ex fossa transuersali hepatis excisi.
- F.* Ramus transuersalis dexter, ex lobo hepatis dextro adueniens, (vesicula scilicet, quamuis ex carne hepatis euoluta, tamen in inferiori sua superficie, auersa ab hepate, incisa est.)
- G. G.* Duo rami transuersales sinistri, ex lobo hepatis sinistro orti.
- H.* Ramus anterior, ab anteriori parte hepatis adductus.
- I.* Ramus posterior apertus.
- K.* Ductus choledochus apertus.
- L.* Duodeni aperti pars, obiter expressa.

M. Du-

- M.* Ductus choledochus, vbi inter membranas intestini se infinuat, angustior.
- N.* Eius pars inter membranas intestini contenta, ad internam huius superficiem aperta.
- O.* Communis ductuum choledochi et pancreatici brevissimus truncus, quo se in intestinum aperiunt, similiter incisus.
- a. a. a. a.* Rugae accidentales, vt fortuito in collabescente vesicula producantur.
- b. b. b.* Villosa, vt in his sedibus rugatis imprimis superficies interna apparet, dum vesicula sub fluido aliquo submersa tenetur. Non sunt tamen veri villi.
- c. c. c. etc.* Pori muciferi, qui non in omnibus vesiculis felleis reperiuntur.
- d. d. d.* Rugae reticulares constantes, quibus tota interna superficies vesiculae ornatur. Manifestissimae, eoque pulchriores, in his sedibus indicatis sunt.
- e. c. e.* Rugae reticulares, vt passim occurrunt leuiores obscurioresque, areolis inclusis maioribus.
- f.* Rugulae similes areolis minoribus.
- g.* Rugulae lineares, quae in sola hac sede huius vesiculae reperiuntur.
- b. i. k. l. m.* Plicae colli vesiculae. *b.* Haec prima a ductu cystico, inter caeteras minima, possetque aliquomodo ad trabeculas ductus cystici referri. *i* Secunda, maior manifestiorque plica. *k.* Tertia et praecedente maior, omniumque latissima. *l.* Quar-

ta. *m.* Quinta, quae ex pluribus minoribus composita est.

n. o. p. q. r. s. t. v. Trabeculae transuersae ductus cystici. *n.* Prima latior in extremitatibus suis diuisa, quo bilis eam penetrare potest. *o.* Secunda angustior. *p.* Tertia singularis figurae et fere obliqua. *q.* Quarta transuersa perforata. *r.* Quinta. *s.* Sexta. *t.* Septima. *v.* Octaua.

u. w. w. Cellulae inter trabeculas, quas bilis quaerit reponendo et transeundo; vti et inter trabeculas et parietes ductus, anteriorem et posteriorem, penetrare potest.

x. Pori muciferi in fundis cellularum.

y. Orificium rami anterioris (*H.*) ductus hepatici.

z. Orificium commune ramorum (*G. G. et F.*)

1. Lacunae muciferae sparsae in ductu hepatico.

2. Lacunae similes in hac sede copiosiores.

3. Foraminula minima, potius poris vesiculae similia.

4. Sedes in ductu choledochi lacunis vacua, at striis longitudinalibus ornata.

5. Sedes in eadem lacunis confertissima. Hae manifesto differunt lacunae a poris vesiculae, quod sursum margine acuto exciso terminantur, deorsum saepius quasi in sulcum se effundunt, deinde quod maiores sunt.

6. Lacunae in hac sede rariores.

7. Rugulae reticulares in hac choledochi ductus parte; qua membranas intestini subit, quaeque poris et lacunis caret.
8. Rugae reticulares obsoletae in tota hac parte, qua inter tunicas intestini ductus choledochus continetur.
9. Orificium ductus choledochi dissectum, quo iste in eam partem ductus aperitur, quae quasi truncus communis est choledochi et pancreatici ductus.
10. Orificium ductus pancreatici.
11. Superficies interna trunci communis, obsolete reticulata.

ANATOMIE
 MUSCVLI SVBCVTANEI
 IN
 ERINACEO EVROPAEO LINN.

Auctore
 BASILIO ZOUIEW.

Quo magis miramur singularem in Erinaceo naturam in globum se conuoluendi, eo magis videtur res, in qua facultas haec residet, attentionem nostram mereri; attamen multi viri eruditi, qui animal hocce anatomicè perquisuerunt, vel profus nullam, vel valde breuem Myologiae eius faciunt mentionem: inter recentissimos Comes de *Buffon* historiam suam de Erinaceo non alio nisi hoc singulari animalis instinctu ornauit, de quo tamen in Anatomia ne verbulum quidem dixit socius eius *Daubentonus*. Hinc non propter exiguum huncce defectum tantum quantum curiosae admirationi satisfacere volens musculum subcutaneum describere statui; qui quum non soli huic ferae, sed pluribus mammalium proprius est, hinc descriptio mea erit saltem exemplo faciendae in caeteris quoque obseruationis.

Dicitur

Dicitur subcutaneus a fitu, quod proxime sub cute reperiatur, quamuis inter illum et corium adhucdum tenue stratum pinguedinis inueniri solet, tamen nil impedit, quin fibrae tenuissimis suis apicibus directe, praesertim in dorso, aut ope cellulosae, vbique cum interna cutis facie vniantur. Sublato corio spinoso, absumptaque super carnes iacente adipe apparet musculus a parte posteriore rotundus, quasi scutum repraesentans, totum dorsum a nucha per brachia, coxas, ad caudae basin tegens, in medio tenuis, fere transparens, fibris longitudinalibus parallelis, transuersalibusque exiguis; in circumferentia vero crassus, laxus, super latera effluens, fibris circularibus, continuis, contiguisque ad latera cum fibris rectis musculi subcutanei ventralis.

Ex fibris sub margine crasso delitescentibus emittuntur fasciculi lataeque series fibrarum cen appendices ad diuersas corporis partes tum pro sui infixione, tum pro communicatione cum reliquo musculo subcutaneo partem pronam inueniente. Illas, tametsi possent pro musculis specialibus respici, a punctis fixis in ossibus ortis inque dorsalem scutiformem infertis, habui tamen pro partibus eiusdem, quoniam in loco insertionis nullum signum discontinuitatis fibrarum ad partes infra memorandas apparuit. Prima itaque fibrarum series musculi scutiformis ab interno eius margine ceruicem integente paululum lateraliter exorta dirigitur antrosum per frontem ac latera capitis relicto in vertice nudo interstitio, inseriturque vno fasciculo in ossa nasalia, reliquis vero fibris vel in musculum orbicularem oculi, vel sub orbita transeuntibus in constrictorem labiorum; inferiora autem versus ex eodem loco per latera colli emittuntur

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. F f

tuntur fibrae latissima serie circa humerum se flectentes ad pectus, vbi totam mediam sterni longitudinem occupant sibi pro insertione; sed ex ipso sterno surgunt quoque aliae fibrae, quae formantes tunicam collum anterius plenarie obtegentem tendunt tum oblique ad latera faciei postea cum fibris seriei cervicalis se coniungentes, tum recta ad mentum totamque faciem capitis inferiorem se inferentes cum reliquis vel in constrictorem labiorum, vel in marginem maxillae inferioris.

In lateribus relinquitur primo amplum foramen pro pedibus anterioribus, quorum sub axilla in parua ab illa distantia fibrae submarginales muscoli scutiformis coniunguntur cum fibris rectis muscoli subcutanei ventralis, ita vt vnum musculum efficiant atque sic descendant ad femora vsque, vbi iterum separantur, dorfalesque concomitantur circularem suum marginem ad caudae basin, circa quam illae rursus secedunt vno fasciculo lat lato deorsum se circa clunes inflectentes, confundunturque ad scrotum cum fibris rectis muscoli subcutanei ventralis; altero vero angustiore adeunt caudam.

Quoad partem autem Erinacci pronam iam vidimus supra quomodo musculus collum tegens se habeat, neque amplius restat memorandus, quam ventralis et pectorales, qui vltimi quanquam ad rem nostram non pertinent, tamen quoniam directe post detractam pellem sub aspectum prodeunt et in eundem locum, in quem fere ventralis vtriusque lateris inseritur, non possunt hic sine aliqua mentione praetermitti. Nascuntur enim directe ex eodem loco sterni, vnde tunica muscularis partem anteriorem

orem colli inuestiens oritur, transuersaliterque principio sub illa decurrentes, postea emergentes infiguntur in medium ossis brachii. Ex eodem ipso loco ab utroque brachio venit series fibrarum primum non valde lata, sed unitae simul circa apophysin ensiformem diffunduntur per totum ventrem musculum subcutaneum ventralem e fibris rectis constituentes, quae in lateribus cum fibris musculi scutiformis dorsalis iunctae, relicto prius pro libero motu pedum anteriorum spatium, glandulis axillaribus implendo, faciunt trunci quasi tunicam communem; quae iterum non prius finditur quam ad originem femorum, ubi fibrae laterales rectae secedunt quaedam posterius modo supra descripto, aliae antea descendentes fere recta per inguines cum rectis ventralibus parallelae, et incuruantes se in semicirculum ad basin scroti inseruntur in fibras ad scrotum ab altero latere venientes; exteriores vero harum incuruatarum fibrae post intertionem in se fasciculi a dorsali per clunes venientis secedunt ibidem integro fasciculo, descenduntque ad caudae basin, in quam inseruntur.

Ex praemissa nunc musculi descriptione, factaque fibrarum muscularium directionis commemoratione iam fere neminem latebit, quem ille usus et quo modo in animali praestet; appendices nimirum antrorsum in caput retrorsumque in caudam se inferentes, atque laterales contiguitates cum subcutaneo ventrali inferuiunt pro retentione musculi dorsalis scutiformis in suo situ per dorsum expanso, ut nempe in conuolutione animalis in globum ille extendatur in omnes partes corpusque totum obtegit; vel cum animal aculeos suos erigere dorsumque solum constringere vellet, ne musculus dorsalis cum fibris suis cir-

cularibus fluctuet, hae appendices retinent illum in debito ei situ. Tunicam subcollarem pro ratione originis atque intertionis suae patet inferuire tum pro capitis ad sternum adductione, tum pro muscoli dorsalis quoque ad sternum fixatione. Musculus subcutaneus ventralis praeter quod iuuet pedum anteriorum per pectorales complicationem inflectit integrum corpus adducendo anum ad caput, applicatque simul ope seiunctorum fasciculorum caudam ad scrotum.

Explicatio Tabulae VII.

Fig. 1. Erinaceus a tergo representatus.

- a.* Musculus subcutaneus dorsum obtegens.
- b. b.* Fasciculi ad ossa nasalia, tenuesque series fibrarum ad M. orbicularem oculi et maxillam inferiorem tendentes, vt melius patet in fig. 2.
- c. c.* Series fibrarum circa brachium ad pectus tendens.
- d. d.* Appendices circa clunes se flectentes.
- e. e.* Appendices pro cauda.

Fig. 2.

- a.* Tunica subcollaris.
- b. b.* Musculi pectorales.
- c. c.* Interstitia fibrarum longitudinalium pro pedibus anterioribus glandulisque subaxillaribus.
- d.* Musculus subcutaneus ventrem inuestiens.
- e. e.* Appendices a dorsali in ventralem venientes.
- f. f.* Appendices a ventrali in caudam se inferentes.

DESCRIPTIO
 PISCIS NON DESCRIPTI,
 QVI PERTINET AD GENVS SCARORVM
 FORSKALII.

Auctore

B. ZOUIEW.

Scarus graeca vox antiquissimis maris mediterranei acco-
 lis vsitata designabat piscem saxatilem, squamosum
 esu deliciosissimum sapidissimumque, hodie obscurus re-
 fertur a Linnaeo in systemate suo ad Labros; sed cum
 notae eius specificae cum caractere generico *Linnaeano*
 minus conueniant, et genus ipsum Labri male determina-
 tum inter affines suos sparos, sciaenas et percas vacillet,
 hinc varii auctores tentarunt ex hisce quatuor generibus
 formare noua accuratius definita; Clarissimus igitur *Grono-*
uius et post illum Celeberrimus noster *Pallas* distincto
 huic veterum scarorum generi indiderunt nomen *Callyo-*
dontis; *Klinius* idem voluit intelligere sub nomine *Sargi*;
 sed Clarissimus *Forskall* in itinere suo orientem versus in-
 stituto obseruans longe plures in natali eorum plaga,
 quam quot *Gronouio* fuerant noti, *Callyodontes* maluit po-
 tius vetus nomen insigni suae Scarorum collectioni resti-
 tuere et retinere. Ideoque hic noster piscis, quem de-
 scribendum mihi proposui et e longo iam tempore in

musaeo nostro asseruatus pertinet etiam ad scaros Forska-
 lii, cui ne deficiat quoque specifica denominatio, ob por-
 rectas eius antrorsum maxillas addo nomen maxillofi.

Scarus Maxillofus.

Forma et magnitudo Cyprini Carpionis.

Tab. V.
 Fig. I.

	Poll.	Lin.
Longitudo totius	11.	0.
Latitudo maxima sub pinnis pectoralibus	3.	5.
— pone nucham circa exordium pinnae dorsalis	3.	-
— Apicis rostri per extrema labia	-	9.
— Mediae caudae inter pin. dors. definen- tem et pinnam caudae	1.	3.
Crassities sub pinnis pectoralibus	1.	6.
— Capitis per oculos	1.	3.
— rostri ante oculos	-	7 $\frac{1}{2}$.
— mediae caudae	-	9.
Pars prominens maxillae superioris ab extre- mo labio ad apicem	-	4.
— — maxillae inferioris	-	3.
Ab apice maxillae superioris ad rictum	-	8.
A rictu ad nares posteriores	-	8.
A naribus posicis ad medium pupillae	-	7.
A med. pupill. ad basin pin. dors.	2.	-
Longitud. pinn. dors. per basin	5.	2.
Altitudo eiusdem	-	6.
Distancia a media pupilla ad exordium pinnae pectoralis	1.	7.
Longit. eiusdem	2.	2.
Longit. pinn. ventr.	1.	7.

Lon-

					Pol.	Lin.
Longit. pinn. ani	-	-	-	-	2.	1.
Altitud. eiusdem	-	-	-	-	-	10.
Longit. lacinae pinnae caudae	-	-	-	-	2.	1.
Latitud. caudae per basin	-	-	-	-	1.	9.

Corpus: cathetoplateum, ovato-oblongum, pingue, squamosum; squamis magnis, orbiculatis, rigidis, imbricatis, striatis, ciliatis; vittatum, vittis in spiritu obsoletis, perque solas maculas in medio squamarum restantes recognoscendis.

Caput: proportionale, cathetoplateum, declivè, squamosum praeter frontem, genas, gulamque alepidotas; rostro subporrecto; maxillis ceu dentibus extra os prominulis, latis, convexis, per medium fissis, margine acuto, subrenulato, inferiore subeunte superiorem, cuius ad rictus labiorum vtrinque lateraliter extrorsum prominent apophyses subulatae, acutae, longitudine paulo extra labium.

Labia: carnosae, ad marginem adtenuata, simplicia, ad rictus duplicata, interiora introrsum papillosa.

Nares: geminae, superae, oculis proximiores, remotiusculae, anteriore minore subrotundo, posteriore maiore, semiorbiculato.

Oculi: proportionales, superi, depressi, rotundi; membrana nictitante circulari semitecti; iridibus aureo-nitentibus, pupilla subglobosa.

Opercula branchialia: duplicia, flexilia, ad marginem cute circumdata, arcuato-acuminata, libera, in media superficie squamis tecta; membrana branchialis quadriradiata.

Aper-

- Apertura branchialis in latere, arcuata, ampla, tecta.
 Gula, thorax, abdomen, dorsumque rotunda; lateribus planis, aequalibus.
- Linea lateralis duplex; altera dorso parallela ab aperturae branchialis angulo superiore incipiens cumque pinna dorfi definens, altera ab hocce loco in medio latere inchoans, recta ad basin caudae tendens.
- Anus post aequilibrium.
- Cauda carnosa.
- Pinna Dorfi solitaria, longitudinalis, continua, aequalis, coriaceo-radiata, radiis robustis numero 19. quorum novem priores simplices, reliqui ramosi.
- Pinnae Pectorales sub linea longitudinali, proportionales, acuminatae, radiis 14.
- Pinnae Ventrals paulo post pinnas pectorales, vicinae, minimae, acutiusculae, radiis robustioribus, numero 6; squama inter illas lanceolata, a lateribus oblongo-acuminata.
- Pinna Ani aequalis, ab ano per duas tertias partes caudae excurrens, radiis firmis 11. quorum duo solummodo anteriores simplices, reliqui ad apicem in ramos soluti.
- Pinna Caudae subaequalis; laciniis acuminatis, radiis validissimis, ad basin squamis stipatis.
- Habitat in mari rubro, etiam mediterraneo.

EXEMPLVM
ELECTRICITATIS
PRAETERNATVRALIS.

Auctore

N. OSERETSKOVSKZ.

Quo rariora sunt phaenomena in corpore humano apparentia, eo diligentius a physicis obseruari atque indagari merentur; per ea enim cognitio corporis humani lucem atque augmentum nanciscitur. Nihil rarius est electricitate praeternaturali, quae in vnico tantummodo aegro nouissime est obseruata, cuius et origo et causa huc vsque physicos latet. Vnicum enim exemplum non sufficit, vt de re tam momentosa certi quid statui possit. Idcirco Celeberrimus *Gaubius*, qui historiam illius aegri, in publicis lectionibus, discipulis suis saepe narrare solebat, opinionem suam hac de re ita proponit: “ Vtrum „ morbosa affectio etiam in homine ignem ciere electrici-
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. G g „ cum

„ cum potest, qui fulgurante ictu se se manifestet, cum
 „ corpora aliena contactum mutantur? Symptomatis inau-
 „ diti suspicionem nouissimum quidem exemplum mouit,
 „ nec plura tamen deinceps confirmarunt” (*).

Non dubitaret omnino vir eruditissimus, id fieri
 posse per morbos, si compertum haberet, dari homines,
 qui etiam in statu sano, absque vlllo morbo manifesto,
 praeternaturali eiusmodi electricitati sunt obnoxii. In v-
 troque enim statu, tam morbofo quam sano, phoenome-
 non hoc ex eodem profluere principio plus quam verifi-
 mile est, vel ita saltem mihi videtur. Exemplum habeo
 eiusdem phoenomeni, quod tamen non in aegro, sed in
 homine sano est obseruatum; de cuius veritate eo minus
 dubitare licet, quod homo ille, quem in exemplum pro-
 pono, etiam nunc viuit, viuit et eundem ignem in cor-
 pore suo haectenus alit.

Est ille *Michael Puschkin*, incola vrbis Tobolsk, qui ab
 anno 1775 in hunc vsque diem per se adeo est electricus,
 vt qui ipsum tangunt, ictu admodum sensibili exinde af-
 ficiantur. Neque opus est id experiri in ipso eius cor-
 pore, sed sufficit tantummodo digito tangere sericea eius
 tibialia, statim ac ea de pedibus suis detrahit; parem tunc
 ictum accipiunt illi, qui experimentum hoc instituire ten-
 tant.

(*) Gaubii Institution. Pathologiae §. 669.

tant. Primus, qui phoenomenon hoc in illo *Puschkin* obseruauit, fuit eius seruus, qui cum detrahere parabatur fericea de pedibus domini sui tibialia, admotis manibus illico ictum accepit, scintillam vidit, et repulsus attonitusque ab incepto destitit. Ex eo ipso tempore cognouit *Puschkin*, sibi hoc praeter naturam esse, notumque id fecit in tota vrbe in qua habitat, litteras etiam scripsit ad illustrem Dominum *Melissino*, Vniuersitatis Caesareae Mosquensis Curatorem, et, quid cum ipso agatur, ei retulit. Nunc fere omnes incolae vrbis Tobolsk per experientiam norunt, dari in homine isto ignem electricum, qui fulgurante ictu se manifestat, quam primum manus alius hominis vel quaecunque alia pars corporis ipsi admouetur.

Multifaria autem experimenta docuerunt, hominem istum non omni tempore nec sub omnibus circumstantiis tanta gaudere virtutis electricae copia, vt illa clare se manifestet, statim ac quis tangere ipsum tentauerit. Si res ita se haberet, pateretur omnino bona eius valetudo, qua fruitur, neque ille tangi se a quocunque sineret, cum attactus aliorum, certo tempore certisque sub conditionibus, vel nunc etiam sit ipsi dolorificus. Limitata inest ei virtus electrica, quae non nisi tempore hiemali se manifestat; aestate autem, licet omnes adfuerint requisitae conditiones, nulla eius apparent indicia. Hieme etiam requiritur, vt laneum ille plantis pedum supponat pannum, et pellem, qua induitur, sibi demat, quando aliis se electricum probare suscipit. Cum enim pelle in-

dutus ligneo infistit pavimento, inermis est adeo ut ab omnibus impune tangatur. Observatum quoque est, fenes, quibus calor internus multum est imminutus, a contactu eius multo vehementius affici, quam iuvenes; et haec observatio tam vera tamque est constans, ut in genere statui possit, eos plus ignis electrici attrahere, qui minus caloris in se habent, et vice versa. Idem enim hominum fortiozem tum debiliozem ictum accipit, prout magis vel minus excalesfactus tangere ipsum adoritur; imo et plane nihil experitur, qui corpus suum nimio motu supra modum calefecit; ast idem ipse, quando quietus accedit, post contactum non impune recedit.

Vxor illius *Puschkin*, per commercium cum suo marito, eiusdem virtutis electricae facta est particeps. Norunt hoc matronae urbis Tobolsk, cum quibus ei consuetudo intercedit. Accidit enim interdum, idque semper hieme, ut, quando simul conveniunt, et pro more seminarum oscula sibi mutuo figunt, illico repellantur ab ea ictu electrico, quo basia earum innita perfoluit.

Accepi historiam hanc a viris omni fide dignissimis, qui in ipsa Siberia sunt nati, et hominem illum electricum in praesenti eius statu multoties viderunt, multaque pericula cum eo ipsi fecerunt. Sunt illi *Nicolaus Pochodiaschin*, *Ihannes Panaew* et *Alexander Pavluisky*, omnes hic Petropoli notissimi, et mihi va'de familiares, qui etiam retulerunt, memoratum illum *Puschkin* esse iam
in

in aetate satis provec̄ta, nimirum quadraginta et quinque circiter annos natum, macilentum, tenuem atque procerum, ex nigro-fuscum, colericum et in venerem propensissimum; vitam nunc agere valde sobriam, nihilominus in praesenti iam statu, sub initium hiemis, ardenti laborasse febrī, quam momentanei artuum superiorum et inferiorum torpores satis diu praecesserant, eius que quasi prodromi fuerunt.

En tota rarissimi phaenomeni historia, quae attentionem eruditorum eo magis meretur, quod nuperrime illustris comes *de Cassini* actis Academiae regiae scientiarum Parisinae (*) similem inseruerit historiam de quodam Russo, qui diuersis vitae suae annis eandem habebat virtutem electricam, quam piscis torpedo habet. Si eius historia, quae nondum ad nos peruenit, eadem est cum nostra, tanto magis utraque est vera; si vero ambae sunt diuersae, eo magis confirmant theoriam in dissertatione de colore sanguinis (**), quae iudicio huius Academiae proximos praemio honores tulit, pulcherrimae propositam, quae his verbis comprehenditur: “Nerueum fluidum igneum esse persuasum habeo. Poterit, instar electrici, phlogisto semidecomposito, aliisque peregrinis, esse modificatum.

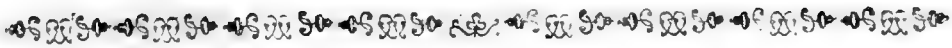
(*) Histoire de l'Acad. Royale des Sciences pour l'année 1777. Voyez journal des savaus au mois de Mai 1781.

(**) Dissert. de igne, sanguini prae chylo lacteque. essentiali, etc. §. XXIV. quae anno 1777. Petropoli est impressa.

„catum. Non obstat diffusio per totum corpus, cum dif-
 „fundi videamus, in actione citius, praesertim mentis.
 „Nec obstant non videndi tubuli, cum tubulis non indi-
 „geat subtilissimum fluidum, per solida apta, et secun-
 „dum illa, mobile, arctissimae compagis interstitia liber-
 „rime penetrans. Faudent theoriae citissimus effectus, in-
 „fluxus in sanguinis crasin, digestionem, corporis robur
 „et, quas ab iis patitur, affectiones. Peccat modis non-
 „dum sat perspectis, probabiliter copia, motu.”

ASTRONOMICA.





THEORIA PARALLAXEOS,

AD

FIGVRAM TERRAE SPHAEROIDICAM

ACCOMMODATA.

Auctore

L. EULER O.

§. I.

Quo omnia, quae ad hoc arduum argumentum pertinent, clarius exponamus, atque ad praecepta calculi simplicissima reuocemus, ab ipso Parallaxeos fundamento vniuersam inuestigationem repeti conueniet. Sit igitur C centrum Terrae, in eiusque superficie vbicunque sit L locus Tab IX. obseruatoris, ideoque eius distantia a centro recta CL, quae Fig. 1. ad coelum vsque producta dabit huius loci zenith Z. Sit porro in S sidus quodcunque, cuius distantia a centro Terrae CS, quod obseruator cernet in directione LS, ideoque ipsi a suo zenith Z angulo ZLS distare videbitur, dum ex ipso centro C sub angulo ZCS a zenith distare videretur. Quod si ergo ex L ipsi CS parallela LZ in coelum vsque ducatur, monstrabit punctum Σ locum sideris geocentricum, dum punctum S denotat eius

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. H h locum

locum apparentem; sicque angulus $SL\Sigma$ praebabit elongationem loci apparentis a loco geocentrico, ideoque ipsam Parallaxin. Cum igitur angulus $SL\Sigma$ aequetur angulo CSL , resolutio trianguli CLS suppeditabit veram relationem inter locum geocentricum et obseruatum. Semper enim se habebit distantia sideris a centro Terrae CS ad sinum anguli ZLS , vt distantia obseruatoris a centro Terrae CL ad sinum Parallaxeos.

§. 2. Vt iam clarius intelligatur, quid de his elementis tenendum sit in hypothefi Terrae sphaeroïdicae, ante omnia comparationem instituamus cum hypothefi Terrae sphaericae; vbi statim recta CL aequabitur radio Terrae, ideoque vbique eandem quantitatem retinet. Tum vero punctum Z obseruatori perpendiculariter imminet, quandoquidem recta CL ad superficiem Terrae est normalis et cum directione grauitatis congruit; tum vero angulus obseruatus SLZ erit elongatio sideris a zenith, atque in hac hypothefi semper erit distantia sideris ad radium Terrae vti sinus elongationis ad sinum Parallaxeos.

§. 3. Quod si iam figurae Terrae sphaeroïdicae rationem habeamus, primo quidem in ipso sideris loco nihil plane erit mutandum; at vero, quia locus obseruatoris L non vbique Terrarum eandem a centro C tenet distantiam, pro quouis obseruatoris loco hanc distantiam accurate assignari oportet. Deinde, quia haec distantia CL non vbique est normalis ad Terrae superficiem, neque igitur cum directione grauitatis congruit, punctum Z non semper verticaliter imminebit loco obseruatoris L , sed a directione LZ modo magis modo minus declinare poterit,

poterit, pro situ obseruatoris in superficie Terrae. Neque ergo angulus SLZ amplius erit elongatio fideris a vero coeli puncto verticali, quod obseruatoris loco immineret; neque propterea amplius erit complementum altitudinis supra horizontem, sub qua fidus conspicitur.

§. 4. Totum negotium igitur iam huc est perductum, ut pro quouis Terrae loco L , non solum eius vera distantia a centro, sed etiam declinatio verae lineae verticalis a zenith exacte determinetur. Tribuamus ergo Terrae eam figuram, quae ex obseruationibus exactissimis est conclusa, statuendo rationem axis Terrae ad diametrum aequatoris ut 200 ad 201; praeterea vero ipsam Terram tanquam Sphaeroides ellipticum consideremus, ortum ex reuolutione ellipsis circa axem. Principio quidem hanc inuestigationem generaliter incipiamus.

§ 5. Sit igitur C centrum Terrae, $CA = a$ semidiameter aequatoris et $CB = b$ semiaxis Terrae, atque ALB quadrans ellipticus, cuius conuersione circa axem BC Terrae figura oriatur, punctum vero L denotet locum quemcunque in Terrae superficie, vnde ad aequatorem AC perpendicularum demittamus LP . Iam ponamus pro hoc puncto L abscissam $CP = x$ et applicatam $PL = y$, sitque ipsa distantia $CL = \sqrt{(xx + yy)} = z$. Hinc ergo erit ex natura ellipsis $y = \frac{b}{a} \sqrt{(aa - xx)}$. Iam ducta ad curuam normali LN erit subnormalis

Tab. IX.
Fig. 2.

$$PN = -\frac{ydy}{ax} = \frac{bbx}{aa},$$

vnde fit interuallum $CN = \frac{(aa - bb)x}{aa}$, ac porro

$$zz = bb + \frac{(aa - bb)}{aa} xx.$$

H h 2

§. 6.

§. 6. At vero, quando in Astronomia locus Terrae pro cognito assumitur, eius eleuatio poli, siue latitudo in superficie Terrae, tanquam cognita spectatur. Latitudo autem loci L semper aequalis est angulo ANL , quem directio grauitatis, quae semper in NL incidit, cum aequatore constituit. Vocemus ergo latitudinem loci L , siue angulum $ANL = \Phi$, atque ex eo omnia reliqua elementa figurae determinari debebunt. Cum igitur sit

$$\text{tang. } \Phi = \frac{PL}{PN} = \frac{aay}{bbx}, \text{ erit tang. } \Phi = \frac{a}{b} \sqrt{(aa - xx)},$$

vnde colligimus fore

$$x = \frac{a a \cos. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}.$$

Hinc igitur porro erit

$$y = \frac{b b \sin. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}.$$

Ex his iam deducimus distantiam loci L a centro Terrae

$$CL = z = \sqrt{\frac{a a \cos. a^2 + b b \sin. \Phi^2}{a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2}},$$

id quod alterum est elementum, quo in calculo Parallaxeos, indigemus.

§. 7. Quod iam ad alterum elementum, siue declinationem rectae LN ad LC attinet, vocemus istum angulum $CLN = \omega$, et in rectam LN productam ex C ducamus normalem CQ , tum quia ex valore pro x invento est interuallum

$$CN = \frac{(aa - bb)x}{aa} = \frac{(aa - bb) \cos. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}},$$

ob angulum $CNQ = \Phi$, erit hoc perpendiculum

$$CQ = \frac{(aa - bb) \sin. \Phi \cos. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}$$

hincque deducimus

fin.

$$\sin. \omega = \frac{CL}{CL} = \frac{(a a - b b) \sin. \Phi \cos. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}$$

vnde porro fiet

$$\cos. \omega = \frac{a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}$$

consequenter

$$\text{tang. } \omega = \frac{(a a - b b) \sin. \Phi \cos. \Phi}{a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2}$$

§. 8. Quia angulus $ANL = \Phi$ exprimit amplitudinem arcus AL , inuestigemus quoque curvaturam in ipso puncto L , siue radium osculi, quippe cui proportionales erunt gradus latitudinis in quolibet Meridiano ALB . Hunc in finem vocemus arcum $AL = s$, et constat radium osculi in L esse $= \frac{ds}{d\Phi}$; quare ad elementum ds inveniendum quaeramus differentialia dx et dy , quae reperiuntur:

$$dx = \frac{-a a b b d\Phi \sin. \Phi}{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)^{\frac{3}{2}}} \text{ et}$$

$$dy = \frac{+a a b b d\Phi \cos. \Phi}{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)^{\frac{3}{2}}}$$

vnde colligitur ipsum curvae elementum ds , siue ipse radius osculi

$$\frac{ds}{d\Phi} = \frac{a a b b}{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)^{\frac{3}{2}}}$$

ex quo sequitur, in aequatore esse radium osculi $= \frac{bb}{a}$, sub ipso autem polo $= \frac{aa}{b}$.

§. 9. Transferamus nunc haec ad veram Terrae figuram, qua est $b:a = 200:201$, vnde sumto semiaxe

CB = r erit semidiameter aequatoris $a = r + \frac{r}{200}$, pro quo scribamus $a = r + \delta$, vbi δ tam exigua est fractio, vt eius potestates in calculo tuto negligi queant. Hinc ergo pro elemento priore reperiemus

$$CL = z \sqrt{\frac{(1 + 4\delta) \cos. \Phi^2 + \sin. \Phi^2}{(1 + 2\delta) \cos. \Phi^2 + \sin. \Phi^2}} = \sqrt{\frac{1 + 4\delta \cos. \Phi^2}{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}}$$

siue proxime

$$z = \frac{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}{1 + \delta \cos. \Phi^2} = 1 + \delta \cos. \Phi^2,$$

qui valor adhuc commodius ita exprimitur:

$$CL = z = 1 + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{3} \delta \cos. 2\Phi.$$

§. 10. Deinde habebimus

$$\text{tang. } \omega = \frac{2\delta \sin. \Phi \cos. \Phi}{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}$$

et quia potestates ipsius δ negligimus, erit simpliciter

$$\text{tang. } \omega = 2\delta \sin. \Phi \cos. \Phi = \delta \sin. 2\Phi;$$

vnde cum fit $\delta = \frac{1}{200}$, pro latitudine $\Phi = 45^\circ$ erit

$$\text{tang. } \omega = \frac{1}{200} = 0,0050000, \text{ ideoque } \omega = 17', 11''.$$

Denique radius osculi in puncto L erit

$$\frac{1 + 2\delta}{(1 + 2\delta \cos. \Phi^2)^{\frac{3}{2}}} = 1 + 2\delta \sin. \Phi^2 = 1 + \frac{1}{2} \delta - \frac{1}{3} \delta \cos. 2\Phi.$$

Praeterea vero hinc patet, angulum ACL esse $= \Phi - \omega$, qui ergo angulus semper minor est quam elevatio poli, ab eaque deficit interuallo ω .

Tab. IX.
Fig. 3.

§. 11. Repraesentemus haec elementa in figura sphaerica solita, vbi AB referat horizontem, semicirculus AVB Meridianum loco obseruatoris respondentem, in quo V fit punctum verticale in coelo, quod simpliciter nomine

nomine verticis indicemus; tum vero P denotet Polum, ita vt arcus $BP = \phi$. Nisi ergo polus P vel in B vel in V incidat, punctum, quod zenith vocamus, semper a vertice V discrepabit. Si enim in figura praecedente rectae CB, CL et NL vsque in coelum producantur, prima CB tendebit in polum P, secunda CL dabit punctum Z, quod est zenith, atque tertia NL in coelo dabit verticem V. Vnde patet, haec tria puncta, P, V, Z in idem planum, scilicet in planum meridiani loci L incidere, atque zenith Z semper longius a Polo P distare quam verticem V, idque intervallo ZLV, quem angulum vocauimus ω . Quare a vertice V ad partem Polo oppositam capiamus interuallum $VZ = \omega$, eritque Z verum zenith loci propositi; vnde si sidus quodcunque obseruetur in puncto S, eius distantia apparens a zenith erit arcus ZS, in quo producto existet locus geocentricus eiusdem sideris Σ , sumto scilicet interuallo S Σ aequali Parallaxi, quemadmodum ex prima figura est manifestum; vnde patet, respectu verticis V haec puncta S et Σ notabiliter discrepare a hypothesi Terrae sphaericae, hocque discrimen plurimum variare, tam pro variis loci altitudinibus, quam pro situ sideris S.

Tab. IX.
Fig. 2.

Fig. 3.

§. 12. Nunc, quoniam effectus Parallaxeos S Σ pendet vel ab arcu ZS vel ab arcu Z Σ , praemittamus duo Problemata, prouti vel arcus ZS, vel arcus Z Σ fuerit datus; vnde oporteat ipsam Parallaxin S Σ definire. In utroque autem assumamus, praeter distantiam obseruatoris a centro Terrae, quam posuimus = z, etiam datam esse distantiam sideris a centro Terrae, quam ponemus = s, ita vt fractio $\frac{z}{s}$ denotet id quod Astronomi appellant Parallaxin

hori-

horizontalem. Quia autem haec denominatio desumpta est ex hypothese Terrae sphaericae, in sequentibus calculis potius hanc ipsam fractionem $\frac{z}{s}$ retineamus, eiusque loco breu. gr. scribamus literam π , cuius valor pro Luna vix vltra $\frac{1}{60}$ affurgit; pro aliis vero sideribus incomparabiliter est minor.

Problema praeliminare I.

Tab. IX,
Fig. 1.

§. 13. *Data distantia obseruatoris a centro Terrae $CL = z$, vna cum distantia sideris ab hoc centro $CS = s$, si cognitus fuerit angulus ZLS , inuenire angulum $ZL\Sigma$, hincque Parallaxin, siue angulum $SL\Sigma$.*

Solutio.

Ponatur igitur angulus $ZLS = \zeta$, atque ex triangulo CLS statim habemus hanc analogiam:

$$CS : CL = \sin. \zeta : \sin. SL\Sigma,$$

vnde statim colligitur

$$\sin. SL\Sigma = \frac{CL \sin. \zeta}{CS} = \pi \sin. \zeta,$$

hocque angulo subtracto ab angulo $ZLS = \zeta$, relinquetur angulus $ZL\Sigma$ siue ZCS . Quod si iam haec ad figuram tertiam transferamus, erit arcus $ZS = \zeta$ et arcus $S\Sigma = \pi \sin. \zeta$, hincque porro arcus $Z\Sigma = \zeta - \pi \sin. \zeta$.

Fig. 3.

§. 14. Quia Parallaxis $S\Sigma$ vix vnquam vnum gradum superare solet, eius sinus ab ipso arcu non discrepabit, hincque statim ipsa Parallaxis in minutis secundis expressa obtineri potest, si a logarithmo formulae $\pi \sin. \zeta$ subtra-

subtrahatur iste logarithmus constans 4,6855749; ac si iste logarithmus a $l \pi$ subtrahatur, habebitur Parallaxis horizontalis vulgo sic dicta, quae cum respondeat angulo $\zeta = 90^\circ$, evidens est, punctum S hoc casu non in horizontem incidere, quippe qui 90 gradibus distat, non a zenith Z, sed a vertice V.

Tab. IX.
Fig. 3.

Problema praeliminare II.

§. 15. *Data distantia obseruatoris a centro Terrae, vna cum distantia sideris ab eodem centro, si cognitus fuerit angulus $ZL\Sigma$ siue $ZCS = \eta$, inuenire Parallaxin, siue angulum LSC .*

Solutio.

Ex L in rectam CS demittatur perpendicularum LM, eritque $LM = z \sin. \eta$ et $CM = z \cos. \eta$, hincque fiet $SM = s - z \cos. \eta$, vnde iam sequitur tangens anguli LSC, siue Parallaxeos, cum sit

$$\text{tang. } LSC = \frac{z \sin. \eta}{s - z \cos. \eta} = \frac{\pi \sin. \eta}{1 - \pi \cos. \eta},$$

et quia π semper est fractio satis parua, erit

$$\frac{1}{1 - \pi \cos. \eta} = 1 + \pi \cos. \eta,$$

hincque deducitur

$$\begin{aligned} \text{tang. } LSC &= \text{tang. } SL\Sigma = \pi \sin. \eta + \pi \pi \sin. \eta \cos. \eta \\ &= \pi \sin. \eta + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2\eta; \end{aligned}$$

hic autem angulus, si ad angulum $ZL\Sigma = \eta$ addatur, producit angulum ZLS, quem ante nominauimus $= \zeta$.

Transferantur nunc haec ad figuram sphaericam, vbi L

Fig. 3.

concipitur in centro Sphaerae, eritque arcus $Z\Sigma = \eta$,
vnde ergo erit

$$\text{tang. } S\Sigma = \pi \sin. \eta + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2\eta.$$

§. 16. Vulgo quidem in determinatione Parallaxeos hi duo arcus $ZS = \zeta$ et $Z\Sigma = \eta$ promiscue vsurpari solent: at vero pro Luna discrimen notabile oriri potest, quod ex termino $\frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2\eta$ aestimari poterit. Sumto enim $\pi = \frac{1}{60}$ et $\eta = 45^\circ$, valor formae $\frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2\eta$ fiet $= \frac{1}{7200}$. Quia nunc unitas aequivalet angulo $57^\circ, 17' = 3437'$, evidens est, eius valorem circiter ad semiminutum siue 30 circiter minuta secunda affurgi posse.

§. 17. Haec duo Problemata fundamenta constituunt omnium sequentium investigationum circa Parallaxin; verum antequam omnes quaestiones huc pertinentes rite evolvere licet, tabulam computemus, quae pro singulis latitudinibus loci observatoris Φ exhibeat sequentia elementa:

1°. Distantiam observatoris a centro Terrae $CL = z$.

2°. Differentiam inter verticem et zenith, siue interuallum $VZ = \omega$, ac

3°. Radium osculi pro loco observatoris, quem ponamus $= r$.

Hic calculus ex formulis ante inuentis facile expedietur, cum sit

$$z = 1 + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2\Phi$$

$$\text{tang. } \omega = \delta \sin. 2\Phi$$

$$r = 1 + \frac{1}{2} \delta - \frac{3}{2} \delta \cos. 2\Phi.$$

Tabu-

Tabulam autem hanc construemus ad hypothesin

$$\delta = \frac{1}{200} = 0,00500;$$

vnde, si forte valor exactior innotuerit, correctiones inde fluentes facile assignare licebit. Interim autem, loco δ hunc valorem substituendo, formulae ternae pro tabula construenda necessariae hanc formam induunt:

$$z = 1,002500 + \frac{1}{200} \cos. 2 \Phi$$

$$\text{tang. } \omega = \frac{1}{200} \sin. 2 \Phi$$

$$r = 1,002500 - \frac{3}{200} \cos. 2 \Phi.$$

Φ	z	ω		r
0°	1,005000	0'	0''	0,995000
1	1,004998	0	36	0,995005
2	1,004994	1	12	0,995018
3	1,004986	1	48	0,995041
4	1,004976	2	24	0,995073
5	1,004962	2	59	0,995114
6	1,004945	3	34	0,995164
7	1,004926	4	9	0,995223
8	1,004903	4	44	0,995291
9	1,004878	5	18	0,995367
10	1,004849	5	53	0,995452
11	1,004818	6	26	0,995546
12	1,004784	6	59	0,995648
13	1,004747	7	32	0,995759
14	1,004707	8	4	0,995878
15	1,004665	8	36	0,996005
16	1,004620	9	7	0,996140
17	1,004573	9	37	0,996282
18	1,004523	10	6	0,996433

ϕ	α	ω	r	
19°	I, 004470	10'	35''	0, 996590
20	I, 004415	11	3	0, 996755
21	I, 004358	11	30	0, 996926
22	I, 004298	11	56	0, 997105
23	I, 004237	12	22	0, 997290
24	I, 004173	12	46	0, 997482
25	I, 004107	13	10	0, 997679
26	I, 004039	13	33	0, 997883
27	I, 003969	13	54	0, 998011
28	I, 003898	14	15	0, 998306
29	I, 003825	14	35	0, 998526
30	I, 003750	14	53	0, 998750
31	I, 003674	15	11	0, 998978
32	I, 003596	15	27	0, 999212
33	I, 003517	15	42	0, 999450
34	I, 003436	15	56	0, 999692
35	I, 003355	16	9	0, 999935
36	I, 003272	16	21	0, 000283
37	I, 003189	16	31	I, 000433
38	I, 003105	16	41	I, 000686
39	I, 003020	16	49	I, 000940
40	I, 002934	16	55	I, 001198
41	I, 002896	17	1	I, 001456
42	I, 002761	17	6	I, 001716
43	I, 002674	17	9	I, 001977
44	I, 002587	17	10	I, 002239
45	I, 002500	17	11	I, 002500
46	I, 002413	17	10	I, 002761
47	I, 002326	17	9	I, 003023

ϕ	z	ω	r	
48°	1,002239	17'	6''	1,003284
49	1,002153	17	1	1,003544
50	1,002066	16	55	1,003802
51	1,001980	16	49	1,004060
52	1,001895	16	41	1,004314
53	1,001811	16	31	1,004567
54	1,001728	16	21	1,004717
55	1,001645	16	9	1,004065
56	1,001564	15	56	1,005308
57	1,001483	15	42	1,005550
58	1,001404	15	27	1,005788
59	1,001326	15	11	1,006022
60	1,001250	14	53	1,006250
61	1,001175	14	35	1,006474
62	1,001102	14	15	1,006694
63	1,001031	13	54	1,006989
64	1,000961	13	33	1,007117
65	1,000893	13	10	1,007321
66	1,000827	12	46	1,007518
67	1,000763	12	22	1,007710
68	1,000702	11	56	1,007895
69	1,000642	11	30	1,008074
70	1,000585	11	3	1,008245
71	1,000530	10	35	1,008410
72	1,000478	10	6	1,008567
73	1,000427	9	37	1,008718
74	1,000380	9	7	1,008860
75	1,000335	8	36	1,008995
76	1,000293	8	4	1,009122

ϕ	z	ω	r	
77	1,000253	7	32	1,009241
78	1,000216	6	59	1,009352
79	1,000182	6	26	1,009454
80	1,000151	5	53	1,009547
81	1,000122	5	18	1,009633
82	1,000097	4	44	1,009709
83	1,000074	4	9	1,009777
84	1,000055	3	34	1,009836
85	1,000038	2	59	1,009886
86	1,000024	2	24	1,009927
87	1,000014	1	48	1,009959
88	1,000006	1	12	1,009982
89	1,000002	0	36	1,009995
90	1,000000	0	0	1,010000

§. 18. Circa hanc tabulam ante omnia est obseruandum, eam potissimum Parallaxi Lunae determinandae esse destinatam, quippe quae adeo integrum gradum superare solet. Quoniam enim Parallaxes Planetarum vix vnquam semiminutum primum excedere possunt, hypothesis Terrae sphaericae iis definiendis omnino sufficit, atque superfluum foret istam tabulam in subsidium vocare. Quin etiam, si quando aliquis Cometa ad Terram tam prope accederet, vt vsus huius Tabulae necessarius videri posset, tum plerumque nunquam eius loca tam exacte definire licet, vt aberratio plurium secundorum spectari mereretur.

§. 19. Quoniam igitur haec tabula vnice motui Lunae determinando inferuire est censenda, notandum est,
in

in tabulis lunaribus non eius veram distantiam a Terra assignari, sed eius loco Parallaxin horizontalem sub ipso Aequatore exhiberi solere. Hanc ergo designemus litera ae , cuius valor, cum ante distantia Lunae a Terra posita sit $= s$, et semidiamer. Aequatoris $= 1 + \delta$, erit

$$ae = \frac{1 + \delta}{s}.$$

Quare cum supra posuerimus pro Terrae loco quocunque eius distantiam a centro $= z$, ibique Parallaxin horizontalem $\frac{z}{s} = \pi$, semper erit $\pi = \frac{\alpha z}{1 + \delta}$. Cum igitur pro elevatione Poli $= \Phi$ invenerimus

$$z = 1 + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi = 1 + \delta \cos. \Phi^2, \text{ erit}$$

$$\pi = \frac{\alpha (1 + \delta \cos. \Phi^2)}{1 + \delta},$$

quae formula, ob $\frac{1}{1 + \delta} = 1 - \delta$, reducitur ad hanc:

$$\pi = ae (1 - \delta + \delta \cos. \Phi^2) = ae (1 - \delta \sin. \Phi^2)$$

sive etiam

$$z = ae (1 - \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi).$$

Quia igitur erat

$$z = 1 + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi, \text{ erit quoque } \pi = ae (z - \delta).$$

§. 20. Quoniam igitur Parallaxis Lunae *aequato-*
rea pro variis eius locis in sua orbita ab $54'$ vsque ad $62'$ increfcere circiter potest. pro quolibet eius valore ad omnes latitudines loci Parallaxin Lunae horizontalem facile computare licebit, quem infinem sequentem Tabulam adiciemus, in qua pro his nouem Parallaxibus aequatoreis: 54, 55, 56, 57, 58, 59, 60, 61 et 62. Parallaxin horizontalem ad Latitudines quinque gradibus increfcetes exhibebimus. Et quia hae Parallaxes ab Aequatore vsque ad Polum continuo decrefcunt, haec Tabula ostendet, quot
minuta

minuta secunda a Parallaxi aequatorea subtrahi debeant, ut Parallaxis horizontalis pro quolibet obseruatoris loco obtineatur, siue ostendet valorem formulae $ae - \pi$, qui est $ae (\frac{1}{2} \delta - \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi)$; atque ob $\delta = \frac{1}{200}$ erit

$$ae - \pi = \frac{ae}{400} (1 - \cos. 2 \Phi).$$

TABVLA
Valores $ae - \pi$ exhibens, ad quinos gradus
Latitudinis computata.

Lat. loci Φ	Parallaxis aequatorea.								
	54'	55'	56'	57'	58'	59'	60'	61'	62'
0°	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00	0'',00
5	0, 12	0, 12	0, 12	0, 13	0, 13	0, 13	0, 13	0, 14	0, 14
10	0, 49	0, 50	0, 51	0, 52	0, 53	0, 54	0, 54	0, 55	0, 56
15	1, 08	1, 10	1, 13	1, 16	1, 17	1, 19	1, 21	1, 23	1, 25
20	1, 89	1, 91	1, 95	2, 00	2, 03	2, 07	2, 10	2, 13	2, 17
25	2, 89	2, 94	2, 99	3, 05	3, 10	3, 15	3, 20	3, 25	3, 31
30	4, 05	4, 12	4, 19	4, 27	4, 34	4, 41	4, 49	4, 57	4, 65
35	5, 33	5, 43	5, 53	5, 63	5, 72	5, 82	5, 92	6, 02	6, 12
40	6, 69	6, 81	6, 94	7, 07	7, 19	7, 31	7, 44	7, 56	7, 68
45	8, 10	8, 25	8, 40	8, 55	8, 70	8, 85	9, 00	9, 15	9, 30
50	9, 51	9, 67	9, 83	10, 00	10, 18	10, 36	10, 54	10, 72	10, 91
55	10, 87	11, 07	11, 27	11, 47	11, 67	11, 87	12, 07	12, 27	12, 47
60	12, 15	12, 37	12, 59	12, 82	13, 05	13, 27	13, 50	13, 72	13, 96
65	13, 30	13, 55	13, 80	14, 05	14, 29	14, 53	14, 78	15, 02	15, 27
70	14, 30	14, 56	14, 83	15, 10	15, 36	15, 62	15, 89	16, 15	16, 42
75	15, 11	15, 39	15, 67	15, 95	16, 23	16, 51	16, 79	17, 07	17, 35
80	15, 71	15, 99	16, 28	16, 58	16, 87	17, 16	17, 45	17, 74	18, 03
85	16, 08	16, 37	16, 67	16, 97	17, 26	17, 56	17, 86	18, 16	18, 45
90	16, 20	16, 50	16, 80	17, 10	17, 40	17, 70	18, 00	18, 30	18, 60

§. 21. Haec tabula vsque ad partes centesimas minuti secundi est computata, quo ordo in his numeris clarius pateret; in vsu enim has partes tuto omittere licebit. Tum vero minuta secunda in hac tabula consignata semper a Parallaxi aequatorea subtrahi oportet, vt prodeat Parallaxis horizontalis pro latitudine proposita. Ita si obseruator reperiatur sub latitudine 60° , et Parallaxis aequatorea Lunae tempore obseruationis sit $55'$, inde subtrahi debent 12 minuta sec. sicque Parallaxis horizontalis hoc loco erit $54', 48''$. Sin autem eo tempore Parallaxis aequatorea fuerit $61'$, Parallaxis horizontalis erit $61' - 14'' = 60', 46''$. Ceterum, quamquam haec tabula tantum ad integra minuta prima Parallaxis aequatoreae est computata, facile tamen erit interpolationem pro omnibus valoribus intermediis instituire, id quod etiam tenendum est, si latitudo obseruatoris non in hac tabula reperiatur: vtroque enim casu interpolatio sine calculo, sola aestimatione fieri poterit.

§. 22. Quo iam vsu huius Tabulae clarius ostendamus, primo assumemus, Lunam in ipso Meridiano esse obseruatam, et docebimus, quomodo inde eius verus locus geocentricus determinari debeat. Deinde quaestionem inuertemus, et ex dato loco Lunae geocentrico tempore culminationis inquiremus, sub quam altitudine obseruatori apparere debeat. Porro vero vtramque quaestionem pro iis casibus resoluemus, quibus Luna in ipso Horizonte obseruatur. Denique vero procedemus ad Lunae loca quaecunque alia, quibus non solum distantia Lunae a vertice, sed etiam eius Azimuth quaeri debebit.

Tab. IX.
Fig. 4.

Problema I.

Si Luna in ipso Meridiano ab observatore ad datam latitudinem constituto in S observetur, eiusque distantia a vertice, siue arcus VS innotescat, inuestigare eius verum locum geocentricum Σ, siquidem pro hoc tempore Parallaxis Lunae aequatorea fuerit cognita.

Solutio.

§. 23. In Meridiano loci A V B, Horizonte A B insistente, sit V vertex loci, in quo observator versatur, et P Polus, cuius eleuatio, siue latitudo observatoris sit $BP = \phi$, vnde ex tabula desumatur interuallum $VZ = \omega$; porro vero vocetur arcus $VS = f$, cuius ergo complementum dabit altitudinem Lunae observatam, siue arcum A S. Praeterea sit ae Parallaxis aequatorea Lunae, pro qua postrema Tabula statim dabit π , siue Parallaxin horizontalem pro loco proposito.

§. 24. Iam ad punctum S, seu locum Lunae geocentricum inuestigandum, notemus esse arcum $ZS = f - \omega$, quem in Problemate praeliminari priori vocauimus $= \zeta$, siquidem hic arcus Z S praebet distantiam loci observati S a zenith Z, vnde idem illud Problema nobis dabit

$$S\Sigma = \pi \sin.(f - \omega) = \pi \sin.f \cos.\omega - \pi \cos.f \sin.\omega.$$

Hic autem, ob arculum $VZ = \omega$ tam exiguum, vt eius potestates tuto negligi queant, sumere licebit $\cos.\omega = 1$ et $\sin.\omega = \omega$, vnde fiet $S\Sigma = \pi \sin.f - \pi \omega \cos.f$, hincque ergo crit distantia $V\Sigma = f - S\Sigma$, cui si addatur arcus $PV = 90^\circ - \phi$, prodibit distantia loci geocentri Σ a polo P,

P, cuius complementum est eius declinatio, hincque porro tam Lunae longitudo quam latitudo per praecepta cognita inueniri poterit, quandoquidem ex tempore culminatio- nis innotescit ascensio recta.

§. 25. Verum si hypothefi Terrae sphaericae in hoc calculo effemus vfi, produisset hoc interuallum $S-\Sigma = \pi \sin. f$; vnde patet, hanc hypothefin errorem valde no- tabilem producere posse, cum sit $= \pi \omega \cos. f$. Quo hoc clarius perspiciatur consideretur casus, quo $\pi = \frac{1}{30}$, $\omega = 17'$, ita vt eleuatio Poli $= 45^\circ$; tum vero arcum f statuamus $= 30^\circ$, eritque error $= \frac{1}{4}$ proximè, siue $= 15''$, qui error, muta- tis circumstantiis, propemodum vsque ad $18''$ ascendere potest, et cum iste error $\pi \omega \cos. f$ semper sit negatiuus, euidens est, verum punctum Σ , siue locum Lunae geocen- tricum, aliquanto longius a Polo P distare, quam si Terra sphaerica assumeretur. Ex hoc autem errore adhuc ma- ior error in longitudinem et latitudinem Lunae influere potest. Ac si perpendamus, in altitudine Lunae obseruata errorem quoque plurium secundorum committi posse, dum insuper ipsa Poli eleuatio nunquam ad aliquot minuta se- cunda certa esse solet, distantia a Polo P fortasse vltra 30 minuta secunda a veritate aberrare poterit. Praeterea in ipso momento obseruationis, vnde ascensio recta deduci debet, error vnus secundi temporis, vnde $15''$ in ascensione recta oriuntur, vix euitari potest. Quin etiam, quia haec ascensio recta a loco Solis computatur, quem raro intra quindecim minuta secunda assignare exactum licet, mani- festum est, omnes hos errores iunctim sumtos facile inte- grum minutum primum superari posse; ex quo intelligitur,

loca Lunae, ex huiusmodi obseruationibus conclusa, plus quam minuto primo fallere posse.

§. 26. Cum error hypothesis sphaericae sit $-\pi \omega \cos. f$, patet, eum duobus casibus euanescere posse: altero quo $\omega = 0$, quod euenit, vel quando obseruator sub ipso Aequatore versatur, vel sub ipso Polo; altero vero, quando $f = 90^\circ$, hoc est, quando Luna in Horizonte conspicitur. Hinc igitur ascendendo error continuo increfcet, atque adeo vsque ad verticem V, vel zenith Z. Si enim punctum S in zenith Z cadat, Parallaxis reuera erit nulla, cum tamen in hypothefi sphaerica sit $\pi \sin. \omega$, cuius valor, casu quo $\pi = 63'$ et $\omega = 17'$ fit $19''$. Verum quia hic $\omega = 17'$, ideoque altitudo Poli $= 45^\circ$, Luna nunquam vsque ad zenith ascendere potest. Idem euenit, si Luna vsque ad verticem ascenderet, tum enim Parallaxis euanesceret in hypothefi Terrae sphaericae; reuera autem iterum erit $= \pi \sin. \omega$, quo interuallo Luna magis a Polo remouetur. Quo autem applicatio nostrae Tabulae clarius appareat, aliquot exempla subiungamus.

Exemplum I.

§. 27. *Sub elevatione Poli $40^\circ, 30'$, altitudo centri Lunae meridiana obseruata est $77^\circ, 30'$, quo tempore Parallaxis aequatorea erat $61'$, inuenire verum locum geocentricum.*

Hic ergo erat $\Phi = 40^\circ, 30'$, vnde reperitur interuallum V Z $= \omega = 16', 58''$. Deinde erit distantia Lunae obseruata a vertice $12^\circ, 30' = f$. Porro vero Parallaxis

aequatorea $61'$ diminui debebit $8''$, ita vt fit Parallaxis horizontalis $\pi = 60', 52''$. Hinc ergo ob $f - \omega = 12^\circ, 13', 2''$ calculus pro interuallo ΣS ita instituetur:

$$\begin{aligned} l \pi &= 3, 56253 \\ l \sin. (f - \omega) &= 9, 32553 \\ \hline l S \Sigma &= 2, 88806 \\ \text{ergo } S \Sigma &= 773'' = 12', 53'', \end{aligned}$$

quod ergo interuallum, ad altitudinem obseruatam additum, dabit altitudinem Lunae veram $= 77^\circ, 42', 53''$, siue subtractum ab angulo f , relinquet distantiam a vertice $V \Sigma = 12^\circ, 17', 7''$, ideoque eius distantia a Polo P erit $= 61^\circ, 47', 7''$. At vero in hypothesi Terrae sphaericae calculus ita se habebit:

$$\begin{aligned} l \pi &= 3, 56253 \\ l \sin. f &= 9, 33534 \\ \hline l S \Sigma &= 2, 89787 \\ \text{ergo } S \Sigma &= 790'' = 13', 10'', \end{aligned}$$

sicque error huius hypothesi est $17''$.

Exemplum 2.

§. 28. *Sub eleuatione Poli $59^\circ, 56'$, in ipso Meridiano obseruata est altitudo centri Lunae $8^\circ, 43'$, quo tempore Parallaxi aequatorea erat $57', 27''$, quaeritur locus Lunae geocentricus.*

Hic ergo est $\Phi = 59^\circ, 56'$, tum vero arcus $V S = f = 81^\circ, 17'$. Iam a Parallaxi aequatorea subtrahi oportet $13''$, ita vt fit $\pi = 57', 14''$. Hinc ergo erit inter-

vallum $VZ = \omega = 14', 53''$, unde fit $f - \omega = 81^\circ, 2', 7''$, hincque porro $S\Sigma = \pi \sin. (f - \omega)$, siue $S\Sigma = 3434 \sin. 81^\circ, 2', 7''$; calculus igitur, simul institutus pro hypothesis sphaerica, ita se habet:

$I \pi = 3, 53580$	$I \pi = 3, 53580$
$II \sin. f = 9, 99495$	$II \sin. (f - \omega) = 9, 99466$
<hr style="width: 50%; margin: 0 auto;"/>	<hr style="width: 50%; margin: 0 auto;"/>
$IS\Sigma = 3, 53075$	$IS\Sigma = 3, 53046$
ergo $S\Sigma = 3394'' = 56', 34''$	ergo $S\Sigma = 3392'' = 56', 32''$

ficque error tantum est $2''$. Altitudo ergo Lunae vera erit $9^\circ, 39', 32''$, ideoque distantia a vertice $80^\circ, 20', 28''$, ita vt, ob $VP = 30^\circ, 4'$, distantia a Polo fit $110^\circ, 24', 28''$, ficque declinatio Lunae Australis $= 20^\circ, 24', 28''$.

Exemplum 3.

§. 29. *Sub altitudine Poli $72^\circ, 15'$ obseruatur altitudo centri Lunae in Meridiano Septentrionem versus $= 9^\circ, 45'$, quo tempore Parallaxis aequatorea fuerit $59', 40''$, quaeritur locus Lunae geocentricus.*

Tab. IX.
Fig. 5.

Hic ergo est $\Phi = BP = 72^\circ, 15'$ et arcus $VS = f = 80^\circ, 15'$. Iam a Parallaxi aequatorea subtrahi debent $16''$, unde fit $\pi = 59', 24'' = 3564''$. At vero ob $\Phi = 72^\circ, 15'$ erit interuallum $VZ = \omega = 10'$, ficque erit $ZS = 80^\circ, 25'$. Scilicet hoc casu ω vt negatiuum spectari debet respectu puncti S, ita vt sumi debeat $f + \omega = 80^\circ, 25'$ et iam erit $S\Sigma = \pi \sin. (f + \omega)$.

$$l \pi = 3,55194$$

$$l \sin. (f + \omega) = 9,99390$$

$$l S \Sigma = 3,54584$$

$$\text{ideoque } S \Sigma = 3514'' = 58', 34''$$

ideoque vera altitudo super horizonte erat $10^\circ, 43', 34''$.

Problema II.

Si in duobus Terrae locis, sub eodem Meridiano sitis, culminatio Lunae eiusque altitudo simul obseruentur, ex comparatione harum duarum obseruationum Parallaxin Lunae aequatoream ad idem tempus definire.

Solutio.

§. 30. Consideremus hic integrum Meridianum, in quo puncta P et P' sint ambo Poli oppositi, vt bini obseruatores citra et vltra Aequatorem supponi queant; quandoquidem, vt ex huiusmodi obseruationibus conclusio certa deduci queat, obseruatores a se inuicem maxime remoti assumi debent. Sit ergo prioris obseruatoris in superiore Hemisphaerio vertex in V, eiusque latitudo = Φ , ideoque arcus P V = $90^\circ - \Phi$. Tum vero sit S locus Lunae obseruatus, eiusque distantia V S = f . Alterius vero Obseruatoris in Hemisphaerio Australi vertex sit in V', cuius latitudo sit = Φ' , quae ergo respectu prioris vt negatiua est spectanda, ita vt eius distantia a Polo P sit $90^\circ + \Phi'$. Luna autem ab eo obseruetur in puncto S', ponaturque arcus V' S' = f' . Verus autem locus Lunae geocentricus sit in Σ , qui ergo vtrique obseruatori est communis. Hoc autem punctum, si vt supra pro vtroque obseruatore determinetur, necesse est, vt summa arcuum V Σ

et

Tab. IX.
Fig. 6.

et $V' \Sigma$ aequetur summae ambarum Latitudinum, hoc est $\Phi + \Phi'$, ex qua porro aequatione Parallaxis aequatorea Lunae, quae fit $= ae$, erui debet.

§. 31. Nunc igitur utramque observationem euoluamus ut ante, sitque pro priore obseruatore zenith in Z , eritque $VZ = \delta \sin. 2 \Phi$, Parallaxis autem horizontalis pro isto loco erit $\pi = ae (1 - \delta \sin. \Phi^2)$. Hinc ergo interuallum $S \Sigma$ erit $= \pi \sin. ZS$, hoc est

$$S \Sigma = ae (1 - \delta \sin. \Phi^2) \sin. (f - \delta \sin. 2 \Phi),$$

quae formula transmutatur in hanc:

$$S \Sigma = ae (\sin. f - \delta \sin. \Phi^2 \sin. f - \delta \sin. 2 \Phi \cos. f).$$

Hinc ergo habebimus arcum $V \Sigma = f - S \Sigma$, siue

$$V \Sigma = f - ae (\sin. f - \delta \sin. \Phi^2 \sin. f - \delta \sin. 2 \Phi \cos. f).$$

Ac posito brev. gr.

$$\sin. f - \delta \sin. \Phi^2 \sin. f - \delta \sin. 2 \Phi \cos. f = F$$

fiet arcus $V \Sigma = f - ae F$.

§. 32. Simili modo pro altero obseruatore, cuius vertex est in V' , sit Z' eius zenith, eritque $V'Z' = \delta \sin. 2 \Phi'$, parallaxis vero horizontalis hoc loco, quae fit $= \pi'$, erit $\pi' = ae (1 - \delta \sin. \Phi'^2)$. Quamobrem, si iterum breuitatis gratia ponamus, ut supra

$$\sin. f' - \delta \sin. \Phi'^2 \sin. f' - \delta \sin. 2 \Phi' \cos. f' = F'$$

erit interuallum $V' \Sigma = f' - ae F'$. His inuentis, cum summa arcuum $V \Sigma$ et $V' \Sigma$ sit $\Phi + \Phi'$, habebimus hanc aequationem $\Phi + \Phi' = f + f' - ae (F + F')$, ex qua aequatione elicimus Parallaxin aequatorem

$$ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{F + F'}.$$

§. 33. Restituamus nunc loco F et F' valores assumptos, eritque Parallaxis quaesita:

$$ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{\sin.f + \sin.j' - \delta (\sin.f \sin.\Phi^2 + \sin.j' \sin.\Phi'^2 - \delta (\cos.f \sin.2\Phi + \cos.j' \sin.2\Phi'))}$$

quae formula ob figuram Terrae sphaeroidicam satis quidem est complicata; interim tamen facili calculo expeditur, sumto scilicet $\delta = \frac{1}{305}$. Sin autem Terra perfecte esset sphaerica et $\delta = 0$, aequatio nostra satis simplex euaderet, cum inde sit $ae = \frac{f + j' - \Phi - \Phi'}{\sin.j + \sin.j'}$. Praeterea vero si distantia Lunae esset infinita, ideoque eius Parallaxis nulla, utique foret $f + f' = \Phi + \Phi'$, ideoque numerator euanesceret.

§. 34. Immediate ergo ex observationibus constant quatuor arcus Φ , Φ' , f , f' , atque neglectis partibus a δ pendentibus iam satis exacte habebitur $ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{\sin.j + \sin.j'}$, quo inuento facile erit inuestigare, quanta sui parte Parallaxis, ob terminos litera δ affectos, augere debeat. Perspicuum enim est, ob veram Terrae figuram Parallaxin ae semper aliquanto maiorem prodire debere. Haec enim augmentatio semper fieri debet in ratione:

$$1 : 1 + \frac{\delta (\sin.f \sin.\Phi^2 + \sin.j' \sin.\Phi'^2 + \cos.f \sin.2\Phi + \cos.j' \sin.2\Phi')}{\sin.f + \sin.j'}$$

Quoniam autem exemplum completum afferre non licet, inquiramus tantum in correctionem, quam vera Terrae figura producit, ubi quidem facile intelligitur, sufficere, si arcus f et f' propemodum tantum innotescant. Assumamus igitur esse $\Phi = 52^\circ, 30'$ et $\Phi' = 35^\circ$; tum vero $f = 42^\circ$ et $f' = 46^\circ, 30'$, atque numeratoris nostrae fractionis quatuor partes erunt:

$$\begin{aligned} \text{I.} &= 0,42117 \\ \text{II.} &= 0,23864 \\ \text{III.} &= 0,71782 \\ \text{IV.} &= 0,64685 \end{aligned} \quad \text{Hinc numerator prodit}$$

$= 2,02448$, cuius pars 200^{ma} fit $0,019122$, quae, diuisa per $\sin. f + \sin. f' = 1,39450$, praebet correctionem quaesitam $= 0,007259$; quae scilicet est augmentatio Parallaxis aequatorae ex hypothese Terrae sphaericae conclusa, quae ergo si fuerit Parallaxis $= 60' = 3600''$, erit $= 25''$, ita ut vera Parallaxis aequatorae sit $60', 25''$.

§. 35. Tales binae obseruationes annis abhinc 27. institutae sunt a duobus obseruatoribus, quorum alter, Abbas *la Caille*, missus fuerat ad Promontorium bonae spei, alter vero, *Cel. de la Lande*, Berolinum, quoniam haec duo loca propemodum sub eodem Meridiano sita credebantur, cum tamen deinceps notabilis differentia fuerit depressa; vnde necesse erat, ambas obseruationes per multas ambages ad eundem Meridianum reducere. Tandem vero, peractis obseruationibus, ingenti labore conclusionem inde deduxerunt, dum scilicet chordam, a Berolino intra Terram ad Caput bonae spei ductam, in computum traxerunt, cum tamen nostra methodo idem negotium multo facilius confici potuisset.

Problema III.

Si locus Lunae geocentricus ad datum tempus, quo Luna per Meridianum dati loci transfere debet, fuerit cognitus, vna cum Parallaxi aequatorae pro eodem tempore, inuenire eius altitudinem apparentem super Horizonte loci dati.

Solu-

Solutio.

§. 36. Quia locus Lunae geocentricus cognitus assumitur, nota erit eius distantia a vertice obseruatoris V. Ponatur ergo arcus $V\Sigma = g$, latitudo vero loci sit $= \Phi$, vnde ex nostra Tabula definiatur zenith Z, eritque $VZ = \omega = \delta \sin. 2 \Phi$. Porro quia etiam Parallaxis aequatorea ae datur, ex ea ex posteriori Tabula excerpatur Parallaxis horizontalis π , quae ex formulis nostris generalibus est $\pi = ae (1 - \delta \sin. \Phi)$.

§. 37. Nunc recurramus ad Problema praeliminare secundum, vbi arcus $Z\Sigma$ litera η indicatur; erit ergo $\eta = V\Sigma - VZ = g - \omega$. Quodsi nunc S designet locum centri Lunae apparentem, ibi ostendimus, esse

$$\Sigma S = \pi \sin. (g - \omega) + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2 (g - \omega).$$

Computata ergo hac formula innotescet interuallum $S\Sigma$, eritque idcirco distantia loci apparentis S a vertice V $= g + \Sigma S$, vbi ergo interuallum $S\Sigma$ est effectus Parallaxeos.

§. 38. Quodsi Terram tanquam sphaericam spectemus, quia tum puncta V et Z conueniunt, erit in hac Hypothesi

$$S\Sigma = \pi \sin. g + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2 g,$$

vnde facile error commissus definiiri potest. Cum enim sit

$$\sin. (g - \omega) = \sin. g - \omega \cos. g \text{ et}$$

$$\sin. 2 (g - \omega) = \sin. 2 g - 2 \omega \cos. 2 g,$$

discrimen inter haec duo loca erit

$$\pi \omega \cos. g + \pi \pi \omega \cos. 2 g$$

Hac scilicet quantitate verus valor ipsius Σ minor erit quam in Hypothesi Terrae sphaericae.

§. 39. Quo hoc discrimen clarius pateat, sumamus $\Phi = 45^\circ$, ita vt sit $\omega = 17'$, $11'' = \frac{1}{200}$; deinde sit Parallaxis aequatorea $= 61'$, vnde pro 45° gradibus subtrahi debent $9'$; ita vt Parallaxis horizontalis sit $\pi = 60'$, $51''$. Error igitur erit

$$\frac{\pi}{200} \cos. 18^\circ + \frac{\pi \pi}{200} \cos. 36^\circ,$$

sumto scilicet $g = 18^\circ$. Vbi in posteriore termino loco alterius π scribi debet fractio $\frac{1}{10}$, sicque error erit

$$3651'' \left(\frac{\cos. 18^\circ}{200} + \frac{\cos. 36^\circ}{11300} \right) = 3651. 0, 00483.$$

consequenter error penitus euolutus erit $= 18''$, qui in calculo satis est notabilis, atque eo magis obseruari meretur, quod non cessat, etiamsi Luna proxime ad verticem vel zenith accedat.

Problema IV.

Si centrum Lunae obseruetur in ipso Horizonte sub data altitudine Poli, ac pro eo tempore detur Lunae Parallaxis aequatorea, inuestigare hunc Lunae geocentricum.

Tab. IX.
Fig. 7.

§. 40. Quando hic de locis Lunae obseruatis fermo est, semper supponimus, eam iam refractione esse purgatam, quod tam de praecedentibus quam de sequentibus probe est tenendum. Sit iam V vertex obseruatoris, cuius latitudo sit $= \Phi$; tum circulus AVB referat

referat Meridianum et ASB Horizontem, in quo centrum Lunae obseruatum sit in S , eritque arcus VS quadrans circuli, ita vt sit $f = 90^\circ$; praeterea vero sit arcus in Horizonte AS siue angulus $AVS = a$. Iam pro latitudine loci Φ ex nostra Tabula excerpatur interval- lum $VZ = \omega$, quod est $\delta \sin. 2\Phi$, et posita Parallaxi ae- quatorea $= ae$, inde ex posteriore tabula colligatur Pa- rallaxis pro loco proposito, quae sit $= \pi$, ita vt sit

$$\pi = ae (1 - \delta \sin. \Phi^2).$$

Iam ex puncto Z ducatur arcus ZS , quem secundum Problema praeliminare prius statuamus $ZS = \zeta$, ad quem inueniendum ex Z ad VS ducatur arculus perpendicularis Zu , et quia triangulum VZu est minimum, erit

$$Vu = \omega \cos. a \text{ et } Zu = \omega \sin. a,$$

atque euidens est fore:

$$\zeta = Su = 90^\circ - \omega \cos. a.$$

Hinc ergo locus Lunae geocentricus reperietur in Σ , ita vt sit $S\Sigma = \pi \sin. \zeta = \pi$. Hic igitur notandum est, punctum Σ non in circulum verticalem VS sed in arcum ZS cadere.

§. 41. Sin autem Terra esset sphaerica, punctum Σ vtique caderet in ipsam verticalem VS , ad altitudi- nem $S\sigma = \pi$, ita vt error inde ortus sit particula $\Sigma\sigma$. Hinc enim discrimen inter Parallaxin horizontalem et ae- quatorem negligere licet, quia totum negotium redit ad arculum $\Sigma\sigma$ definiendum. Ad hoc autem nosse necesse est, angulum VSZ , qui est $= \frac{Zu}{\sin. ZS} = \omega \sin. a$, quia ar- cus ZS a quadrante quam minime discrepat. Hinc ergo

erit error $\Sigma \sigma = \pi \omega \sin. a$, qui ergo maximus euadet in medio Horizontis O, hoc est in cardine vel Orientis vel Occidentis, vbi igitur, ob $\sin. a = 1$, erit $\Sigma \sigma = \pi \omega$. Hoc igitur loco, si sumamus $\Phi = 45^\circ$, vbi fit $\omega = 17', 11''$, Parallaxin vero π statuendo $= 61'. 30''$, ob $\omega = \frac{1}{200}$, erit error $\Sigma \sigma = \frac{3690''}{200} = 18''$.

§. 42. Ob veram igitur Figuram Terrae non solum Parallaxis in S aliquantillum mutatur, sed etiam Azimuthum puncti Σ aliquantillum imminuitur, angulo scilicet $\Sigma V S$, qui angulus ergo erit $\frac{\Sigma \sigma}{\sin. V \Sigma}$ $\Sigma \sigma = \pi \omega \sin. a$, cuius valor etiam, vt modo vidimus, in puncto O vsque ad 18 minuta secunda angeri potest. Vnde si hinc ascensio recta et declinatio computentur, hincque porro Longitudo et Latitudo, error satis notabilis resultare poterit. Verum quia obseruationes horizontales semper ob refractionem sunt incertae, ab isto errore nihil plane erit metuendum.

Problema V.

Tab. IX. *Reperiatur nunc locus Lunae obseruatus vbicunque in S, haecque obseruatio facta sit sub eleuatione Poli Φ , quo tempore fuerit Parallaxis aequatorea $= ae$, inuenire verum Lunae locum geocentricum Σ .*
Fig. 2.

Solutio.

§. 43. Pro loco igitur obseruato S nosse oportet tam eius altitudinem, siue distantiam a vertice $V S = f$, quam eius Azimuthi siue angulum $A V S = a$, ita vt quatuor

tuor res nobis sint cognitae, nempe Φ , ae , f et a , ex quibus locum Σ quaeri oportet.

§. 44. Primo igitur ex elevatione Poli Φ quaeratur interuallum $VZ = \omega$, ex priore tabula; deinde vero ex valore ae quaeratur Parallaxis horizontalis pro hoc loco, quae sit $= \pi$. Iam ex Z ad arcum VS ducatur arculus normalis Zu , eritque ut ante $Vu = \omega = \cos. a$ et $Zu = \omega \sin. a$, unde cum arcus $ZS = \zeta$ non differat ab arcu Su , erit $\zeta = f - \omega \cos. a$. Hinc ergo per Problema praeliminare prius erit interuallum

$$S\Sigma = \pi \sin. \zeta = \pi \sin. (f - \omega \cos. a),$$

quod interuallum vocemus $= \xi$, ita ut ξ nobis denotet Parallaxin $S\Sigma$.

§. 45. Cum igitur punctum Σ cadat in arcum ZS , non solum eius distantia a vertice V , sed etiam Azimuth a immutabitur. Primo igitur quaeratur angulus ZSV , qui erit $= \frac{Zu}{\sin. \zeta} = \frac{\omega \sin. a}{\sin. \zeta}$. Tum ex puncto Σ ducatur arculus $\Sigma\sigma$ ad VS normalis, eritque

$$\Sigma\sigma = \xi \sin. \frac{\omega \sin. a}{\sin. \zeta} = \xi \frac{\omega \sin. a}{\sin. \zeta}.$$

Hinc ergo cum sit $V\Sigma = V\sigma$ et $S\sigma = \xi$, primo distantia a vertice $VS = f$ diminuetur ipsa Parallaxi $S\sigma = \xi$, ita ut iam sit $V\Sigma = f - \xi$. Praeterea vero Azimuth a diminuetur angulo $\Sigma V\sigma$, qui est

$$\frac{\Sigma\sigma}{\sin. V\Sigma} = \frac{\xi \omega \sin. a}{\sin. \zeta \sin. (f - \xi)} = \frac{\xi \omega \sin. a}{\sin. f} \text{ proxime.}$$

Cognita autem puncti Σ distantia a vertice ΣV vna cum Azimutho $ZV\Sigma$, inde more solito determinabitur tam Declinatio quam Ascensio recta.

Pro-

Problema VI.

Si ad datum tempus ex Tabulis lunaribus computata fuerit Lunae tam longitudo quam latitudo, indeque porro Ascensio recta et declinatio, inuenire, ubi hoc tempore Observatori, in dato Terrae loco constituto, centrum Lunae sit appariturum.

Solutio.

Tab. IX. §. 46. Sit loci propositi latitudo vt haecenus Φ et vertex in V , ita vt sit $PV = 90^\circ - \Phi$, tum pro loco obseruatoris cognito, ex ascensione recta, vnde deducitur angulus horarius $VP\Sigma$ et distantia loci cogniti Σ a Polo computetur tam distantia a vertice $V\Sigma$, quae sit $= g$ quam eius Azimuthum, seu angulus $AV\Sigma$, qui sit $= b$.

§. 47. Tam ex latitudine Φ quaeratur interuallum $VZ = \omega$, atque Parallaxis horizontalis pro isto loco $= \pi$, siquidem ex tabulis lunaribus Parallaxis aequatorea constat, quo facto ex zenith Z per locum Lunae datum producat arcus $Z\Sigma S$, ponaturque $Z\Sigma = \eta$, vi in Problemate praeliminari altero, ad quem angulum inueniendum ex Z in $V\Sigma$ demittatur perpendicularum Zv , eritque $Vv = \omega \cos. b$ et $Zv = \omega \sin. b$, et quia arcus ΣZ ipsi Σv aequalis reputari potest, erit $\eta = g - \omega \cos. b$. Quamobrem locus apparens S reperietur in arcu $Z\Sigma$, producto ad interuallum $S\Sigma = \pi \sin. \eta + \frac{1}{2} \pi \sin. 2\eta$, quae expressio ergo dat Parallaxin $\Sigma S = \xi$.

§. 48. Inuento ergo puncto S primo eius distantia a vertice VS, tum vero Azimuth, siue angulus ZVS quaeri debet. Demisso autem ex puncto Σ in arcum VS perpendiculari Σσ, erit utique Sσ = SΣ et Vσ = VΣ = g, unde patet fore VS = g + ξ. Porro vero cum sit angulus ZSV = $\frac{\omega \sin. b}{\sin. g}$, erit perpendicularum Σσ = $\frac{\xi \omega \sin. b}{\sin. g}$, quod diuisum per sin. g dabit angulum ΣVS, qui erit $\xi \frac{\omega \sin. b}{\sin. g^2}$, huncque angulum addi oportet ad angulum b, vt obtineatur verum Azimuth loci S.

§. 49. Per se autem manifestum est, solutiones tam huius quam praecedentis Problematis tuto adhiberi non posse, nisi loca S et Σ ad satis notabilem distantiam a binis punctis V et Z cadant. Si enim vertici satis fuerint propinqua, tunc totum calculum secundum praeccepta Trigonometriae sphaericae institui conueniet. Quin etiam totum spatium inter puncta V, Z, S, Σ satis tuto pro plano haberi poterit, ita vt tum vniuersus calculus ad Trigonometriam planam reducatur.

§. 50. Hoc autem Problema postremum summum usum praestare poterit in Ecclipsibus solaribus computandis. Postquam enim ex loco geocentrico Σ inuentus fuerit locus centri Lunae apparens S, is cum loco centri Solis in caelo facile comparabitur, quod si pro pluribus temporis momentis durante Ecclipsi repetatur, omnia Phoenomena facile, atque adeo exactissime, determinari poterunt, cum hoc calculo etiam verae Terrae figurae ratio habeatur, quae vulgo peruenque negligi solet.

Supplementum.

De Diametro Lunae apparente,

pro quouis loco, ad quoduis tempus determinando.

Tab. IX,
Fig 10.

§. 51. Sit $lm ln$ globus Lunae, eiusque centrum in c , vnde ad centrum Terrae C ducatur recta Cc , quae vocetur s , et ex C ad Lunam ducantur tangentes Cl, Cl . Hinc ergo si spectator in ipso centro Terrae esset constitutus, Luna ipsi appareret sub angulo lCl , quem vocemus Diametrum Lunae *centralem* et litera Δ denotemus, cuius ergo semissis sinus erit $\frac{cl}{Cc}$, ideoque $\sin. \frac{1}{2} \Delta = \frac{cl}{s}$. Quia autem angulus lCl semigradum nunquam notabiliter superare potest, erit proxime

$$\frac{1}{2} \Delta = \frac{cl}{s}, \text{ ideoque } \Delta = \frac{2cl}{s} = \frac{ll}{s}.$$

Vbi notetur, numeratorem ll semper esse quantitatem constantem, dum denominator $Cc = s$ haud mediocriter variari potest.

§. 52. Supra autem vidimus, posita Parallaxi aequatorea $= ae$, esse $ae = \frac{1+\delta}{s}$, vbi $1+\delta$ denotat semidiametrum Aequatoris Terrae, ex quo manifestum est Diametrum Lunae centralem Δ ad Parallaxin aequatorem ae esse vt ll ad $1+\delta$, ideoque in ratione constante. Hanc ob rem statuamus $\Delta = \alpha ae$, atque ex Theoria Lunae istum coefficientem α definire liceret.

§. 53. Verum quia Diameter centralis non datur, videamus, quomodo se habeat ad Diametrum horizontalem

lem. Sit igitur L locus quicumque in superficie Terrae, atque vidimus, eius distantiam a centro C semper intra limites 1 et $1 + \delta$ contineri, existente $\delta = \frac{1}{275}$. Sit porro angulus CLc rectus, ita vt Luna spectatori in L in ipso Horizonte appareat. Quanquam enim linea horizontalis Lc aliquantum a positione normali differre potest, tamen inde longitudo rectae s nihil mutatur; vnde sequitur, Diametrum Lunae horizontalem ex L visam esse ad diametrum centralem ex C visam in ratione reciproca distantiarum, hoc est vt Cc ad Lc , quae ratio ab aequalitate tam parum differt, vt differentia tuto negligi queat. Cum enim distantia $Cc = s$ respectu CL sit circiter 60 , erit $Lc = \sqrt{60^2 - 1} = 60 - \frac{1}{120}$; hinc ergo erit $Lc : Cc = 1 : 1 - \frac{1}{7200}$, sicque diameter horizontalis superabit diametrum centralem Δ sui parte 7200^{ma} . Quare cum diameter Lunae horizontalis sit quasi $30' = 180''$, istud augmentum tantum valebit partem quartam minuti secundi, quod ergo tuto omitti poterit, ita vt littera Δ nobis semper etiam diametrum Lunae horizontalem denotare possit.

§. 54. Hinc ergo intelligimus, diametrum Lunae apparentem in Horizonte prorsus non a figura Terrae pendere atque perpetuo perinde se habere, ac si Terra esset sphaerica; vnde cum posuerimus $\Delta = \alpha ae$, ex Ephemeridibus, vbi tam Parallaxis aequatorea quam diameter Lunae horizontalis refertur, iste coëfficiens α colligi poterit, scilicet valor fractionis $\frac{\Delta}{ae}$. Collatis autem ex nouissimis Ephemeridibus inter se pluribus casibus, valor noster, sumto medio, tuto assumere licet $\alpha = 0,545$ ita vt proxime sit $\alpha = \frac{1}{2} + \frac{1}{30} - \frac{1}{255}$.

§. 55. Cognito ergo valore litterae α , erit $\Delta = 0,545. ae$. Hinc facile erit pro quavis Parallaxi aequatorea ae diametrum Lunae horizontalem assignare, et cum ae variari possit a $54'$ vsque ad $62'$, tabulam subiungamus, quae ad singula semiminuta primi diametrum horizontalem ostendat.

Parall. <i>ae</i>	Diam. Δ	Parall. <i>ae</i>	Diam. Δ
54' 0"	29' 48"	58' 0"	31' 37"
54 30	29 54	58 30	31 53
55 0	30 0	59 0	32 9
55 30	30 15	59 30	32 25
56 0	30 31	60 0	32 42
56 30	30 47	60 30	32 58
57 0	31 4	61 0	33 15
57 30	31 20	61 30	33 31
58 0	31 37	62 0	33 47

Tab. IX.
Fig. 1.

§. 56. Cognito autem Diametro Lunae horizontali Δ , cui proxime aequalis est uti vidimus, diameter centralis, siquidem tantum deficit parte quarta minuti secundi, ex figura, ubi C est centrum Terrae, L locus obseruatoris, Z eius zenith et S locus Lunae, euidentis est, eius diametrum apparentam, qui fit $= D$, se habere ad diametrum centralem Δ in ratione reciproca distantiarum, hoc est ut CS ad LS, ita ut fit $D = \Delta \cdot \frac{CS}{LS}$, vnde sequitur fore $D = \Delta \cdot \frac{\sin. ZLS}{\sin. ZL\Sigma}$. Hinc ad Trigonometricam sphaericam reducendo erit $D = \Delta \cdot \frac{\sin. ZS}{\sin. Z\Sigma}$.

Fig. 3.

§. 57. Vocauimus autem arcum $ZS = \zeta$ et arcum $Z\Sigma = \eta$, atque pro data loci latitudine $= \Phi$ et Parallaxi $= \pi$ inuenimus interuallum $S\Sigma = \pi \sin. \zeta$. Hinc ergo erit

$$D = \frac{\Delta \sin. \zeta'}{\sin. (ZS - S\Sigma)} = \frac{\Delta \sin. \zeta'}{\sin. (\zeta - \pi \sin. \zeta)}$$

At vero est proxime

$$\sin. (\zeta - \pi \sin. \zeta) = \sin. \zeta \cos. (\pi \sin. \zeta) - \pi \cos. \zeta \sin. \zeta,$$

ideoque

$$\frac{\sin. (\zeta - \pi \sin. \zeta)}{\sin. \zeta} = \cos. (\pi \sin. \zeta) - \pi \cos. \zeta,$$

et quia $\cos. \pi \sin. \zeta = 1 - \frac{1}{2} \pi \pi \sin. \zeta^2$, vbi quidem postremum membrum satis tuto negligere liceret, habebimus

$$D = \frac{\Delta}{1 - \pi \cos. \zeta - \frac{1}{2} \pi \pi \sin. \zeta^2}$$

Translato igitur denominatore in numeratorem, ob

$$\frac{1}{1 - a} = 1 + a + aa, \text{ quia hic } a = \pi \cos. \zeta + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. \zeta^2,$$

reperietur

$$D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. \zeta^2 + \pi \pi \cos. \zeta^2), \text{ siue}$$

$$D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta + \frac{1}{2} \pi \pi (1 + \cos. \zeta^2)),$$

quod postremum membrum num possit omitti sine errore sensibili videamus. Sumamus igitur $\pi = \frac{1}{33}$ et $\zeta = 0$, fietque $\frac{1}{2} \pi \pi (1 + \cos. \zeta^2) = \frac{1}{3303}$, et cum Δ sit circiter $32'$, eius pars 3600^{ma} facit circiter semi-minutum secundum, vnde hoc membrum tuto reiicere licet.

§. 58. Ex Diametro igitur horizontali Δ Diаметer apparens D erit $D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta)$. Quoniam ergo in determinatione Parallaxeos supra vbique arcum

$ZS = \zeta$ assignauimus, facile erit omnibus casibus Diamentrum apparentem D determinare ope sequentis regulae:

Primo tenendum est, Diametrum apparentem non a vertice Obseruatoris V , sed ab eius zenith Z pendere; tum vero, cognitam esse debere Parallaxin Lunae horizontalem π vna cum Diametro horizontali Δ . Hincque, si distantia loci Lunae apparentis S a zenith Z , fuerit $ZS = \zeta$, erit Diameter apparens hoc loco $D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta)$; vnde patet in ipso zenith, vbi $\zeta = 0$, diametrum apparentem fore $D = \Delta (1 + \pi)$, sicque non in vertice sed in zenith Diameter Lunae erit maximus.

DE AESTIMANDO TEMPORE,
 QVO
 DIAMETER SOLIS
 PER CIRCVLVM QVENDAM, SIVE VERTICALEM,
 SEV HORIZONTI PARALLELVM,
 TRANSIRE VIDETVR.

Auctore

A. J. LEXELL.

§. 1.

Regulae quae hucusque ab Astronomis traditae sunt, pro aestimando tempore, quo diameter Solis per filum quoddam siue verticale, siue horizontale, in Quadrante vel alio Instrumento astronomico, transire videtur, licet in casibus plerumque obuiis conclusiones satis exactas suppeditent; examine tamen exactius instituto, facile apprehendetur, eas a rigore geometrico adeo abluere, ut nonnunquam ad conclusiones enormiter a vero aberrantes perducere queant. Ut igitur hac de quaestione omni in casu iudicium certum et nulli dubio obnoxium formari possit, disquisitionem hanc omni rigore instituere suscepi, quo ipso evidens fiet, quid de formulis hucusque adhibitis, statuendum sit.

§. 2.

Tab. X.
Fig. 1.

§. 2. Supponamus igitur primum disquirendum esse de tempore, quo Diameter Solis arcum verticalem ZON percurrit, et statuamus centrum Solis tempore, quo hunc arcum transit, versari in O , dum vero imago Solis istum arcum tangit, centrum Solis reperiri in Q , adeo ut ducto arcu circuli maximi NQ , normali ad arcum ZON , NQ aequetur semidiametro Solis. Tum vero si ponatur P polus Aequatoris, et Z zenith loci, atque iungantur PZ , PO , PQ , OQ ; facile patet quaestionem propositam nunc eo reduci, ut in quadrilatero $PONQ$ ex datis arcibus PO , PQ , NQ et angulis PON , QNO , quorum hic rectus est, determinetur angulus OPQ ; cognito enim isto angulo, tempus innotescet, quo centrum Solis a puncto Q ad punctum O peruenerit. Iam in formulis hucusque adhibitis Astronomi triangulum QON ut rectilinum tractare consueuerunt, unde deducitur $QO = \frac{NQ}{\sin. QON}$. Porro si supponatur $PQ = PO$, et arcum QO , descriptum polo P , interuallo PO , cum linea QO coincidere, erit uti ex sphaericis constat, $OPQ = \frac{QO}{\sin. PO}$, unde fiet

$$\text{ang. } OPQ = \frac{NQ}{\sin. PO \cdot \sin. QON},$$

vbi pro $\sin. QON$ adhibere solent $\cos. ZOP$, supposito nimirum quod $\text{ang. } POQ$ fit rectus.

§. 3. Cum facile perspiciatur in hoc ratiocinio varia supponi, quae non quidem exacte vera haberi queant, videamus qua ratione ad aequationem omni rigore veram, pro determinando valore anguli OPQ peruenire liceat. Ponamus igitur arcus PO , PQ , NQ , respectiue indigitari per literas a , b , c , angulos autem OPQ , $ZOP = 180 - PON$, per α , β , existente $QNO = 90^\circ$. Cum igitur

igitur sit in Triangulo Q O N, $\sin. N Q = \sin. Q O. \sin. N O Q$,
 si facilitatis gratia exprimatur Q O per e , P O Q per θ et
 Q O N per ε , erit

$$\begin{aligned} \sin. c &= \sin. e. \sin. \varepsilon = \sin. e. \sin. (180^\circ - \theta - \beta) = \\ &= \sin. e. \sin. (\theta + \beta) = \sin. e (\sin. \theta. \cos. \beta + \cos. \theta. \sin. \beta) = \\ &= \sin. e. \sin. \theta (\cos. \beta + \cot. \theta. \sin. \beta). \end{aligned}$$

Atqui in Triangulo P O Q est, $\sin. Q O. \sin. P O Q =$
 $\sin. P Q. \sin. O P Q$, seu $\sin. e. \sin. \theta = \sin. b. \sin. \alpha$, tumque

$$\cot. \theta = \frac{\cos. b. \sin. \alpha - \cos. a. \cos. \alpha}{\sin. \alpha}.$$

His igitur valoribus substitutis, prodibit sequens aequatio:

$$\sin. c = \sin. b. (\cos. \beta. \sin. \alpha. + \sin. \beta. \cot. b. \sin. \alpha - \sin. \beta. \cos. \alpha. \cos. a),$$

ideoque

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} - \cot. b. \sin. \alpha. \sin. \beta = \sin. \alpha. \cos. \beta. - \cos. \alpha. \sin. \beta. \cos. a.$$

Quare si ponatur $\text{tang. } \beta. \cos. a = \text{tang. } \delta$, fiet

$$\frac{\sin. c - \cos. b. \sin. \alpha. \sin. \beta}{\sin. b. \cos. \beta} = \sin. \alpha - \cos. \alpha. \text{tang. } \delta,$$

hincque

$$\frac{\cos. \delta (\sin. c - \cos. b. \sin. \alpha. \sin. \beta)}{\sin. b. \cos. \beta} = \sin. (\alpha - \delta),$$

vnde ob cognitos valores ipsorum a, b, c, β, δ , innotescet angulus α .

§. 4. Pro casu speciali, quo $b = a$, formula aliquanto fiet concinnior; erit enim

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} - \sin. \beta. \cos. b = \sin. \alpha. \cos. \beta - \cos. \alpha. \sin. \beta. \cos. b,$$

vbi quidem, si angulus α valde sit exiguus, ita vt statui queat $\cos. \alpha = 1$, fiet

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} = \sin. \alpha. \cos. \beta, \text{ hinc } \sin. \alpha = \frac{\sin. c}{\sin. b. \cos. \beta},$$

quae formula cum superius allata congruit, si loco $\sin. c$,

fin. α , adhibeantur ipsi arcus c, α . Caeterum pro hoc quoque casu valorem exactiorem ipsius α sequenti approximatione obtinere licebit. Quia est

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} = \sin. \alpha. \cos. \beta + (1 - \cos. \alpha) \sin. \beta. \cos. b,$$

ob. $1 - \cos. \alpha = 2 \sin. \frac{1}{2} \alpha^2$ fiet

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} = 2 \sin. \frac{1}{2} \alpha (\cos. \frac{1}{2} \alpha. \cos. \beta + \sin. \frac{1}{2} \alpha. \sin. \beta. \cos. b.),$$

vbi si iam ponatur $\cos. \frac{1}{2} \alpha = 1$, et terminum $\sin. \frac{1}{2} \alpha. \sin. \beta. \cos. b$ prae $\cos. \beta$ evanescere, fiet $2 \sin. \frac{1}{2} \alpha = \frac{\sin. c}{\sin. b. \cos. \beta}$ proxime; tum vero exactius erit:

$$\frac{\sin. c}{\sin. b} = \sin. \alpha. \cos. \beta + 2 \sin. \frac{1}{2} \alpha^2 \sin. \beta. \cos. b = \sin. \alpha. \cos. \beta + \frac{\sin. c^2. \cos. b. \sin. \beta}{2 \sin. b^2 \cos. \beta^2}, \text{ ideoque}$$

$$\sin. \alpha = \frac{\sin. c}{\sin. b. \cos. \beta} - \frac{\sin. c^2. \cos. b. \sin. \beta}{2 \sin. b^2 \cos. \beta^2}.$$

§. 5. Caeterum cum multo faciliori et concinniori ratione aequatio pro determinando angulo α obtineri queat, eam heic proponere aequum est. Ducantur scilicet ex punctis O, N normales ad arcum ZON , qui sibi invicem occurrant in Π . ita vt sit $\Pi O = \Pi N = 90^\circ$; tumque iungatur arcus $P\Pi$, qui si exprimatur per e , angulo $OP\Pi$ per ζ indigitato, habebimus in triangulo $OP\Pi$, $0 = \cos. O\Pi = \cos. OP. \cos. P\Pi + \sin. OP. \sin. P\Pi. \cos. OP\Pi$, et in triangulo $QP\Pi$,

$\sin. NQ = \cos. \Pi Q = \cos. PQ. \cos. P\Pi + \sin. PQ. \sin. P\Pi. \cos. QP\Pi$, siue $0 = \cos. a. \cos. e + \sin. a. \sin. e. \cos. \zeta$, et

$$\sin. c = \cos. b. \cos. e + \sin. b. \sin. e. \cos. (\zeta - \alpha).$$

In posteriori aequatione, substituto pro $\cos. \zeta$ eius valore $= -\cot. a. \cot. e$, fiet

$$\sin. c = \cos. e. \cos. b + \sin. e. \sin. b. \sin. \zeta. \sin. \alpha - \cos. \alpha. \sin. b. \cot. a. \cos. e,$$

hinc

hinc

$$\sin. c - \cos. e \cos. b = \sin. b \sin. e \sin. \zeta \sin. a - \cos. a \sin. b \cot. a \cos. e.$$

Quare cum sit in triangulo O P II, $\cos. e = \sin. a \sin. \beta$, ob $\cos. P \Pi = \sin. P O \cos. P O \Pi$, et $\sin. e \sin. \zeta = \cos. \beta$, ob $\sin. P \Pi \sin. \Pi P O = \sin. P O \Pi$, tumque $\cot. e = -\frac{\cos. a}{\cos. \beta}$, fiet his valoribus substitutis

$$\sin. c - \sin. a \cos. b \sin. \beta = \sin. a \sin. b \cos. \beta - \cos. a \sin. b \cos. a \sin. \beta.$$

quae aequatio prorsus eadem est ac illa, ad quam in §. 3. pertigimus.

§. 6. Ex solutione modo allata iam perspicitur, quaestionem aeque facile resolui, quemcunque situm habuerit arcus Z O N, nec prorsus requiri, vt hic arcus ad circulum maximum pertineat. Sic nimirum supponatur Tab. X. M O N esse arcum cuiuscunque circuli minoris in superficie Fig 2. sphaerae coelestis descripti, eiusque Polum esse II, Polo Aequatoris in P existente, centrum vero Solis, transeuntis per arcum M O N, fuisse in O, et ante transitum, dum imago Solis arcum O N tangere videbatur, centrum istud fuisse in Q; vnde ductis arcibus circulorum maximorum II O, II Q, erunt hi arcus normales ad M O N, et Q N aequabitur semidiametro Solis. Porro concipiatur per O ductum esse arcum circuli maximi R O, qui istum M O N ibidem tangit; tumque iungantur P O, P Q arcus circulorum maximorum. Nunc si arcus P O, P Q, P II, Q N, II O, exprimantur per a, b, e, c, f , et anguli R O P, O P II, O P Q per β, ζ, α , erit ex triangulis O P II, Q P II,

$$\begin{aligned} \cos. \Pi O &= \cos. P O \cdot \cos. P \Pi + \sin. P O \sin. P \Pi \cdot \cos. O \Pi P \\ \cos. \Pi Q &= \cos. P Q \cdot \cos. P \Pi + \sin. P Q \sin. P \Pi \cdot \cos. Q P \Pi. \end{aligned}$$

feu introductis litteris:

$$\begin{aligned} \cos. f &= \cos. a \cdot \cos. e + \sin. a \cdot \sin. e \cdot \cos. \zeta \\ \cos. (f - c) &= \cos. b \cdot \cos. e + \sin. b \cdot \sin. e \cdot \cos. (\zeta - \alpha) \\ &= \cos. b \cdot \cos. e + \sin. b \cdot \sin. e (\cos. \zeta \cos. \alpha + \sin. \zeta \sin. \alpha). \end{aligned}$$

In posteriori aequatione pro $\cos. \zeta$ substituatur eius valor

$$\begin{aligned} \frac{\cos. (f - c) - \cos. b \cdot \cos. e}{\sin. a \sin. e}, \text{ fiet } \cos. (f - c) &= \cos. b \cdot \cos. e \\ &+ \sin. b \cdot \sin. e \cdot \sin. \zeta \cdot \sin. \alpha + \frac{\cos. \alpha \cdot \sin. b}{\sin. a} (\cos. f - \cos. a \cdot \cos. e), \end{aligned}$$

vnde si iterum pro $\cos. e$ substituatur

$$\cos. a \cdot \cos. f + \sin. a \cdot \sin. f \sin. \beta,$$

ob $P O \Pi = 90^\circ - R O P$, tumque $\sin. e \sin. \zeta = \sin. f \cos. \beta$,
haec prodibit aequatio:

$$\begin{aligned} \cos. (f - c) - \cos. b (\cos. a \cos. f + \sin. a \sin. f \sin. \beta) &= \sin. \alpha \sin. b \sin. f \cos. \beta \\ &+ \frac{\cos. \alpha \sin. b}{\sin. a} (\cos. f - \cos. a (\cos. a \cos. f + \sin. a \sin. f \sin. \beta)) \\ &= \sin. \alpha \sin. b \sin. f \cos. \beta \\ &+ \frac{\cos. \alpha \sin. b}{\sin. a} (\sin. a^2 \cos. f - \sin. a \cos. a \sin. f \sin. \beta) \\ &= \sin. \alpha \sin. b \sin. f \cos. \beta \\ &+ \cos. \alpha \sin. b (\sin. a \cos. f - \cos. a \sin. f \sin. \beta) \end{aligned}$$

hinc

$$\begin{aligned} \frac{\cos. (f - c) - \cos. b (\cos. a \cos. f + \sin. a \sin. f \sin. \beta)}{\sin. b \sin. f \cos. \beta} \\ = \sin. \alpha + \frac{\cos. \alpha}{\sin. f \cos. \beta} (\sin. a \cos. f - \cos. a \sin. f \sin. \beta) \end{aligned}$$

§. 7. Si formulas, tam in § praeced. quam 5^{to} allatas, attente consideremus, facile perspicietur, earum computum facillimo modo iniri, si in Triangulo $\Pi P O$, ex datis lateribus $P O$, $O \Pi$ et angulo $P O \Pi$, quaerantur

tur

tur latus $P\Pi$ et angul. $OP\Pi$; tum enim fiet pro §. 5,

$$\text{cot. } (\zeta - \alpha) = \frac{\text{fin. } c - \text{cot. } b \cdot \text{cot. } e}{\text{fin. } b \cdot \text{fin. } e}$$

et pro § praecedente,

$$\text{cot. } (\zeta - \alpha) = \frac{\text{cot. } f - c}{\text{fin. } b \cdot \text{fin. } e} - \text{cot. } b \cdot \text{cot. } e$$

Pro priori enim casu, ad constructionem problematis pertinebit primum, vt quaeratur cot. $\zeta = -\text{tang. } \beta \cdot \text{cot. } a$, tum enim erit:

$$\frac{\text{fin. } \zeta (\text{fin. } c - \text{fin. } a \cdot \text{cot. } b \cdot \text{fin. } \beta)}{\text{fin. } b \cdot \text{cot. } \beta} = \text{cot. } (\zeta - \alpha),$$

deinde vero ob

$$\frac{\text{fin. } \zeta}{\text{cot. } \beta} = \frac{1}{\text{fin. } e} \text{ et } \text{fin. } a \cdot \text{fin. } \beta = \text{cot. } e,$$

prodibit formula proposita. Pro posteriori casu constructio reducitur ad quaerendum angulum ζ ope formulae

$$\text{cot. } \zeta = \frac{\text{cot. } f \cdot \text{fin. } a - \text{fin. } f \cdot \text{cot. } a \cdot \text{fin. } \beta}{\text{fin. } f \cdot \text{cot. } \beta}, \text{ et}$$

$$\text{cot. } e = \text{cot. } a \cdot \text{cot. } f + \text{fin. } a \cdot \text{fin. } f \cdot \text{fin. } \beta.$$

§. 8. Si in formula §. 6. allata, ponatur $b = a$, fiet

$$\frac{\text{cot. } (f - c) - \text{cot. } a^2 \text{cot. } f - \text{fin. } a \cdot \text{cot. } a \cdot \text{fin. } f \cdot \text{fin. } \beta}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } f \cdot \text{cot. } \beta}$$

$$= \text{fin. } \alpha + \frac{\text{cot. } \alpha}{\text{fin. } f \cdot \text{cot. } \beta} (\text{fin. } a \cdot \text{cot. } f - \text{cot. } \alpha \cdot \text{fin. } f \cdot \text{fin. } \beta),$$

et si ponatur $\text{cot. } \alpha = 1$, quod fiet, vbi angulus α est valde parvus, obtinebitur,

$$\frac{\text{cot. } (f - c) \text{cot. } f}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } f \cdot \text{cot. } \beta} = \text{fin. } \alpha, \text{ seu}$$

$$\text{fin. } \alpha = \frac{2 \text{fin. } \frac{1}{2} c \cdot \text{fin. } (f - \frac{1}{2} c)}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } f \cdot \text{cot. } \beta},$$

quae formula, si ponatur $f = 90^\circ$, prorsus congruit cum valore approximato, $\text{fin. } \alpha = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{cot. } \beta}$. Caeterum cum sit

$$\frac{\cos. (f - c) - \cos. f}{\sin. a. \sin. f. \cos. \beta} = \sin. \alpha - \frac{(1 - \cos. \alpha)}{\sin. f. \cos. \beta} (\sin. a. \cos. f - \cos. a \sin. f \sin. \beta)$$

$$= 2 \sin. \frac{1}{2} \alpha \cos. \frac{1}{2} \alpha - \frac{\sin. \frac{1}{2} \alpha}{\sin. f. \cos. \beta} (\sin. a. \cos. f - \cos. a \sin. f \sin. \beta),$$

si primum supponatur

$$2 \sin. \frac{1}{2} \alpha = \frac{\cos. (f - c) - \cos. f}{\sin. a. \sin. f. \cos. \beta}, \text{ seu}$$

$$\sin. \frac{1}{2} \alpha = \frac{\sin. \frac{1}{2} c \sin. (f - \frac{1}{2} c)}{\sin. a. \sin. f. \cos. \beta},$$

adhibito hoc valore pro $1 - \cos. \alpha$, valorem propiorrem pro $\sin. \alpha$ obtinebimus, qui tamen prolixior est, quam eius ut usum in calculis astronomicis facere liceat.

§. 9. Hucusque contemplati quidem non sumus nisi illud tempus, quo centrum Solis a puncto Q ad O peruenit, id est, quod elabitur inter momentum, quo margo Solis arcum M O N tangere videtur, et illud quo centrum Solis per hunc arcum transit. Nunc autem simul ratio habenda est temporis, quod inter transitum centri per arcum modo dictum et contactum imaginis ab altera parte huius arcus elabitur; neque enim existimandum est, interualla haec temporum praecise aequalia esse. Scilicet si centrum Solis tempore secundi contactus versetur in Q', puncto contactus existente N', si iungantur P N' Q', P N' Q', P N' Q', iamque exprimatur P Q' per b', nunc disquirendum de formula, quae valorem anguli O P N' = α' exhibet. Caeterum facili adhibita attentione perspicietur, aequationem quaesitam huiusmodi esse formae:

$$\frac{\cos. (f + c) - \cos. b' (\cos. a. \cos. f + \sin. a. \sin. f. \sin. \beta)}{\sin. c. \sin. f. \cos. \beta}$$

$$= - \sin. \alpha' + \frac{\cos. \alpha'}{\sin. f. \cos. \beta} (\sin. a. \cos. f - \cos. a. \sin. f. \sin. \beta).$$

Pro

Pro illis igitur casibus vbi anguli α , α' sunt valde parui, ideoque etiam parum inter se differunt, ita vt supponere liceat $\cos. \alpha = \cos. \alpha'$, et $\cos. \frac{1}{2}(\alpha - \alpha') = 1$, si insuper supponatur facilitatis gratia $a = b = b'$, prodibit,

$$\sin. \alpha + \sin. \alpha' = \frac{\cos. (f - c) - \cos. (f + c)}{\sin. a \cdot \sin. f \cdot \cos. \beta},$$

ideoque

$$\sin. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha') = \frac{\sin. c \cdot \sin. f}{\sin. a \cdot \sin. f \cdot \cos. \beta} = \frac{\sin. c}{\sin. a \cdot \cos. \beta},$$

ita vt nunc quidem liquido pateat, valorem approximatum ipsius $\frac{1}{2}(\alpha + \alpha')$ per istam formulam:

$$\sin. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha') = \frac{\sin. c}{\sin. a \cdot \cos. \beta},$$

seu etiam per hanc: $\alpha + \alpha' = \frac{2c}{\sin. a \cdot \cos. \beta}$ exprimi, denotante c femidiametrum Solis.

§. 10. Caeterum haec formula multo facilius deducitur ex istis binis aequationibus principalibus:

$$\cos. (f - c) = \cos. a \cdot \cos. e + \sin. a \cdot \sin. e \cos. (\zeta - \alpha)$$

$$\cos. (f + c) = \cos. a \cdot \cos. e + \sin. a \cdot \sin. e \cos. (\zeta + \alpha')$$

vnde habetur

$$\frac{\cos. (f - c) - \cos. (f + c)}{\sin. a \cdot \sin. e} = \cos. (\zeta - \alpha) - \cos. (\zeta + \alpha'),$$

ideoque

$$\frac{\sin. c \cdot \sin. f}{\sin. a \cdot \sin. e} = \sin. \left(\frac{\alpha + \alpha'}{2} \right) \sin. \left(\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2} \right),$$

vbi si ponatur $\alpha - \alpha' = 0$, fiet

$$\sin. \left(\frac{\alpha + \alpha'}{2} \right) = \frac{\sin. c \cdot \sin. f}{\sin. a \cdot \sin. e \cdot \sin. \zeta} = \frac{\sin. c}{\sin. a \cdot \cos. \beta}, \text{ ob}$$

$$\sin. f \cos. \beta = \sin. e \cdot \sin. \zeta.$$

Tum vero simul patet, si innotescat $\frac{\alpha - \alpha'}{2}$, exacte fore

$$\sin. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha') = \frac{\sin. c \cdot \sin. f}{\sin. a \cdot \sin. e \cdot \sin. \left(\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2} \right)}$$

= $\sin.$

$$= \frac{\sin. c \sin. \zeta}{\sin. c. \cos. \beta. \sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2})},$$

vbi tamen, vt in superioribus, supponitur $b = b' = a$.
Practerea quia est

$$\begin{aligned} \sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2}) &= \sin. \zeta. \cos. (\frac{\alpha' - \alpha}{2}) + \cos. \zeta \sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2}) \\ &= \sin. \zeta + \cos. \zeta. \sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2}), \end{aligned}$$

hinc

$$\frac{\sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2})}{\sin. \zeta} = 1 + \cot. \zeta \sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2}),$$

adeoque, ob $\sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2})$ valde paruum, loco

$$\frac{1}{1 + \cot. \zeta. \sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2})} \text{ adhibere licebit}$$

$$1 - \cot. \zeta. \sin. (\frac{\alpha' - \alpha}{2}); \text{ quare fiet}$$

$$\sin. \frac{1}{2} (\alpha + \alpha') = \frac{\sin. c}{\sin. a \cos. \beta} (1 - \cot. \zeta. \sin. \frac{\alpha' - \alpha}{2}),$$

quae formula valorem satis propinquum ipsius $\alpha + \alpha'$ exprimit.

§. 11. Pro inueniendō autem valore anguli $\frac{\alpha - \alpha'}{2}$, sequenti ratiocinio vti licebit: quia est

$$\cos. (f - c) = \cos. a. \cos. e + \sin. a. \sin. e \cos. (\zeta - \alpha) \text{ et}$$

$$\cos. (f + c) = \cos. a. \cos. e + \sin. a. \sin. e \cos. (\zeta + \alpha'),$$

fiet

$$\frac{\cos. (f - c) + \cos. (f + c) - 2 \cos. a. \cos. e}{\sin. a. \sin. e} = \cos. (\zeta - \alpha) + \cos. (\zeta + \alpha'),$$

hincque

$$\frac{\cos. f \cos. c - \cos. a \cos. e}{\sin. a. \sin. e} = \cos. (\zeta + \frac{1}{2} (\alpha' - \alpha)) \cos. \frac{1}{2} (\alpha + \alpha'),$$

vnde

cos.

$$\frac{\cos. f. \cos. c - \cos. a. \cos. e}{\sin. a. \sin. e. \cos. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha')} = \cos. \zeta \cos. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha) - \sin. \zeta. \sin. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha),$$

hinc igitur obtinebimus

$$\sin. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha) = \frac{-\cos. f. \cos. c + \cos. a. \cos. e}{\sin. \zeta. \sin. a. \sin. e. \cos. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha')},$$

vbi quidem si ponantur $\cos. \frac{1}{2}(\alpha + \alpha')$, $\cos. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha)$ unitati aequales, tum vero loco $\cot. \zeta$, $\cos. e$, et $\sin. \zeta. \sin. e$ substituuntur eorum valores:

$$\frac{\cos. f. \sin. a. - \sin. f. \cos. a. \sin. \beta}{\sin. f. \cos. \beta}, \cos. a \cos. f + \sin. a \sin. f. \sin. \beta,$$

$\sin. f. \cos. \beta$, fiet

$$\sin. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha) = \frac{\cot. f. (1 - \cos. c)}{\sin. a \cos. \beta} = \frac{2 \cot. f. \sin. \frac{1}{2} c^2}{\sin. a \cos. \beta}.$$

Caeterum quia correctio $\cot. \zeta. \sin. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha)$ valorem anguli ζ involuit, facile perspicitur, his in casibus, vbi huius correctionis rationem habere necesse sit, multum praestare, vt ex inuentis valoribus anguli ζ et lateris e , quaerantur anguli $\zeta - \alpha$, $\zeta + \alpha'$ per formulas saepius propositas, pro quarum faciliore computo statuere licebit, $\cos. a. \cos. e = \cos. g$, vnde fiet

$$\begin{aligned} \cos. (\zeta - \alpha) &= \frac{\cos. (f - c) - \cos. g}{\sin. a. \sin. e} \\ &= \frac{2 \sin. \frac{1}{2}(f + c + g) \sin. \frac{1}{2}(g - f + c)}{\sin. a \sin. e} \quad \text{et} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \cos. (\zeta + \alpha') &= \frac{\cos. (f + c) - \cos. g}{\sin. a \sin. e} \\ &= \frac{2 \sin. \frac{1}{2}(f + c + g) \sin. \frac{1}{2}(g - f - c)}{\sin. a \sin. e}. \end{aligned}$$

§. 12. Quia est

$$\frac{\sin. c. \sin. f.}{\sin. a. \sin. e. \sin. \frac{1}{2}(\alpha' + \alpha)} = \sin. \zeta + \left(\frac{\alpha' - \alpha}{2}\right)$$

$$= \sin. \zeta. \cos. \left(\frac{\alpha' - \alpha}{2}\right) + \cos. \zeta \sin. \left(\frac{\alpha' - \alpha}{2}\right) \text{ et}$$

$$\frac{\cos. f. \cos. c - \cos. a \cos. e}{\sin. a. \sin. e. \cos. \frac{1}{2}(\alpha' + \alpha)} = \cos. \zeta. \cos. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha)$$

$$- \sin. \zeta. \sin. \frac{1}{2}(\alpha' - \alpha),$$

si breuitatis gratia ponatur

$$\frac{\alpha' + \alpha}{2} = s; \quad \frac{\alpha' - \alpha}{2} = d; \quad \frac{\sin. c. \sin. f.}{\sin. a. \sin. e} = M \text{ et}$$

$$\frac{\cos. f. \cos. c - \cos. a. \cos. e}{\sin. a \sin. e} = N, \text{ erit}$$

$$\frac{M}{\sin. s} = \sin. \zeta. \cos. d + \cos. \zeta. \sin. d, \text{ et}$$

$$\frac{N}{\cos. s} = \cos. \zeta. \cos. d - \sin. \zeta. \sin. d,$$

vnde sumtis quadratis, illisque inuicem additis, obtinebitur

$$\frac{M^2}{\sin. s^2} + \frac{N^2}{\cos. s^2} = 1, \text{ hinc}$$

$$M^2 (1 - \sin. s^2) + N^2 \sin. s^2 = \sin. s^2 - \sin. s^4,$$

ideoque

$$\sin. s^4 - \sin. s^2 (1 - N^2 + M^2) + M^2 = 0,$$

vbi igitur valor ipsius s ope aequationis biquadraticae determinari debet, quae tamen instar quadraticae tractari potest. Caeterum quia $\sin. s^2$ supponitur valde paruum, habebitur approximando,

$$\sin. s^2 = \frac{M^2}{1 - N^2}, \quad \cos. s^2 = \frac{1 - N^2 - M^2}{1 - N^2},$$

tumque porro

$$\sin. s^2 = \frac{M^2 \cos. s^2}{\cos. s^2 - N^2} = \frac{M^2 (1 - N^2 - M^2)}{1 - 2N^2 - M^2 + N^4}.$$

§. 13. In superioribus supposuimus esse $b = b' = a$.
 Quod si vero rationem quoque habere velimus discrepan-
 tiae, quae inter hos arcus intercedit, inuestigatio anguli
 $\alpha + \alpha'$ sequenti ratione expedienda est: Ob

$$\begin{aligned} \cos. (f - c) &= \cos. b \cos. e + \sin. b \sin. e \cos. (\zeta - \alpha), \\ \cos. (f + c) &= \cos. b' \cos. e + \sin. b' \sin. e \cos. (\zeta + \alpha'), \end{aligned}$$

si prior aequatio multiplicetur per $\sin. b'$, posterior per
 $\sin. b$, earumque differentia capiatur, erit

$$\begin{aligned} \cos. (f - c) \sin. b' - \cos. (f + c) \sin. b &= \cos. e \sin. (b' - b) \\ &+ \sin. b \sin. b' \sin. e (\cos. (\zeta - \alpha) - \cos. (\zeta + \alpha')), \end{aligned}$$

hincque

$$\begin{aligned} \frac{\cos. (f - c) \sin. b' - \cos. (f + c) \sin. b - \cos. e \sin. (b' - b)}{\sin. b' \sin. b \sin. e} \\ = 2 \sin. \frac{1}{2} (\alpha' + \alpha) \sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2}), \text{ siue} \\ \cos. f \cos. c (\sin. b' - \sin. b) + \sin. f \sin. c (\sin. b' + \sin. b) \\ - \cos. e \sin. (b' - b) = 2 \sin. b' \sin. b \sin. e \sin. (\frac{\alpha' + \alpha}{2}) \sin. (\zeta + (\frac{\alpha' - \alpha}{2})). \end{aligned}$$

Tumque ob

$$\begin{aligned} \sin. b' - \sin. b &= 2 \sin. \frac{1}{2} (b' - b) \cos. \frac{1}{2} (b' + b), \\ \sin. b' + \sin. b &= 2 \sin. \frac{1}{2} (b' + b) \cos. \frac{1}{2} (b' - b), \\ \sin. (b' - b) &= 2 \sin. \frac{1}{2} (b' - b) \cos. \frac{1}{2} (b' - b), \end{aligned}$$

colligitur

$$\begin{aligned} \sin. f \sin. c \sin. \frac{b' + b}{2} \cos. \frac{b' - b}{2} \\ + \cos. f \cos. c \sin. \frac{b' - b}{2} \cos. \frac{b' + b}{2} - \cos. e \sin. \frac{b' - b}{2} \cos. \frac{b' - b}{2} \\ = \sin. b' \sin. b \sin. e \sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} \sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2}); \end{aligned}$$

ex qua formula, si ponatur

$$\frac{b' + b}{2} = a, \cos. \frac{b' - b}{2} = 1 \text{ et } \sin. (\zeta + \frac{\alpha' - \alpha}{2}) = \sin. \zeta,$$

prodibit

$$\begin{aligned} \sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} &= \frac{\sin. f. \sin. c. \sin. a + \cos. f. \cos. c. \cos. a. \sin. \frac{b' - b}{2} - \cos. e. \sin. \frac{b' - b}{2}}{\sin. b. \sin. b'. \sin. e. \sin. \zeta} \\ &= \frac{\sin. c. \sin. a}{\sin. b. \sin. b'. \cos. \beta} \frac{\sin. \frac{b' - b}{2} \cos. f. \cos. a (1 - \cos. c)}{\sin. b. \sin. b'. \sin. f. \cos. \beta} \\ &\quad - \frac{\sin. a. \sin. \beta \sin. \frac{b' - b}{2}}{\sin. b. \sin. b'. \cos. \beta} \end{aligned}$$

ob $\cot. e = \cos. a : \cos. f + \sin. a \sin. f \sin. \beta$ et $\sin. e \sin. \zeta = \sin. f \cos. \beta$. Heic autem membrum intermedium, ob factorem $\sin. \frac{b' - b}{2} (1 - \cos. c)$ prorsus exiguum, tuto omitti posse videtur, vnde conficitur

$$\sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} = \frac{\sin. c. \sin. a}{\sin. b. \sin. b'. \cos. \beta} - \frac{\sin. a. \tan. \beta. \sin. \frac{b' - b}{2}}{\sin. b. \sin. b'}$$

Caeterum inutile foret heic prolixius inquirere, quomodo haec expressio alteriori approximatione ad maiorem adhuc exactitudinem perducatur, cum istis in casibus, vbi valores angulorum α' , α , multum inter se discrepantes prodire queant, sine dubio praestabit formulis omni rigore veris vti.

§. 14. Plerumque quidem evenit, vt arcus P O, intervallo temporis angulo O P Q vel O P Q' respondens, vix sensibilem patiatur mutationem; interim tamen vt ista mutatio sensibilis fieret, quia cognita supponi non potest, nisi ipse angulus O P Q vel O P Q' innotuerit, negotium ita perfici poterit, vt primum exquiratur angul. O P Q vel O P Q', qui pro valore constanti ipsius P O locum haberet, quo ipso innotescet, quantam mutationem declinatio intervallo temporis, quod angulo O P Q vel O P Q' respon-

spondet, subierit, vnde denuo variatio anguli OPQ ex mutato valore ipsius PQ innotescet. Constat autem ex Trigonometria sphaerica, esse variationem anguli ΠPQ in triangulo ΠPQ ad variationem lateris $PQ = -\sin. PQ \Pi: \sin. PQ$, vbi loco anguli $PQ \Pi$ plerisque in casibus angulus $EO \Pi$ adhiberi poterit.

Tab. X.
Fig. 3.

§. 15. In §. sup. 12, vbi de inuestigando valore anguli $s = \frac{\alpha' + \alpha}{2}$ egimus, inuenimus aequationem biquadraticam huic proposito inferentem. Conueniet igitur vt examinemus, an ipsa quaestionis indoles ad aequationem biquadraticam perducatur. Sit igitur MON arcus circuli, quem centrum Solis in puncto O transit, punctis contactuum imaginis Solis existentibus in Q, Q' ; tum ducto ad polum Aequatoris arcu circuli maximi PO , facile patet, circulum Polo P , internallo PO descriptum, circulum MON in alio quodam puncto O' secturum fore; ibique centrum Solis hunc arcum transiturum esse; vnde huic puncto correspondentes dabuntur, in quibus imago Solis arcum MO' contingere videbitur. Haec igitur puncta si indigentur per R, R' ; angulus α designabit vel QPO vel RPO , et α' designabit vel OPQ' vel OPR' , quare iam patet, $\sin. s$ quatuor habere posse valores, vbi tamen singuli bini non nisi signis differunt; sic enim fiet

$$\sin. QPQ' = -\sin. (RPO + OPR') = \sin. (360^\circ - QPQ'),$$

tumque

$$\sin. (RPO + OPQ') = -\sin. (OPQ + OPR'),$$

nam

$$RPO + OPQ + OPQ' + OPR' = 360^\circ, \text{ ob}$$

$$OPQ = O'PR; OPQ' = R'PO'.$$

§. 16. Quae hucusque exposita fuerunt, de transitu Solis per arcum cuiuscunque circuli in superficie sphaerae coelestis descripti valent, ideoque eorum applicatio facile ad transitum imaginis Solis per fila verticalia et horizontalia quadrantis et alius instrumenti astronomici fieri potest. Filum enim verticale exprimit tangentem circuli verticalis, et filum horizontale exprimet tangentem circuli maximi, per punctum, ubi bina fila se decussant, ad circulum verticalem perpendiculariter descripti. Pro reliquis vero casibus, ubi de transitu per alios circulos quaestio est, observari convenit, situm huiusmodi circuli in sphaera coelesti ita determinari, ut per polum Aequatoris et polum circuli propositi ducatur circulus maximus, circulo isto in puncto M occurrens, tum vero descriptus intelligatur meridianus PZ per polum aequatoris et zenith loci: his enim factis, situs circuli istius innotescet, ex cognitis arcibus ΠP , ΠM , et angulo ZPM vel $ZP\Pi$.

§. 17. Quoniam in valoribus approximatis pro $\alpha + \alpha'$ valor anguli $ROP = \beta$ ingreditur, necesse erit ut ostendamus, qua ratione hunc angulum inuestigare conveniet. Primum igitur, quia tempus quo transitus Solis observatus est, cognitum habeatur, dabitur etiam valor arcus PO ; tumque si circulus, per quem transitus factus sit, fuerit maximus, ponamus illum occurrere meridiano loci in Z , vnde ex cognitis ZP , PO , ZPO , dabitur angulus ZOP . At si circulus fuerit minor, ex cognitis angulis $ZP\Pi$, ZPO , innotescit $OP\Pi$, vnde ex datis PO , $P\Pi$ et angulo $OP\Pi$ cognoscetur angulus $POP = 90^\circ - ROP$, vel etiam ex cognitis lateribus $P\Pi$, ΠO et angulo ΠPO , quaerendus est angulus $PO\Pi$. Caeterum consideratio poste-

sterioris huius casus in praxi astronomica inutilis est, quia, dum observatur transitus imaginis Solis per filum quomodocumque dispositum, facile intelligitur hoc filum repraesentare tangentem circuli alicuius maximi.

§. 18. Ut autem usus eorum, quae in praecedentibus allata sunt, eo evidentius innotescat, ad exempla nonnulla descendamus. Ponamus igitur quaestionem esse de tempore, quo imago Solis filum verticale transit, existente $c = 15^{\circ}, 30''$, $P O = a = 67^{\circ}$ et angulo $P O Z = \beta = 85^{\circ}$. Per formulam igitur ab Astronomis usitatam, $\alpha + \alpha' = \frac{2c}{\sin. a. \cos. \beta}$, fiet $\alpha + \alpha' = 6^{\circ}, 26', 24''$. At calculo secundum formulas nostras exacte veras instituto, reperitur primum $e = 23^{\circ}, 30', 30''$ et $\zeta = 167^{\circ}, 22', 44'', 6$, tum vero $\zeta - \alpha, 164^{\circ}, 29', 3'', 8$, et $\zeta + \alpha' = 171^{\circ}, 9', 29'', 7$, ita ut sit $\alpha' + \alpha = 6^{\circ}, 40', 25'', 9$; $\alpha = 2^{\circ}, 53', 40'', 8$; $\alpha' = 3^{\circ}, 46', 45'', 1$; hinc $\frac{\alpha' - \alpha}{2} = 26', 32'', 1$. Tum vero si formulae:

$$\sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} = \frac{\sin. c. \sin. \zeta}{\sin. a. \cos. \beta. \sin. (\zeta + \frac{\alpha' + \alpha}{2})}$$

usum facere velimus, reperiemus $\frac{\alpha' + \alpha}{2} = 3^{\circ}, 20', 13'', 1$. ex quo prior noster calculus satis confirmatur, dissensu utriusque conclusionis $\frac{1}{2}$ scrupuli secundi vix exsuperante. Hoc igitur exemplum demonstrat, variis in casibus fieri posse, ut formula ab Astronomis proposita pro computando transitu diametri Solis per filum siue verticale seu horizontale, ad erroneas perducatur conclusiones, errore quidem in casu proposito existente 14 minut. primor., unde pro tempore transitus error 56 secund. resultaret.

§. 19. Approximatio pro valore ipsius $\sin. \frac{\alpha' - \alpha}{2}$ supra §. 11. allata, casu quo $f = 90^\circ$, omnino incongrua euadit; interim tamen re bene perpenſa, aliam approximationem pro hoc casu adferre licebit. Cum nimirum sit

$$\sin. \frac{\alpha' - \alpha}{2} = \frac{\cos. a. \cos. e}{\sin. a. \sin. e. \sin. \zeta. \cos. \frac{\alpha' + \alpha}{2}} + \cot. \zeta \cos. \frac{\alpha' - \alpha}{2}$$

ſi ponatur $\cos. \frac{\alpha' - \alpha}{2} = 1$, tumque pro $\cot. \zeta$, $\cos. e$, $\sin. e$, $\sin. \zeta$ introducantur eorum valores

— $\text{tang. } \beta. \cos. a$, $\sin. a. \sin. \beta$ et $\cos. \beta$; fiet

$$\sin. \frac{\alpha' - \alpha}{2} = \frac{\text{tang. } \beta \cos. a (1 - \cos. \frac{\alpha' + \alpha}{2})}{\cos. \frac{1}{2}(\alpha' + \alpha)} = \frac{\text{tang. } \beta \cos. a. 2 \sin. \frac{(\alpha' + \alpha)^2}{4}}{\cos. \frac{1}{2}(\alpha' + \alpha)}$$

ſeu etiam, quia plerumque $\frac{\alpha' - \alpha}{2}$ valde paruum eſt,

$$\begin{aligned} \alpha' - \alpha &= \alpha' + \alpha. \sin. \frac{\alpha' + \alpha}{4} \text{ tang. } \beta \cos. a. \\ &= -(\alpha' + \alpha) \sin. \frac{\alpha' + \alpha}{4} \cot. \zeta. \end{aligned}$$

Verumtamen ſi pro casu propoſito huius approximationis uſum facere uelimus, ponendo $\alpha' + \alpha = 6^\circ, 26', 34''$, inuenimus $\alpha' - \alpha = 47', 24''$, diſſenſu a ueritate plusquam quinque minorum primorum exiſtente, adeo ut in caſibus dubiis uix ullo cum uſu haec approximatio adhiberi queat.

§. 20. Quia valores angulorum α' , α , adeo diuerſi eſſe poſſunt, facile quidem perſpicitur, caſus incidere, ubi pro ang. α' valores conuenientes proponi nequeant; quod fiet ubi $\frac{\sin. c + \cos. a. \cos. e}{\sin. a. \sin. e} > 1$, hoc eſt, $\sin. c > -\cos. (a + e)$, uel $\sin. c > \sin. (a + e - 90)$. Limes ergo ualorem reallium ipsius α' pro casu, quo $a = 67^\circ$ et $c = 15', 30''$, is erit, ubi $\beta = 86^\circ, 26', 43''$, tum ſcilicet fiet $e = 23^\circ, 15', 30''$,

30'', ideoque $a + e - 90 = 15', 30'' = c$, hinc habebitur $\zeta + \alpha' = 180$, et $\zeta - \alpha = 167^\circ, 12', 39''$. 4, existente $\zeta = 170^\circ, 57', 58'', 9$, ex quo colligitur $\alpha' + \alpha = 12^\circ, 47', 20'', 6$, et $\alpha' - \alpha = 5^\circ, 16', 41'', 6$, ita vt haec differentia angulorum α', α , angulum minorem α magnitudine excedat. Manentibus autem valoribus ipsorum a et c , si β ultra $86^\circ, 26', 42''$ augeatur, liquet pro α' nullos valores reales adferri posse.

§. 21. Praeterea illi quoque incidunt casus, vbi neque angulus α valorem fortitur realem; patet autem litem valorum realium pro α ibi constituendum, vbi ang. $\beta = 90^\circ$, hoc est vbi circulus minor, polo P, interuallo P O descriptus, tangit circulum Z O in O. Pro hoc autem casu valor anguli O P Q = α , sequentem in modum indagatur. In Triang. Q P Π erit $\text{cos. } \Pi Q = \text{sin. } N Q = \text{cos. } P Q \text{ cos. } P \Pi + \text{sin. } P Q \cdot \text{sin. } P \Pi$, $\text{cos. } Q P \Pi = \text{cos. } O P \cdot \text{cos. } P \Pi + \text{sin. } O P \cdot \text{sin. } P \Pi$, $\text{cos. } Q P \Pi = \text{cos. } O P \cdot \text{sin. } O P (1 - \text{cos. } O P Q)$, ob $O P + P O = 90^\circ$ et $O P Q = 180 - Q P \Pi$, hinc fiet

Tab. X.
Fig. 4.

$$\text{sin. } c = \text{sin. } 2 a \cdot \text{sin. } \frac{1}{2} \alpha^2 \text{ et } \text{sin. } \frac{1}{2} \alpha^2 = \frac{\text{sin. } c}{\text{sin. } 2 a}.$$

Idem vero et sic demonstratur:

$\text{sin. } N Q = \text{sin. } O Q \cdot \text{cos. } P O Q = 2 \text{sin. } \frac{1}{2} O Q \cdot \text{cos. } \frac{1}{2} O Q \cdot \text{cos. } P O Q$, atqui est

$$\text{sin. } \frac{1}{2} O Q = \text{sin. } O P \cdot \text{sin. } \frac{1}{2} O P Q \text{ et } \text{cos. } \frac{1}{2} O Q = \frac{\text{cos. } O P}{\text{cos. } P S},$$

tumque denuo

$$\frac{\text{cos. } P O Q}{\text{cos. } P S} = \text{sin. } \frac{1}{2} P O Q, \text{ proinde}$$

$$\text{sin. } N Q = 2 \text{sin. } O P \cdot \text{cos. } O P \cdot \text{sin. } \frac{1}{2} O P Q^2.$$

Tab X.
Fig. 5

§. 22. Denique si situs circuli maximi S M N talis sit, vt imago Solis eum in N tangat, centrum autem Solis non propius quam ad distantiam datam M O, femidiametro Solis minorem, huic arcui appropinquare possit, quaeritur valor anguli O P Q, qui respondet tempore, quo centrum Solis a Q ad O peruenerit. Adhibita igitur eadem constructione ac in praecedentibus, si arcus O M littera *e* exprimatur, erit $P \Pi = 90 - a - e$, hinc ob
 $\text{cof. } \Pi Q = \text{cof. } P Q. \text{cof. } \Pi P + \text{fin. } P Q. \text{fin. } \Pi P. \text{cof. } Q P \Pi,$
 $\text{fin. } e = \text{cof. } a. \text{fin. } (a + e) - \text{fin. } a. \text{cof. } (a + e) \text{cof. } \alpha,$
 tumque

$$\text{fin. } e - \text{cof. } a \text{ fin. } (a + e) + \text{fin. } a \text{ cof. } (a + e) = \text{fin. } a \text{ cof. } (a + e) (1 - \text{cof. } \alpha)$$

$$\text{siue } \text{fin. } e - \text{fin. } e = \text{fin. } a \text{ cof. } (a + e) (1 - \text{cof. } \alpha) \text{ et}$$

$$\frac{\text{fin. } \frac{1}{2}(e - e) \text{ cof. } \frac{1}{2}(e + e)}{\text{fin. } a. \text{cof. } (a + e)} = \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha^2.$$

§. 23. Etiam si vero casus existant, quibus formula ista approximatione eruta: $\text{fin. } \frac{\alpha' + \alpha}{2} = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } \alpha. \text{cof. } \beta}$ ad valde erroneas ducat conclusiones: tamen, eo non obstante, eius vsus rite in calculis astronomicis adhibetur, quod hi casus non prodeant, nisi vbi angulus valde fuerit magnus. Inuenimus, autem calculo instituto pro angulo $\beta = 78^\circ$, existente $a = 67$, et $c = 15', 30''$, per formulas nostras omni rigore veras, $\alpha' + \alpha = 2^\circ, 42', 8'', 8$, et per formulam approximatione erutam, $\alpha' + \alpha = 2^\circ, 42' 0''$, dissensu non maiore quam $8'', 8$, existente; vnde si approximatione vti quis vellet, in determinando tempore transitus nonnisi errorem semissis minuti secundi committere poterit. Hinc igitur concludimus, pro angulis β minoribus quam 78° ,
 sine

sine sensibilis erroris periculo formulam $\sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} = \frac{\sin. c}{\sin. a. \cos. \beta}$ in usum reuocari posse.

§. 24. Cum maxima variatio in declinatione Solis, interuallo 24 horarum, 23 minuta prima cum dimidio vix excedat, pro inuestigando angulo $\alpha' + \alpha$, variationis in declinatione Solis rationem habere necesse non erit, nisi illis in casibus, vbi ang. β propius ad 90° accedit. Tum vero si arcus P Q dicatur b et arcus P Q', b' , horum arcuum differentia ab arcu P O inuenietur, si primum pro computando angulo O P Q' adhibeatur formula: $\sin. \frac{\alpha' + \alpha}{2} = \frac{\sin. c}{\sin. a. \cos. \beta}$ tum vero exquiratur variatio in declinatione Solis, respondens tempori per angulum modo inuentum $\frac{1}{2}(\alpha' + \alpha)$ expressio, quae si dicatur δ , erit $b = a - \delta$, et $b' = a + \delta$, proxime; quibus valoribus adhibitis fiet vt antea

$$\begin{aligned} \sin. c - \cos. b. \cos. e &= \sin. b. \sin. e. \cos. (\zeta - \alpha), \text{ et} \\ - \sin. c - \cos. b'. \cos. e &= \sin. b'. \sin. e. \cos. (\zeta + \alpha'). \end{aligned}$$

Quodsi vero valores ipsorum b , b' satis exacti nondum habeantur, eos denuo noua correctione emendare licebit.

§. 25. Quae in praecedentibus allata sunt, applicari quidem quoque poterunt ad transitum Lunae per filum quodpiam in foco cuiusdam tubi collocatum; verum tum praeter cautelas modo commemoratas obseruandas, insuper ratio habenda est situs Lunae per Parallaxin immutati, nec non motus Lunae in ascensionem rectam; ita vt loco declinationis verae adhiberi debeat declinatio apparens, tum vero conuersio anguli O P Q in tempus debet fieri in ratione, qua 15° excedunt differentiam inter motum horarium Lunae et Solis in ascensionem rectam, si scilicet tempus motui Solis accommodatum adhibeatur.

OBSERVATIONES
DE PROBLEMATĒ,

QVO

QVAERITVR ELEVATIO POLI, EX OBSERVATA
ALTITVDINE SOLIS, ET OBSERVATO QVOQVE
TEMPORE, QVO DIAMETER SOLIS FILVM ALI-
QVOD, SIVE VERTICALITER, SIVE HO-
RIZONTALITER DISPOSITVM,
PERTRANSIT.

Auctore

A. I. LEXELL.

§. I.

Tab. XI.
Fig. 1.

Problema hoc a celebri Ang'orum Astronomo *Lyons* in Ephemeridibus nauticis pro Anno 1778 propositum habetur, cumque primo intuitu valde speciosum videatur, omnino meretur vt accuratori examini subiiciatur. Re autem bene pensitata liquet, Problema eo reduci, vt in triangulo sphaerico ZSP , vbi Z designat zenith loci, P polum Aequatoris et S locum Solis, ex datis lateribus ZS , PS et angulo ZSP , quaeratur latus PZ , seu, vti
Astro-

Astronomi loqui solent, vt ex datis altitudine et declinatione Solis, nec non angulo parallactico, quaeratur eleuatio poli. Scilicet per obseruatum tempus, quod diameter Solis impendit ad percurrendum filum commemoratum, dabitur quantitas anguli parallactici, vt mox declarabimus. Prius autem operae pretium crit, vt examinemus, quanti errores in valorem arcus P Z deriuentur, ex illis erroribus, qui in obseruando siue arcu Z S, seu angulo Z S P commissi fuerunt. Nam de arcu P S, cuius valor ex tabulis desumitur, vix vllum esse potest dubium, modo Longitudo geographica loci, in quo obseruatio facta est, et tempus ipsum obseruationis proxime cognita habentur.

§. 2. Primum igitur, si quaeratur variatio ipsius P Z ex variatione S Z oriunda, exprimantur arcus P Z, P S, Z S per z , a , v , et angulus Z S P per η , eritque vt ex doctrina triangulorum sphaericorum constat

$$\text{cof. } z = \text{cof. } a \cdot \text{cof. } v + \text{fin. } a \text{ fin. } v \text{ cof. } \eta,$$

hinc sumtis differentialibus fiet:

$$-dz \text{ fin. } z = -dv(\text{cof. } a \cdot \text{fin. } v - \text{fin. } a \cdot \text{cof. } v \cdot \text{cof. } \eta) - d\eta \text{ fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{fin. } \eta.$$

Heic igitur si ponatur η constans, fiet variatio arcus z ex variatione dv oriunda

$$= dv \frac{\text{cof. } a \cdot \text{fin. } v - \text{fin. } a \cdot \text{cof. } v \cdot \text{cof. } \eta}{\text{fin. } z}.$$

Iam si angulus P Q S indigitetur per θ , constat esse

$$\text{cot. } \theta = \frac{\text{cof. } a \cdot \text{fin. } v - \text{fin. } a \cdot \text{cof. } v \cdot \text{cof. } \eta}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } \eta},$$

hinc $\text{cof. } a \text{ fin. } v - \text{fin. } a \text{ cof. } v \text{ cof. } \eta = \text{fin. } a \text{ fin. } \eta \text{ cot. } \theta$, et

$$dz = dv \frac{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } \eta \cdot \text{cot. } \theta}{\text{fin. } z} = dv \text{ cof. } \theta,$$

ideoque erit variatio ipsius arcus P Z, ex variatione arcus

ZS oriunda, in proportione anguli azimuthalis P Z S, ideoque minima vbi hic angulus fuerit rectus.

§. 3. Deinde pro variatione arcus z ex variabilitate anguli η deriuanda, fit

$$dz = d\eta \frac{\sin. a. \sin. v \sin. \eta}{\sin. z} = d\eta \sin. a. \sin. \Phi = d\eta \sin. v. \sin. \theta,$$

designante Φ angulum Z P S. Heic igitur liquet, variationem ipsius z , ex variatione anguli η oriundam, cum angulo Φ increfcere, maximamque esse vbi $\Phi = 90^\circ$, minimam vero, feu nullam, vbi $\Phi = 0$, hoc est in ipfo Meridiano, quod etiam sponte liquet, quia tum erit $PZ = PS \mp ZS$, ideoque valor anguli η in determinationem ipsius P Z non ingreditur. Hinc igitur patet, errores in altitudine Solis commiffos eo maiorem habere influxum ad immutandum valorem arcus P Z, quo propius ad Meridianum obferuatio instituta fit, cum contra errores, in angulo Z S P commiffi, eo maioris fint momenti, quo maior fuerit angulus P Z S.

Tab. XI,
Fig 2.

§. 4. Pro determinando angulo Z S P ope temporis, quo diameter Solis filum verticale feu horizontale percurrit, obferuare conuenit, quod fi in genere N' O N designet arcum circuli maximi, quem imago Solis in binis punctis N, N' tangere vifa est, cognitusque fupponatur angulus P O N', designante P O circulum declinationis a polo Aequatoris P ad punctum O ductum, vbi centrum Solis arcum N O N' transire fupponitur, tum que intelligatur centrum Sols in Q et Q' exitiffe, eo tempore, quo contactus imaginis Solis cum arcu N' O N in punctis N, N' obferuatus est; fi ducti concipiuntur arcus P Q, P Q', angulus QPQ'

QPQ' exprimet tempus, quo diameter Solis per arcum MON transit. Quod si igitur anguli PON', QPO, respectiue per ζ et α indigentur, c autem designet semidiametrum Solis, erit proxime $\text{fin. } \frac{1}{2} \alpha = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{coj. } \zeta}$, si scilicet angulus ζ non valde fuerit magnus, id est, non prope ad 90° accedat, vt hoc prolixius demonstrauius in differtatione praecedente de aestimando tempore, quo diameter Solis per arcum quendam siue verticalem, seu horizonti parallelum transire videtur.

§. 5. Si angulus α per obseruationes cognitus supponatur, erit

$$\text{cof. } \zeta = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha};$$

applicatione igitur ad casum praesentem facta, primum si arcus N'ON designet circulum verticalem, erit $\zeta = \eta$, hinc

$$\text{cof. } \zeta = \text{cof. } \eta = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha}.$$

Tum vero supra vidimus esse

$$\text{cof. } z = \text{cof. } a \cdot \text{cof. } v + \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{cof. } \eta,$$

ideoque pro $\text{fin. } a \cdot \text{cof. } \eta$ introducendo eius valorem,

$$\text{cof. } z = \text{cof. } a \cdot \text{cof. } v + \frac{\text{fin. } v \cdot \text{fin. } c}{\text{fin. } \frac{1}{2} \alpha} = \text{cof. } a \left(\text{cof. } v + \frac{\text{fin. } v \cdot \text{fin. } c}{\text{cof. } a \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha} \right).$$

Si igitur statuatur

$$\frac{\text{fin. } c}{\text{cof. } a \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha} = \text{Tang. } x, \text{ fiet}$$

fiet $\text{cof. } z = \frac{\text{cof. } a \cdot \text{cof. } (v-x)}{\text{cof. } x}$, quae formula satis concinna est; saltem pro casu praesenti simplicissimam suppeditat solutionem.

§. 6. Si vero arcus $N'ON$ designet circulum maximum, quem filum horizontale in puncto O tangit, erit $\text{cof. } \zeta = \text{fin. } \eta$, ideoque pro hoc casu ex formula

$$\text{cof. } \zeta = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \alpha}$$

quaeratur angulus ζ , tumque erit $\eta = 90 - \zeta$, postmodum vero erit

$$\begin{aligned} \text{cof. } z &= \text{cof. } a \cdot \text{cof. } v + \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{cof. } \eta, \text{ siue} \\ \text{cof. } z &= \text{cof. } (a - v) - 2 \text{ fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \eta^2, \text{ vel} \\ \text{cof. } z &= \text{cof. } (a + v) + 2 \text{ fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{cof. } \frac{1}{2} \zeta^2; \end{aligned}$$

tumque

$$\begin{aligned} \text{fin. } \frac{1}{2} z^2 &= (\text{fin. } (\frac{a-v}{2}))^2 + \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \eta^2 = (\text{fin. } (\frac{a+v}{2}))^2 - \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{cof. } \frac{1}{2} \eta^2; \\ \text{cof. } \frac{1}{2} z^2 &= (\text{cof. } (\frac{a-v}{2}))^2 - \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{fin. } \frac{1}{2} \eta^2 = (\text{cof. } (\frac{a+v}{2}))^2 + \text{fin. } a \cdot \text{fin. } v \cdot \text{cof. } \frac{1}{2} \eta^2, \end{aligned}$$

unde iterum quatuor formulae pro $\text{Tang. } \frac{1}{2} z^2$ deriuari possunt. Caeterum loco filorum siue horizontalium siue verticalium filum alio quocunque modo dispositum hunc in usum adhiberi possit, modo angulus, quem hoc filum cum filo verticali constituit, cognitus habeatur; nam si hic angulus dicatur ϵ , erit $\eta = \epsilon \pm \zeta$, ideoque cognitis angulis ϵ, ζ , innotescet angulus η .

§. 7. In praecedente dissertatione §. 23. obseruauimus, formulam $\text{fin. } \frac{1}{2} \alpha = \frac{\text{fin. } c}{\text{fin. } a \cdot \text{cof. } \zeta}$ proxime ad veritatem accedere, quando angulus ζ non nimis est magnus; et si a ponatur 67° , hanc formulam vsque ad valorem anguli $\zeta = 78^\circ$, non nisi in $9''$ errores inducere. Quare si de transitu per filum verticale sermo est, concludimus, obseruationem eotutiores suppeditare conclusiones, quo propius ad meridiem

diem instituta fuerit, ob angulum ζ eo acutiorem, quo propius circulus verticalis Z S ad Meridianum accedit, ideoque nouum hinc prodit argumentum, vt huiusmodi obseruatio, quam prope ad meridiem fieri possit, instituat. Interim tamen propter defectum formulæ errores sensibiles extimescendi non sunt, nisi pro casibus vbi ζ valorem 78° maiorem sortitur, qui casus rarius obueniunt.

§. 8. Sin vero de transitu per filum horizontale agatur, facile perspicitur, pro hoc casu angulum ζ eo euadere maiorem, quo propius circulus P O ad Meridianum accedit, ideoque formulam $\sin. \frac{1}{2} \alpha = \frac{\sin. c}{\sin. a. \cos. \zeta}$, eo minus fore exactam, quo propius ad transitum per Meridianum obseruatio instituta est, cui insuper accedit, quod in huiusmodi obseruationibus prope Meridianum institutis, altitudo Solis non nisi variatione lentissima afficiatur, ita vt errores insignes in ipsis obseruationibus vix ac ne vix quidem euitare liceat. Has igitur obseruationes eo tempore instituere quam maxime conducet, quo angulus azimuthalis P Z S recto acquetur, quo etiam id commodi obtinemus, vt error in altitudine commissus in arcu P Z vix vllam producat variationem. Praeterea cum inuenerimus §. 3. $d z = d \eta \sin. a \sin. \Phi$, intelligitur, errorem vnus minuti primi in angulo parallactico nondum aequè magnum errorem in eleuatione poli producere.

§. 9. Vt applicatio problematis propositi ad casus obuenientes eo melius fieri possit, eam exemplo quodam illustrare conueniet. Sit igitur pro transitu per circulum verticalem, tempus transitus $3' = 180''$, existente
Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I. Q q te

re $P O = 67^{\circ} 20'$, $Z S = 69^{\circ} 12'$ et diameter Solis $= 2 c = 31'. 31''$, hinc fiet $\frac{1}{2} \alpha = 22'. 30''$, ex quo, ob tang. $x = \frac{\sin. c}{\cos. a \sin. \frac{1}{2} \alpha}$, inuenitur $x = 61^{\circ} 10'. 44''$, hinc

$$v - x = 69^{\circ} 12'. 0'' - 61^{\circ} 10'. 44'' = 8^{\circ} 1'. 16'',$$

ideoque ob

$$\cos. z = \frac{\cos. a. \cos. (v-x)}{\cos. x}, \text{ erit } z = 37^{\circ} 40'. 2'',$$

et eleuatio Poli $= 52^{\circ} 19'. 58''$. Nunc si ponamus in tempore transitus $\frac{1}{15}$ scrupulis secundis fuisse aberratum, ita vt hoc tempus statui debeat $179'' 2$, fiet $\frac{1}{2} \alpha = 22'. 24''$, hinc $x = 61^{\circ} 17'. 13''$, $v - x = 7^{\circ} 54'. 47''$ et $z = 37^{\circ} 23'. 30''$, vnde eleuatio Poli $52^{\circ} 36'. 30''$, differentia a priori conclusione ad 16 minuta cum dimidio, exurgente. Hoc igitur exemplo comprobatur, methodum hoc problemate propositam inueniendi eleuationem Poli, conclusiones non nisi valde dubias suppeditare, id quod facile patebit, si perpendatur, quam insignem influxum leuiusculi errores in obseruando tempore transitus habeant ad immutandum valorem anguli parallactici. Quia enim est

$$\sin. \frac{1}{2} \alpha = \frac{\sin. c}{\sin. a \cos. \eta}, \text{ fiet } d \alpha \cos. \frac{1}{2} \alpha = \frac{2 d \eta \sin. c \sin. \eta}{\sin. a \cos. \eta^2},$$

supra autem inuenimus esse $d z = d \eta \sin. a \sin. \Phi$, quare erit

$$\begin{aligned} d z &= \frac{d \alpha}{2 \sin. c} \cdot \frac{\sin. a^2 \cos. \eta^2 \sin. \Phi}{\sin. \eta} = \frac{d \alpha \sin. c \sin. \Phi}{2 \sin. \frac{1}{2} \alpha^2 \sin. \eta} \\ &= \frac{d \alpha}{2 \sin. c} \cdot \frac{\sin. a^2 \sin. v \cos. \eta^2}{\sin. z}. \end{aligned}$$

Minima variatio proinde in $d z$ ex $d \alpha$ oriunda ibi erit, vbi $\sin. v \cos. \eta^2$ fit minimum, siquidem heic z pro constanti haberi potest. Hinc fiet

$$+ d v$$

$$+ d v \operatorname{cof}. v \operatorname{cof}. \eta^2 = 2 d \eta \sin. v \sin. \eta \operatorname{cof}. \eta, \text{ seu}$$

$$d v \cot. v = 2 d \eta \operatorname{tang}. \eta.$$

Iam vero ob

$$\operatorname{cof}. z = \operatorname{cof}. a \operatorname{cof}. v + \sin. a \sin. v \operatorname{cof}. \eta,$$

fiet:

$$d v (-\sin. v \operatorname{cof}. a + \sin. a \operatorname{cof}. v \operatorname{cof}. \eta)$$

$$- d \eta \sin. a \sin. v \sin. \eta = 0,$$

et cum sit $\operatorname{cof}. a \sin. v - \sin. a \operatorname{cof}. v \operatorname{cof}. \eta = \cot. \theta \sin. a \sin. \eta$,
fiet $d v \cot. \theta + d \eta \sin. v = 0$, hincque

$$\operatorname{cof}. v = \frac{2 d \eta \sin. v \operatorname{tang}. \eta}{d v} = -2 \cot. \theta \operatorname{tang}. \eta,$$

ex quo per varias substitutiones tandem elicietur

$$-\frac{\operatorname{cof}. \Phi}{\operatorname{cof}. \theta} = \frac{1 + \sin. \eta^2}{\operatorname{cof}. \eta}.$$

§. 10. Statuamus nunc, vt in exemplo a *Celeb. Lyons* allato, transitum per filum horizontale fuisse obseruatum, existente

$c = 16' 18''$, 3 , $\frac{1}{2} a = 39' 45''$, $PS = 113^\circ 27' 57''$,
et $ZS = 85^\circ 0' 0''$, hinc fiet $\operatorname{ang}. \zeta = 90 - \eta = 26^\circ 33' 46''$,
tumque obtinebitur arcus $PZ = 38^\circ 29' 48$, et eleuatio poli $= 51^\circ 30' 12''$. Iam si supponatur in obseruando errorem vnus minuti secundi esse commissum, ita vt sit

$$\frac{1}{2} a = 39' 52''$$
, 5 , fiet $\zeta = 26^\circ 28' 24''$,

hincque $PZ = 38^\circ 26' 16''$, et eleuatio poli $= 51^\circ 33' 46''$,
vbi iam quidem multo minor variatio prodit, quam in casu praecedenti. Cum tamen et hic error satis sensibilis sit, liquet, methodum propositam non nisi iis in casibus adhiberi posse, vbi sufficit eleuationem poli prope cognouisse.

§. 11. Cum exemplo modo proposito altitudo Solis non assumpta sit nisi 5° , intelligitur, pro huiusmodi casu refractionem non solum ad altitudinem Solis immutandam valere, sed etiam propter eandem angulum parallacticum Solis immutari. Vt igitur pro huiusmodi casu verus valor latitudinis loci eruatur, sequenti modo rationes subducendae erunt. Sit ZS circulus verticalis, vbi verus locus centri Solis supponatur S , per refractionem autem correctus s , et ducantur circuli declinationis PS , Ps : tum primum ex obseruato transitu imaginis Solis per filum siue verticale seu horizontale et cognito arcu PS , quaeratur angulus parallacticus ZSP ; tumque ob cognitum arcum Ss , propter effectum refractionis dabitur $SU = Ss \cos. \approx S\Phi$, hincque $Ps = PS - SU$. Tum vero denuo, si ex obseruata duratione transitus et arcu Ps , quaeratur angulus PsZ , ex resolutione trianguli ZsP inuenietur valor arcus ZP saltem proxime verus.

§. 12. In problemate hucusque considerato, praeter declinationem Solis et angulum parallacticum, altitudinem Solis cognitam supposuimus, ex quibus cognitis latitudinem loci inuenire oportuit. Verum iam et aliud proponi potest problema, quo ex datis declinatione Solis et angulo parallactico, modo supra allato inuestigando, nec non tempore vero obseruationis, quaeratur eleuatio poli, quod eo reuenit, vt in triangulo ZSP , ex datis binis angulis ZPS , ZSP et latere PS , inueniatur ZP . Erit vero, vt ex doctrina triangulorum sphaericorum constat

$$\cot. \approx = \frac{\cos. \eta \sin. \Phi + \sin. \eta \cos. \Phi \cos. a}{\sin. \eta \sin. a} = \frac{\cot. \eta \sin. \Phi}{\sin. a} + \cot. a \cos. \Phi,$$

designa-

designantibus, vt antea, z , a , arcus PZ , PA , et Φ , η , angulos ZPS , ZSP .

§. 13. Si pro hoc problemate quaerantur variationes, quae in valorem ipsius Z deriuantur, propter errores in aestimandis angulis η , Φ , commissos, obtinebimus primum

$$\frac{-dz}{\sin z^2} = \frac{-d\eta \sin \Phi}{\sin a \sin \eta}, \text{ seu } dz = \frac{d\eta \sin \Phi \sin z^2}{\sin a \sin \eta^2} = \frac{d\eta \sin v}{\sin \theta},$$

tumque

$$\frac{-dz}{\sin z^2} = d\Phi \left(\frac{\cos \eta \cos \Phi}{\sin a} - \cot a \sin \Phi \right) = \frac{-d\Phi \cos \theta}{\sin a \sin \eta},$$

hincque

$$dz = \frac{d\Phi \cos \theta \sin z^2}{\sin a \sin \eta} = d\Phi \cot \theta \sin z,$$

vbi quidem intelligitur, pro ang. $\theta = 90^\circ$, minimos errores in valorem ipsius z , ex erroribus in valore ipsius Φ commissis, induci.



RÉFLEXIONS
SUR LES PRINCIPALES METHODES
DE CORRIGER LES DISTANCES APPARENTES
DE LA LUNE À UNE ÉTOILE,
RÉLATIVEMENT AUX EFFETS DE LA RÉ-
FRACTION ET DE LA PARALLAXE.

par

NICOLAS FUSS.

Les observations des distances de la Lune à une étoile fournissent, de l'aveu de plusieurs Astronomes du premier rang, le meilleur moyen pour déterminer la longitude en mer. La préférence qu'ils donnent à cette méthode, lorsqu'on peut l'employer, sur toutes les autres, dont on peut se servir pour cette importante recherche, est fondée principalement sur les raisons suivantes: 1°) Qu'elle ne demande pas un Horizon extrêmement clair & terminé; que par conséquent on peut 2°) se contenter de connoître à quelques minutes près la hauteur de l'étoile & du centre de la Lune; 3°) qu'elle ne dépend ni de la latitude de l'observateur ni de la déclinaison de la

la

la Lune, ni d'aucun autre élément, dont les erreurs influent considérablement dans la détermination de la longitude, & qu'il est pourtant si difficile d'éviter en mer; 4^o) qu'elle n'exige que la seule distance observée avec quelque précision & ne suppose pas 5^o) des calculs aussi longs que bien d'autres.

La seule difficulté dans l'emploi de cette méthode consiste à déterminer l'effet combiné de la réfraction qui élève tous les objets, & de la Parallaxe qui diminue la hauteur de la Lune. Car ce n'est qu'après avoir dégagé la distance observée de cette double inégalité, qu'on parvient à la distance vraie qui, comparée à celle qu'on trouve moyennant les Éphémérides pour un autre Méridien fixe, donne la différence en temps & la longitude cherchée du lieu de l'observation.

Pour écarter cette difficulté quantité d'Astronomes se sont occupés de la recherche de cette correction qu'il faut apporter aux distances observées. M. *Maskelyne*, après son retour de l'Isle de S^{te}. Hélène, où ce célèbre Astronome avoit eu l'occasion de faire usage en allant & en revenant de cette méthode avec le plus grand succès, n'eut rien de plus pressé que de la recommander comme la plus exacte à tous les marins, & d'en faciliter le calcul par des préceptes aussi nouveaux qu'ingénieux. Depuis ce temps-là on n'a cessé de multiplier les méthodes de déterminer l'effet de la réfraction & de la Parallaxe; les unes sont recommandables par des formules élégantes, les autres par des tables subsidiaires toutes calculées pour la
 comme

commodité de ceux qui veulent se servir de la méthode des distances pour la recherche de la Longitude. (*) On ne doit donc plus être embarrassé actuellement, que sur le choix à faire parmi cette quantité de méthodes, dont les unes sont ou plus expéditives ou plus exactes que les autres.

Les réflexions suivantes m'ont paru pouvoir contribuer à faciliter ce choix par la réduction de toutes les formules, produites pour la distance vraie, à deux seulement, qui se déduisent de la double Solution du Problème énoncé de la manière suivante :

Ayant observé: 1°) la hauteur du Centre de la Lune; 2°) la hauteur d'une étoile fixe & 3°) la distance de l'étoile au Centre de la Lune, trouver la distance vraie, dégagee de l'effet de la réfraction & de la Parallaxe.

Car je ferai voir que toutes les Solutions de ce Problème qui ont paru jusqu'ici, ou du moins les principales, quelques différentes qu'elles paroissent au premier coup d'oeil, se réduisent facilement aux deux suivantes, dont la première n'est qu'approchante & peut donner dans bien des cas des résultats fort erronnés; l'autre est directe & rigoureuse. En comparant ensuite chaque formule

(*) Le bureau anglois pour les Longitudes a même fait exécuter d'après le plan de M. Maskelyne & la méthode de M. Lyons une suite précieuse de tables, propres à abrèger le Calcul de ces corrections, & dignes par le travail étonnant qu'elles ont coûté, des vues généreuses & patriotiques de cette compagnie respectable.

mule avec l'une ou l'autre de ces deux Solutions, on sera en état de juger de la commodité de son calcul & de son degré d'exactitude. Voici les Solutions:

Solution par approximation.

Soit *AB* un arc de l'horizon, *Z* le zénith de l'observateur, *L* le lieu observé du centre de la Lune, *S* le lieu observé de l'étoile. Menés par ces points *L* & *S* & par le zénith *Z* les arcs verticaux *ZLA* & *ZSB*. Soit ensuite le lieu vrai du centre de la Lune en *l* & celui de l'étoile en *s*; tirons les arcs *LS* et *ls* & nommons les élémens qui entreront dans le calcul, de la manière suivante:

Tab. XI.
Fig. 3.

- La hauteur apparente de ☾, ou l'arc *AL* = *b*
- La hauteur apparente de *, ou l'arc *BS* = *b'*
- La distance apparente de ☾ & *, ou l'arc *LS* = *d*
- La distance vraie de ☾ & *, ou l'arc *ls* = *d'*
- La réfraction pour la hauteur de la Lune = *r*
- La réfraction pour la hauteur de l'étoile = *r'*
- La parallaxe horizontale de la Lune = π
- La parallaxe de hauteur de la Lune = π' .

Maintenant, puisque l'arc *Ll* est le double effet de la parallaxe de la Lune qui abaisse son lieu observé & de la réfraction qui l'élève, il y aura $Ll = \pi \cos. b - r$, ce que nous nommerons δ , pour avoir $Ll = \delta = \pi' - r$. Ensuite *Ss* sera l'effet de la réfraction qui élève l'étoile, & partant $Ss = r'$. Enfin *ls* est la distance vraie qu'il s'agit de trouver.

Traçons pour cet effet, du point d'interfection O pris pour centre, les petits arcs $l\lambda$ & $S\sigma$, & puisque les angles LOl & SOs ne fauroient être bien considérables, nous regarderons les arcs Ol & $O\lambda$ comme égaux entre-eux, aussi bien que OS & $O\sigma$, pour avoir $Ol = O\lambda = L\lambda$ & $Os = OS + s\sigma$; d'où l'on obtient la distance vraie $ls = d' = Ol + Os = OL + OS - L\lambda + s\sigma$, ou bien, à cause de $OL + OS = d$, il y aura $ls = d' = d - L\lambda + s\sigma$.

Considérons maintenant les triangles $Ll\lambda$ & $Ss\sigma$ qui, à cause de leur petitesse, pourront être regardés comme plans & rectangles, & qui nous fourniront conséquemment.

$$L\lambda = Ll \cdot \text{cof. } lL\lambda = Ll \cdot \text{cof. } ZLS$$

$$s\sigma = Ss \cdot \text{cof. } Ss\sigma = Ss \cdot \text{cof. } ZSL$$

ce qui étant substitué dans l'expression précédente pour d' , donnera la vraie distance cherchée:

$$ls = d' = d - Ll \cdot \text{cof. } ZLS + Ss \cdot \text{cof. } ZSL.$$

Enfin, en considérant le triangle ZLS , où l'on connoît les trois côtés $ZL = 90^\circ - b$; $ZS = 90^\circ - b'$ & $LS = d$, on trouve par les formules connues de Trigonométrie sphérique

$$\text{cof. } ZLS = \text{fin. } b' \text{ sec. } b \text{ cosec. } d - \text{tang. } b \text{ cot. } d$$

$$\text{cof. } ZSL = \text{fin. } b \text{ sec. } b' \text{ cosec. } d - \text{tang. } b' \text{ cot. } d.$$

En substituant donc au lieu de $\text{cof. } ZLS$ & $\text{cof. } ZSL$ ces valeurs, & mettant les quantités δ & ρ' à la place de Ll & de Ss , on trouve pour d' l'expression suivante:

$$d' =$$

$$d' = d - \delta \sin. b' \sec. b \operatorname{cofec.} d + \delta \operatorname{tang.} b \cot. d \\ + r' \sin. b \sec. b' \operatorname{cofec.} d - r' \operatorname{tang.} b' \cot. d.$$

Solution rigoureuse.

Gardons toutes les dénominations précédentes & considérons d'abord le triangle ZLS , où nous connois-
Tab. XI. Fig. 4.
 sons les arcs $ZL = 90^\circ - b$; $ZS = 90^\circ - b'$ et $LS = d$,
 d'où l'on trouve l'angle au zénith $LZS = \zeta$ par l'ex-
 pression:

$$\operatorname{cof.} \zeta = \sec. b \sec. b' \operatorname{cof.} d - \operatorname{tang.} b \operatorname{tang.} b'$$

ce qui étant trouvé, on aura par le triangle Zls , où l'on connoît l'angle $lZs = \zeta$, & les côtés

$$Zl = 90^\circ - (b + \delta) \quad \& \quad Zs = 90^\circ - (b' - r'),$$

le cosinus de la vraie distance:

$$\operatorname{cof.} ls = \operatorname{cof.} d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') \\ + \operatorname{cof.} \zeta \operatorname{cof.} (b + \delta) \sin. (b' - r').$$

Avant que de comparer, moyennant la considéra-
 tion d'un cas particulier, la facilité du calcul de la pre-
 mière de nos deux formules avec l'exactitude de la se-
 conde, il sera bon de faire voir la liaison qui subsiste
 entre l'une & l'autre. Pour cet effet je mettrai dans la
 dernière expression $d' = d + \omega$, pour avoir

$$\operatorname{cof.} d' = \operatorname{cof.} d - \omega \sin. d,$$

& en regardant δ & r comme très petits par rapport à
 b & b' , on pourra mettre de la même façon

$$\sin. (b + \delta) = \sin. b + \delta \operatorname{cof.} b; \quad \operatorname{cof.} (b + \delta) = \operatorname{cof.} b - \delta \sin. b \\ \sin. (b' - r') + \sin. b' - r' \operatorname{cof.} b'; \quad \operatorname{cof.} (b' - r') = \operatorname{cof.} b' + r' \sin. b'$$

& il y aura en négligeant le produit δr :

$$\begin{aligned} \sin.(b + \delta) \sin.(b' - r') &= \sin. b \sin. b' + \delta \sin. b' \cos. b - r' \sin. b \cos. b'; \\ \cos. \zeta \cos.(b + \delta) \cos.(b' - r') &= \cos. d - \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b} + \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b'} \\ &\quad - \sin. b \sin. b' + \frac{\delta \sin. b^2 \sin. b'}{\cos. b} - \frac{r' \sin. b \sin. b'^2}{\cos. b'} \end{aligned}$$

ce qui étant substitué dans la dernière expression pour $\cos. d'$, fournit celle qui suit :

$$\begin{aligned} \cos. d - \omega \sin. d &= \sin. b \sin. b' + \delta \sin. b' \cos. b - r' \sin. b \cos. b' \\ &\quad + \cos. d - \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b} + \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b'} \\ &\quad - \sin. b \sin. b' + \frac{\delta \sin. b^2 \sin. b'}{\cos. b} - \frac{r' \sin. b \sin. b'^2}{\cos. b'}. \end{aligned}$$

Or : $\delta \sin. b' \cos. b - \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b} + \frac{\delta \sin. b^2 \sin. b'}{\cos. b} - \frac{\delta \sin. b' - \delta \cos. d \sin. b}{\cos. b}$,
 & $- r' \sin. b \cos. b' + \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b'} - \frac{r' \sin. b \sin. b'^2}{\cos. b'} = - \frac{r' \sin. b + r' \cos. d \sin. b'}{\cos. b'}$.

Donc

$$\omega = \frac{-\delta \sin. b'}{\cos. b \sin. d} + \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b \sin. d} + \frac{r' \sin. b}{\cos. b' \sin. d} - \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b' \sin. d},$$

ce qui convient parfaitement avec l'expression que nous a fourni la première Solution.

Cette réduction de la formule rigoureuse à l'approximation précédente fait voir en même temps, & mieux que les suppositions immédiatement employées, qu'il doit être bien des cas, où l'expression approchante peut s'écarter très sensiblement de la vérité. Pour le faire sentir d'avantage on n'a qu'à calculer un cas particulier d'après l'une & l'autre de ces expressions.

Exemple.

Soit la hauteur observée du centre de la Lune $b = 20^\circ, 9'$; la hauteur observée d'une étoile fixe

$$b' =$$

$b' = 12^\circ 27'$; la distance apparente de l'une à l'autre
 $d = 38^\circ, 22', 17''$; la Parallaxe horizontale $\pi = 57', 24''$
 $= 3444''$; & il y aura

$r = 2', 34''$; $r' = 4', 14''$; $\pi' = 3233''$ & $\delta = 3079''$.

Calcul pour l'expression :

$$d' = d - \delta \sin. b' \sec. b \operatorname{cosec}. d + \delta \operatorname{tang}. b \cot. d$$

$$+ r' \sin. b \sec. b' \operatorname{cosec}. d - r' \operatorname{tang}. b' \cot. d$$

$l \delta = 3,48841$	$l \delta = 3,48841$	$l r' = 2,40483$	$l r' = 2,40483$
$l \sin. b' = 9,33362$	$l \operatorname{tg}. b = 9,56459$	$l \sin. b = 9,53716$	$l \operatorname{tg}. b' = 9,34396$
$l \sec. b = 0,02743$	$l \cot. d = 0,10140$	$l \sec. b' = 0,01033$	$l \cot. d = 0,10140$
$l \operatorname{cosec}. d = 0,20708$	$l \text{ II } = 3,15440$	$l \operatorname{cosec}. d = 0,20708$	$l \text{ IV } = 1,85019$
$l \text{ I } = 3,05654$		$l \text{ III } = 2,15940$	

Donc $- \text{I} + \text{II} + \text{III} - \text{IV} = 361'', 3 = 6', 1'', 3$ & par-
 tant $d' = 38^\circ, 28', 18'', 3$.

Calcul pour l'expression :

$\operatorname{cosec}. d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \operatorname{cosec}. \zeta \operatorname{cosec}. (b + \delta) \operatorname{cosec}. (b' - r')$;
 où $b + \delta = 21^\circ, 0', 19''$; $b' - r' = 12^\circ, 22', 46''$ &
 $\operatorname{cosec}. \zeta = \sec. b \sec. b' \operatorname{cosec}. d - \operatorname{tang}. b \operatorname{tang}. b'$

$l \sec. b = 0,0274297$	$l \operatorname{tang}. b = 9,5645925$	$+ 0,8552288$
$l \sec. b' = 0,0103346$	$l \operatorname{tang}. b' = 9,3439583$	$- 0,0810123$
$l \operatorname{cosec}. d = 9,8943180$	$8,9085508$	$0,7742165$
$9,9320823$		
$l \sin. (b + \delta) = 9,5544333$	$l \operatorname{cosec}. (b + \delta) = 9,9701364$	$0,07684710$
$l \sin. (b' - r') = 9,3311942$	$l \operatorname{cosec}. (b' - r') = 9,9897831$	$0,70596300$
$8,8856275$	$l \operatorname{cosec}. \zeta = 9,8888625$	$0,78281010$
	$9,8487820$	

Donc $\text{cof. } d' = 0,7828101$ & $d' = 38^{\circ}, 28', 53'', 1$

Par la formule précédente $d'' = 38, 28, 18, 3$

Erreur de l'approximation $= 34'', 8$

Sans cette erreur, beaucoup trop considérable pour être tolérée dans quelque cas que ce soit, il n'y auroit pas à balancer sur le choix de ces deux formules, la précédente étant exempte des interpolations qu'il faut faire dans l'autre pour les secondes des hauteurs corrigées & de la distance apparente, puisqu'il suffit de prendre les logarithmes, quoiqu'en plus grand nombre, jusqu'à cinq chiffres décimaux. Il n'y aura même que des cas extrêmement rares, où l'on puisse s'en servir avec assez de confiance sans l'emploi de quelques corrections, qui en rendent le calcul considérablement plus prolix. Je parlerai de ces corrections après avoir exposé la méthode de M. Lyons par laquelle je vais commencer à parcourir celles qui sont venues à ma connoissance.

Solution de M. Lyons. (*)

M. Lyons détermine séparément l'effet de la réfraction et celui de la Parallaxe. Pour le premier il considère le triangle ZLS, où il y a suivant mes dénominations $ZL = 90^{\circ} - b$; $ZS = 90^{\circ} - b'$; $LS = d$ et par tant:

$$\text{cof. ZLS} = \frac{\sin. b' - \text{cof. } d \sin. b}{\sin. d \text{ cof. } b} \text{ et}$$

$$\text{cof. ZSL} = \frac{\sin. b - \text{cof. } d \sin. b'}{\sin. d \text{ cof. } b'}$$

Or

Tab. XI
Fig. 5.

(*) Tables to be used with the Astronomical and Nautical Ephemeris. London 1766. pag. 44.

Or puisque les angles $ZL'S'$ et $ZS'L'$ ne diffèrent pas sensiblement de ZLS et ZSL et que les arcs LL' et SS' font l'effet de la réfraction en hauteur, que j'ai désignée par r et r' , en abaissant de L et S sur la distance corrigée à l'égard de la réfraction $L'S'$ les arcs perpendiculaires $L\lambda$ et $S\sigma$, il y aura $L'S' = d + L'\lambda + S'\sigma$. Donc, à cause de $L'\lambda = r \cos. ZLS$ et $S'\sigma = r' \cos. ZSL$, la distance corrigée de l'effet de la réfraction sera

$$L'S' = d + r \cos. ZLS + r' \cos. ZSL.$$

Pour l'effet de la Parallaxe $L\lambda$, en mettant la Parallaxe de hauteur $Ll = \pi \cos. b = \pi'$, la correction de la Parallaxe $L\lambda$ sera $Ll \cos. ZLS = \pi' \cos. ZLS$, ce qui étant soustrait de l'expression précédente pour $L'S'$, à cause de $\pi' - r = \delta$, laisse

$$d' = d - \delta \cos. ZLS + r' \cos. ZSL \text{ ou bien}$$

$$d' = d - \frac{\delta \sin. b'}{\cos. b' \sin. d} + \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b \sin. d} + \frac{r' \sin. b}{\cos. b' \sin. d} - \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b' \sin. d},$$

comme nous l'avions trouvé par la première solution.

Remarques.

M. Lyons paroit avoir préféré cette solution approchante à la solution rigoureuse pour les belles transformations simplificatives que les formules séparées pour les deux effets de la réfraction & de la Parallaxe admettent dans plusieurs cas, & pour la facilité qu'elle offre, d'en abrégier le calcul par des tables subsidiaires. Aussi doit-on rendre justice à son adresse à remplir l'un & l'autre de ces objets.

Il présente l'expression pour l'effet de la réfraction $r \cos. ZLS + r' \cos. ZSL$ sous cette forme:

coséc

Tab. XI.
Fig. 6.

$$\text{cofec. } d \left(\frac{r' \sin. b}{\text{coj. } b'} + \frac{r \sin. b'}{\text{coj. } b} \right) - \text{cot. } d (r' \text{ tang. } b' + r \text{ tang. } b)$$

& il donne dans une table les logarithmes du facteur $\frac{r' \sin. b}{\text{coj. } b'} + \frac{r \sin. b'}{\text{coj. } b}$. Ensuite il observe à l'égard du second membre $\text{cot. } d (r' \text{ tang. } b' + r \text{ tang. } b)$ que la plus grande des deux hauteurs observées, par exemple b , ne sauroit gueres être moindre de 10° , et que par conséquent le terme $r \text{ tang. } b$ peut être regardé comme constant & égal à la réfraction pour la hauteur de 45° , égale à e , ce qui donne pour le second membre de l'expression précédente $\text{cot. } d (r' \text{ tang. } b' + e)$, formule pour laquelle M. Lyons a calculé une seconde table, accompagnée de deux autres supplémentaires, qui renferment les corrections qu'il faut apporter aux nombres de l'autre, pour les cas qui exigent plus de précision.

L'expression pour l'effet total de la réfraction devient encore plus commode, si l'on suppose la réfraction en hauteur proportionnelle à la tangente de la distance au zénith, pour les hauteurs au-delà de 10° . M. Lyons met en conséquence $r = e \text{ cot. } b$ & $r' = e \text{ cot. } b'$, & à cause de $\text{cot. } d = \text{cofec. } d - \text{tang. } \frac{1}{2} d$, il obtient cette expression pour l'effet total de réfraction:

$$2 e \text{ tang. } \frac{1}{2} d + \frac{e \text{ cofec. } d (\sin. b - \sin. b')^2}{\sin. b \sin. b'}$$

Formule dont le second membre ne surpasse gueres 8 secondes pour les cas, où les deux hauteurs surpassent 50 degrés. Quant au premier membre $2 e \text{ tang. } \frac{1}{2} d$ ses valeurs se trouvent calculées dans une troisième table. Et si l'on demande plus de justesse, il y a deux autres tables, l'une pour le membre $\frac{e (\sin. b - \sin. b')^2}{\sin. b \sin. b'}$ & l'autre pour

la multiplication de cette quantité par la cosécante de la distance, ce qui fournit la juste valeur du second membre.

Outre ces sept tables pour le calcul de l'effet de la réfraction, il y en a quatre encore pour l'effet de la Parallaxe qui est $\pi' \cos. Z L S = \pi \cos. b \cos. Z L S$, ou bien $\pi \sin. b' \cos. d - \pi \sin. b \cot. d$; savoir deux tables pour l'effet de la Parallaxe du Soleil, lorsqu'on se sert de cet astre au lieu d'une étoile, une troisième table très étendue de logarithmes proportionaux de la Parallaxe horizontale, & une quatrième contenant les produits des sinus versés de la Parallaxe en hauteur & en distance dans la cotangente de la distance convertie en secondes.

On voit par ce détail que M. Lyons n'a rien épargné pour rendre la formule approchante aussi traitable & aussi exacte que possible. Mais malgré les artifices employés pour la rendre plus commode, & malgré le travail ingrat & ennuiant de tant de tables qui devoient en abréger le calcul, sa méthode me paroît toujours très compliquée, par l'emploi de tant de tables & par les distinctions qu'il y a à faire dans les différens cas qui peuvent se présenter. En calculant séparément, comme fait Mr. Lyons, l'effet de la Parallaxe, on gagne à la vérité par l'emploi des hauteurs & de la distance corrigée, mais on perd d'un autre côté cet avantage, avec celui des tables subsidiaires, lorsqu'il y en a, puisque son calcul demande presque la moitié du temps qu'on emploieroit pour la formule directe, & qu'il faut le corriger encore des erreurs de l'approximation, sans quoi le résultat est presque toujours sensiblement fautive.

Ces corrections doivent monter pour le cas particulier que nous avons examiné ci-dessus à $34''$, 8, si le résultat doit être égal à celui qui a été fourni par la solution directe. Voyons ce qu'elles nous fourniront en déduisant une formule plus approchante de la solution rigoureuse.

Pour cet effet il faut remarquer d'abord par rapport à la supposition principale de la solution par approximation, savoir l'angle $S s \sigma = Z S L$, qu'elle ne fau-
roit avoir lieu, que lorsque la distance apparente $L S$ est très grande, aussi bien que la hauteur de l'étoile $B S$, puisque pour les petites distances les angles $L O l$ & $S O s$ ne sont pas, comme nous avons supposé, très petits, ni les arcs $O l$ & $O \lambda$, $O S$ & $O \sigma$ égaux entre-eux; & pour les petites hauteurs, l'arc $S s$, effet de la réfraction, est trop grand, pour qu'on puisse mettre sans erreur $s \sigma = S s \cos. Z S L$.

Les mêmes réflexions se présentent encore plus naturellement, en jettant les yeux sur le calcul que nous avons fait ci-dessus, pour déduire l'expression approchante de la juste valeur; attendu que si δ n'est pas extrêmement petit par rapport à b ; r' par rapport à b' & ω par rapport à d , les positions de la transformation mentionnée ne sont plus admissibles; car au-lieu de $\cos. \delta = 1$, $\cos. \omega = 1$ & $\cos. r' = 1$ il faudra avoir égard aux secondes puissances & mettre $\cos. \delta = 1 - \frac{1}{2} \delta^2$, $\cos. \omega = 1 - \frac{1}{2} \omega^2$ & $\cos. r' = 1 - \frac{1}{2} r'^2$, pour avoir

fin.

$$\begin{aligned} \sin. (b + \delta) &= \sin. b + \delta \cos. b - \frac{1}{2} \delta \delta \sin. b \\ \sin. (b' - r') &= \sin. b' - r' \cos. b' - \frac{1}{2} r' r' \sin. b' \\ \cos. (b + \delta) &= \cos. b - \delta \sin. b - \frac{1}{2} \delta \delta \cos. b \\ \cos. (b' - r') &= \cos. b' + r' \sin. b' - \frac{1}{2} r' r' \cos. b' \\ \cos. (d + \omega) &= \cos. d - \omega \sin. d - \frac{1}{2} \omega \omega \cos. d \end{aligned}$$

ce qui donne en négligeant les troisièmes dimensions :

$$\begin{aligned} \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') &= \sin. b \sin. b' + \delta \sin. b' \cos. b - \frac{1}{2} \delta^2 \sin. b \sin. b' \\ &\quad - r' \sin. b \cos. b' - \delta r' \cos. b \cos. b' - \frac{1}{2} r' r' \sin. b \sin. b' \\ \cos. \zeta \cos. (b + \delta) \cos. (b' - r') &= \left\{ \begin{aligned} &+ \cos. d - \frac{\delta \sin. b \cos. d}{\cos. b} - \frac{1}{2} \delta^2 \cos. d \\ &- \sin. b \sin. b' + \frac{\delta \sin. b^2 \sin. b'}{\cos. b} + \frac{1}{2} \delta^2 \sin. b \sin. b' \\ &+ \frac{r' \sin. b' \cos. d}{\cos. b'} - \frac{\delta r' \sin. b \sin. b' \cos. d}{\cos. b \cos. b'} - \frac{1}{2} r' r' \cos. d \\ &- \frac{r' \sin. b'^2 \sin. b}{\cos. b'} + \frac{\delta r' \sin. b^2 \sin. b'}{\cos. b \cos. b'} + \frac{1}{2} r' r' \sin. b \sin. b' \end{aligned} \right\} \end{aligned}$$

& après avoir substitué ces valeurs dans l'expression
 $\cos. d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \cos. \zeta \cos. (b + \delta) \cos. (b' - r')$,
 on obtient celle-ci :

$$\omega = d' - d = \Delta + \frac{1}{2} (\delta^2 + r'^2 - \omega^2) \cot. d + \frac{\delta r' (\cos. b^2 - \sin. b'^2 + \sin. b \sin. b' \cos. d)}{\cos. b \cos. b'}$$

où Δ exprime la valeur trouvée par l'approximation précédente.

En calculant cette nouvelle correction :

$$\frac{1}{2} (\delta \delta + r' r' - \omega \omega) \cot. d + \frac{\delta r' (\cos. b^2 - \sin. b'^2 + \sin. b \sin. b' \cos. d)}{\cos. b \cos. b'}$$

il suffit de prendre pour ω la valeur telle qu'elle nait après avoir ajouté le terme $\frac{1}{2} \delta \delta \cot. d$ à la valeur Δ ; & pour convertir tout en secondes, il faut ajouter au logarithme de chaque terme le logarithme de $\frac{\pi}{180} = \frac{\pi}{848530''}$ qui est 4,68557, π étant ici la demie périmétrie du cercle dont le rayon = 1.

Calculons séparément chaque terme de cette correction, pour être en état de distinguer ceux qui par leur petitesse peuvent en général être négligés :

$l\frac{1}{2}\delta\delta = 6,6758$	$l\frac{1}{2}r'r' = 4,5086$	$l\frac{1}{2}\omega\omega = 4,8811$
$l\cot. d = 10,0998$	$l\cot. d = 0,0998$	$l\cot. d = 0,0998$
$l\text{const.} = 4,6856$	$l\text{const.} = 4,6856$	$l\text{const.} = 4,6856$
1,4612	9,2940	(-) 9,6665

$\text{cof. } b = 0,9391$	$l\text{cof. } b = 9,9727$	$l\text{tg. } b = 9,5634$
$\text{fin. } b' = 0,2144$	$l\text{cof. } b' = 9,9898$	$l\text{tg. } b' = 9,3415$
$\text{cof. } b + \text{fin. } b' = 1,1535$	$9,9625$	$l\text{cof. } d = 9,8938$
$\text{cof. } b - \text{fin. } b' = 0,7247$	$9,9221$	$8,7987$
$l(\text{cof. } b^2 - \text{fin. } b'^2) = 9,9221$	$9,9596$	

$\text{corr. IV. pars I.} = 0,9113$	$l\delta = 3,4884$	$\text{corr. I} = 28'', 92$
$\text{--- II.} = 0,0629$	$lr = 2,4048$	$\text{--- 2} = 0, 20$
$0,9742$	$4,6856$	$\text{--- 3} = 0, 46$
	$9,9886$	$\text{--- 4} = 3, 69$
	$0,5674$	$32, 35$

Ainsi la somme des corrections est = $32''$, 4, qui ajoutées à 38° , $28'$, $18''$, 3 donnent $d' = 38^\circ$, $28'$, $50''$, 7. Or la solution rigoureuse donne $d' = 38$, 28 , 53 , 1 de sorte qu'après toutes ces corrections laborieuses on s'écarte encore de la vraie valeur de $2''$, 4. Cette petite différence n'est pas à la vérité un objet, sur lequel on doit s'appesantir pour en chercher scrupuleusement l'origine ou pour trouver les moyens de la réparer: vu que les variations dans les tables de réfraction & plus ou moins d'incertitude sur la distance observée, en peuvent produire

duire d'aussi grandes. (*) Mais pourquoi se servir d'une méthode qui, pour être tant-foit-peu exacte demande beaucoup plus de temps que ne fait celle qui conduit d'abord à la juste valeur? Ce n'est pas qu'on ne puisse donner une forme beaucoup plus commode à cette correction, & en rejeter même, comme on voit par cet exemple, quelques termes, tels que $\frac{1}{2} r' r' \cot. d$ pour les hauteurs considérables, & $\frac{1}{2} \omega \omega \cot. d$ pour les petites distances; mais il ne vaut pas la peine de s'y arrêter, d'autant que cela mène à des distinctions nécessaires de différens cas, lesquelles, sans augmenter proprement la longueur des calculs, peuvent en multiplier au moins les préparatifs, ce qui revient au même. Le résultat de tout cela me paroît être, que la méthode directe mérite d'être mise en usage préférablement à l'autre dans tous les cas, où l'on n'ose rejeter toutes les dernières corrections, ou dans lesquels on ne peut se contenter tout au plus du terme premier $\frac{1}{2} \delta \delta \cot. d$, qui sera toujours assez grand, lorsque d est moindre que 100° .

Pour donner un exemple, où l'on peut employer la formule approchante sans correction, soit

$$b = 18^\circ, 47', 27''; b' = 56^\circ, 16', 50'';$$

$$d = 101^\circ, 46', 43''; \delta = 51', 19'' \text{ \& } r' = 34'',$$

& il y aura par la méthode directe $d' = 100^\circ, 57', 31, 7$ -
L'approximation

$$d' = d - \delta \cos. ZLS + r' \cos. ZSL$$

donne

$$d' = 100^\circ, 57', 31'', 9, \text{ à cause de angles}$$

S s 3

ZLS

(*) Pour le cas présent les tables citées donnent par exemple $38^\circ, 28', 56''$ pour la vraie distance.

$ZLS = 14^{\circ}, 25', 58''$ & $ZSL = 25^{\circ}, 9', 14''$,
 de sorte que l'erreur de l'approximation n'est ici que
 de $0''$;

Dans tous les cas qui admettent cette approxi-
 mation,

$$d' = d - \delta \cos ZLS + r' \cos ZSL,$$

on peut aussi avec avantage commencer par calculer les
 angles ZLS & ZSL , moyennant les formules connues:

$$\text{tang. } \frac{1}{2} ZLS = \sqrt{\frac{\sin(s-b') \cos s}{\cos(s-d) \sin(s-b)}} \quad \&$$

$$\text{tang. } \frac{1}{2} ZSL = \sqrt{\frac{\sin(s-b) \cos s}{\cos(s-d) \sin(s-b')}} \quad \&$$

où $s = \frac{b+b'+d}{2}$. Car on n'a qu'à chercher deux valeurs

$$A = \cos s \sec(s-d) \quad \& \quad B = \sin(s-b') \operatorname{cosec}(s-b),$$

on aura facilement

$$\text{tang. } \frac{1}{2} ZLS = \sqrt{AB} \quad \& \quad \text{tang. } \frac{1}{2} ZSL = \sqrt{\frac{A}{B}}$$

& enfin

$$d' = d - \delta \cos ZLS + r' \cos ZSL.$$

Ce procédé qui est effectivement très expéditif, a été
 proposé par M. *Lexell*. (*) Le notre n'en diffère que
 par l'emploi immédiat des hauteurs observées, qui nous
 dispense de les réduire aux distances du zénith.

Je vais parler encore de deux autres méthodes,
 réductibles à notre première expression & très ingénieuses.
 Elles n'ont d'autre défaut que celui de ne faire qu'ap-
 pro-

(*) Dans le mémoire: *Observationes circa methodum inveniendi longitudi-
 dinem loci ex observata distantia Lunae a stella fixa*, inséré dans
 le second volume des Actes de l'Académie p. 355.

procher de la solution approchante, tout comme celle de M. Lyons, favoir en faisant vſage de ſes tables; car ſa ſolution convient, comme nous avons vu, avec la notre. L'une de ces méthodes appartient à M. Maskelyne, l'autre à M. Wittell & elles ſe trouvent toutes deux dans l'Almanac nautique pour l'année 1772.

Méthode de M. Maskelyne (*).

Pour la détermination de l'effet de la réfraction (**). M. Maskelyne enſeigne à calculer un arc A, dont la tangente eſt = tang. $\frac{b-b'}{2}$ cot. $\frac{b+b'}{2}$, & un autre B, dont la tangente eſt = tang. A cot. $\frac{1}{2}d$, après quoi l'effet total de la réfraction eſt ſelon lui $\frac{2x \text{ tang. } 2A}{\text{fin. } 2B}$, la lettre x marquant la quantité de réfraction pour la hauteur de 45°.

Remarques.

Réduifons premièrement cette expreſſion aux ſimples arcs A & B, & à la cauſe de

$$\text{tang. } 2A = \frac{2 \text{ tang. } A}{1 - \text{tang. } A^2} \quad \& \quad \text{fin. } 2B = \frac{2 \text{ tang. } B}{1 + \text{tang. } B^2},$$

nous aurons

$$\frac{2x \text{ tang. } 2A}{\text{fin. } 2B} = \frac{2x \text{ tang. } A}{\text{tang. } B} \times \frac{1 + \text{tang. } B^2}{1 - \text{tang. } A^2}$$

$$= \frac{2x}{\text{cot. } \frac{1}{2}d} \cdot \frac{1 + \text{tang. } B^2}{1 - \text{tang. } A^2}$$

Enſuite parceque

$$\text{tang. } A = \frac{\text{fin. } b - \text{fin. } b'}{\text{fin. } b + \text{fin. } b'} \quad \& \quad \text{tang. } B = \frac{\text{fin. } b - \text{fin. } b'}{\text{fin. } b + \text{fin. } b'} \sqrt{\frac{1 + \text{coſ. } d}{1 - \text{coſ. } d}}$$

on

(*) V. A correct and eaſy Method of clearing the apparent diſtance of the Mond from a Sear: &c. Nautical Almanac 1772. Elle y ſert de ſupplément.

(**) Je me borne à conſidérer la formule qu'il donne pour ce ſeul effet, comme étant préférablement remarquable par ſon élégance.

on trouve

$$1 - \text{tang. } A^2 = \frac{4 \sin. b \sin. b'}{(\sin. b + \sin. b')^2} \&$$

$$1 + \text{tang. } B^2 = \frac{\sin. b^2 + \sin. b'^2 - 2 \sin. b \sin. b' \cos. d}{2 \sin. b \sin. b' (1 - \cos. d)}$$

donc

$$\frac{2 x \text{ tang. } 2 A}{\sin. 2 B} = \frac{x}{\cot. \frac{1}{2} d (1 - \cos. d)}$$

$$\times \frac{\sin. b^2 + \sin. b'^2 - 2 \sin. b \sin. b' \cos. d}{\sin. b \sin. b'}$$

ou bien à cause de $\cot. \frac{1}{2} d (1 - \cos. d) = \sin. d$

$$\frac{2 x \text{ tang. } 2 A}{\sin. 2 B} = \frac{x (\sin. b - \sin. b' \cos. d)}{\sin. b \sin. d} + \frac{x (\sin. b' - \sin. b \cos. d)}{\sin. b \sin. d}$$

Or M. *Maskelyne* a supposé que les effets de la réfraction en hauteur font $r = x \cot. b$ & $r' = x \cot. b'$; ainsi il faudra mettre dans l'expression précédente $x = r \text{ tang. } b$ & $x = r' \text{ tang. } b'$, ce qui étant fait on obtient pour l'effet total de la réfraction en distance

$$\frac{r (\sin. b' - \sin. b \cos. d)}{\cos. b \sin. a} + \frac{r' (\sin. b - \sin. b' \cos. d)}{\cos. b' \sin. d},$$

expression qui convient avec celle de M. *Lyons* & avec la partie de la notre qui renferme la réfraction.

M. *Maskelyne* a facilité le calcul de cette formule par trois tables subsidiaires, qui servent en même temps pour la détermination de l'effet de la Parallaxe. Mais il faut bien remarquer que cette belle expression n'est qu'une approximation à l'approximation même, puisque pour les hauteurs moindres de 20° on s'écarte de plus en plus de la juste valeur en mettant

$$r = x \cot. b \& r' = x \cot. b'$$

Les préceptes de M. *Maskelyne* renferment bien les corrections nécessaires pour approcher d'avantage en cas de besoin; mais le calcul, augmenté par là, détruit l'avantage

tage

tage de l'élégance de la correction principale; & celui qu'on est obligé de faire encore séparément pour l'effet de la Parallaxe, rend cette méthode plus laborieuse que la plûpart des autres.

Méthode de M. Witchell (*).

Comme M. *Witchell*, dans l'ouvrage cité, ne donne ni l'expression analytique ni l'Analyse même, sur laquelle ses préceptes sont fondés, & que sa méthode me paroît très ingénieuse, je crois bien faire, en représentant les corrections qu'il propose, par des formules. La liaison avec notre formule approchée leur servira en même temps de démonstration.

M. *Witchell* calcule un arc A, dont la tangente est égale à

$$\cot. \frac{b+b'}{2} \text{ tang. } \frac{b-b'}{2} \cot. \frac{1}{2} d,$$

& il prétend que la premiere correction à apporter à la distance observée est égale à la réfraction correspondante à une hauteur = $90^\circ - (\frac{1}{2} d + A)$, & que la seconde correction fera = $-\delta \text{ tang. } b \text{ tang. } (\frac{1}{2} d - A)$,

$$\text{Or tang. } (\frac{1}{2} d - A) = \frac{\text{tang. } \frac{1}{2} d - \text{tang. } A}{1 + \text{tang. } \frac{1}{2} d \text{ tang. } A},$$

ou bien

$$\text{tang. } (\frac{1}{2} d - A) = \frac{\text{tang. } \frac{1}{2} d - \text{tang. } \frac{b-b'}{2} \cot. \frac{b+b'}{2} \cot. \frac{1}{2} d}{1 + \text{tang. } \frac{b-b'}{2} \cot. \frac{b+b'}{2}}$$

Le

(*) Supplément du *Nautical Almanac* année 1772. pag. 18.

Le numérateur de cette expression se réduit à

$$\frac{\sin. \frac{1}{2} d' - \sin. b - \sin. b' \cos. \frac{1}{2} d}{\cos. \frac{1}{2} d - \sin. b + \sin. b' \times \sin. \frac{1}{2} d'}$$

ou bien à

$$\frac{\sin. b' - \sin. b \cos. d}{\frac{1}{2} (\sin. b + \sin. b') \sin. d}$$

& le dénominateur

$1 + \frac{\sin. b - \sin. b'}{\sin. b + \sin. b'}$ prend cette forme :

$\frac{2 \sin. b}{\sin. b + \sin. b'}$; d'où l'on tire

$$\text{tang. } (\frac{1}{2} d - A) = \frac{\sin. b' - \sin. b \cos. d}{\sin. b \sin. d}$$

ce qui fournit pour la seconde correction :

$$- \delta \text{ tang. } b \text{ tang. } (\frac{1}{2} d - A) = - \frac{\delta (\sin. b' - \sin. b \cos. d)}{\cos. b \sin. d}$$

Ensuite M. *Witchell* suppose aussi que les réfracti-
ons sont en raison des tangentes des distances au zénith,
savoir $r' : \cot. b'$; donc l'analogie

$$\cot. b' : r' = \cot. (90^\circ - (\frac{1}{2} d + A))$$

donnera la réfraction pour la hauteur $90^\circ - (\frac{1}{2} d + A)$,

qui fera $\frac{r' \text{ tang. } (\frac{1}{2} d + A)}{\cot. b'}$. On trouve par des opéra-

tions semblables aux précédentes

$$\text{tang. } (\frac{1}{2} d + A) = \frac{\sin. b - \sin. b' \cos. d}{\sin. b' \sin. d}$$

ce qui étant substitué fournit la première correction égale
à $\frac{r' (\sin. b - \sin. b' \cos. d)}{\cos. b' \sin. d}$; & la somme de ces deux corrections
est égale à l'expression approchante de notre première
Solution.

Pour

Pour corriger les erreurs, qui peuvent naître de la supposition, que les réfractions sont proportionnelles aux cotangentes des hauteurs apparentes, l'auteur donne une quatrième correction pour les cas qui peuvent l'exiger. Aussi corrige-t-il les erreurs de l'approximation fondamentale d'une manière assez facile, dont l'expression ne peut gueres différer de la notre pag. 323. Cette belle méthode paroît avoir échappé à M. *Lexell*, qui n'en parle pas, quoiqu'elle soit plus facile à calculer que la précédente.

Les deux méthodes suivantes sont rigoureusement vraies: mais leurs formules ne sont pas à beaucoup près aussi faciles à calculer que celle de notre seconde Solution.

Solution de M. Dunthorne (*).

Puisqu'il y a dans le triangle Z L S

$$\text{cof. } b \text{ cof. } b' : 1 = \text{cof. } d - \text{cof. } (b' - b) : \text{cof. } Z$$

& dans l'autre triangle Z l s:

$$\text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') : 1 = \text{cof. } d' - \text{cof. } ((b' - r') - (b + \delta)) : \text{cof. } Z$$

il y aura

$$\text{cof. } d - \text{cof. } (b' - b) = \text{cof. } b \text{ cof. } b' \text{ cof. } Z \quad \&$$

$$\text{cof. } d' - \text{cof. } ((b' - r') - (b + \delta)) = \text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') \text{ cof. } Z.$$

En multipliant la première de ces équations par $\text{cof. } (b + \delta)$ $\text{cof. } (b' - r')$ & la seconde par $\text{cof. } b \text{ cof. } b'$ & prenant la différence on obtient

$$(A), \text{ cof. } b \text{ cof. } b' (\text{cof. } ((b' - r') - (b + \delta)) - \text{cof. } d') \\ - \text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') (\text{cof. } (b' - b) - \text{cof. } d) = 0.$$

T t 2

Donc

Tab XL
Fig. 4.

(*): *Requisite Tables annexed to the nautical Almanac, pag. 66.*

Donc en prenant les logarithmus :

$$l(\text{cof. } (b^l - b) - \text{cof. } d) + l \text{ cof. } (b + \delta) + l \text{ cof. } (b^l - r^l) \\ = l \text{ cof. } b + l \text{ cof. } b^l + l(\text{cof. } ((b^l - r^l) - (b + \delta)) - \text{cof. } d^l).$$

Puis en mettant

$$l \text{ cof. } b + l \text{ cof. } b^l - l \text{ cof. } (b + \delta) - l \text{ cof. } (b^l - r^l) = l m$$

il y a

$$l(\text{cof. } ((b^l - r^l) - (b + \delta)) - \text{cof. } d^l) \\ = l(\text{cof. } (b^l - b) - \text{cof. } d) - l m = l n; \text{ donc} \\ n = \text{cof. } ((b^l - r^l) - (b + \delta)) - \text{cof. } d^l$$

& partant

$$\text{cof. } d^l = \text{cof. } ((b^l - r^l) - (b + \delta)) - n^l$$

Formule dont M. *Dunthorne* a soulagé le calcul par des tables pour $\log. m$ & pour δ , qui ne sont pas d'une grande ressource & par leur peu d'étendue & par la nature de l'expression.

Au reste il est facile à voir que l'équation (A) se réduit à la suivante :

$$\text{cof. } d^l = \text{cof. } ((b^l - r^l) - (b + \delta)) - \frac{\text{cof. } (b + \delta) \text{cof. } (b^l - r^l) \text{cof. } (b^l - b)}{\text{cof. } b \text{cof. } b^l} \\ + \frac{\text{cof. } (b + \delta) \text{cof. } (b^l - r^l) \text{cof. } d}{\text{cof. } b \text{cof. } b^l},$$

qui étant développée, en mettant

$$\frac{\text{cof. } d - \text{fin. } b \text{ fin. } b^l}{\text{cof. } b \text{cof. } b^l} = \text{cof. } \zeta,$$

prend la forme de notre équation :

$$\text{cof. } d^l = \text{fin. } (b + \delta) \text{ fin. } (b^l - r^l) + \text{cof. } \zeta \text{cof. } (b + \delta) \text{cof. } (b^l - r^l).$$

(*) Expression de M. le Chevalier de Borda.

La règle de M. *de Borda* enseigne à calculer un arc

(*) Elle se trouve dans la *Connoissance des temps* pour 1780.

arc M, dont le cofinus est exprimé par cette forme:

$$\sqrt{\frac{\text{cof. } s \text{ cof. } (s-d) \cdot \text{cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r')}{\text{cof. } b \text{ cof. } b' \text{ cof. } \frac{1}{2} ((b+\delta) + (b'-r'))}}$$

pour avoir

$$\text{fin. } \frac{1}{2} d' = \text{cof. } \frac{1}{2} ((b+\delta) + (b'-r')) \text{ fin. } M,$$

où $s = \frac{b+b'+d}{2}$; desorte qu'il y a

$$\text{fin. } \frac{1}{2} d'^2 = \text{cof. } \frac{1}{2} ((b+\delta) + (b'-r'))^2 - \frac{\text{cof. } s \cdot \text{cof. } (s-d) \text{ cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r')}{\text{cof. } b \text{ cof. } b'}$$

Cette formule très compliquée se réduit à la note de la manière suivante:

$$\frac{1 - \text{cof. } d'}{2} = \frac{1 + \text{cof. } ((b+\delta) + (b'-r'))}{2} - \frac{\text{cof. } s \cdot \text{cof. } (s-d) \text{ cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r')}{\text{cof. } b \text{ cof. } b'}$$

où bien

$$\text{cof. } d' = \frac{2 \text{ cof. } s \cdot \text{cof. } (s-d) \text{ cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r')}{\text{cof. } b \text{ cof. } b'} - \text{cof. } (b+\delta + b'-r')$$

or

$$2 \text{ cof. } s \text{ cof. } (s-d) = \text{cof. } d + \text{cof. } (2s-d) = \text{cof. } d + \text{cof. } (b+b')$$

donc

$$\text{cof. } d' = \frac{(\text{cof. } d + \text{cof. } (b+b')) \text{ cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r')}{\text{cof. } b \text{ cof. } b'} - \text{cof. } (b+\delta + b'-r'),$$

& en développant

$$\text{cof. } ((b+\delta) + (b'-r')) \& \text{cof. } (b+b'),$$

on obtient

$$\text{cof. } d' = \text{fin. } (b+\delta) \text{ fin. } (b'-r') + \text{cof. } \zeta \text{ cof. } (b+\delta) \text{ cof. } (b'-r'),$$

où

$$\text{cof. } \zeta = \frac{\text{cof. } d - \text{fin. } b \text{ fin. } b'}{\text{cof. } b \text{ cof. } b'}$$

Mais on voit sans que je le fasse remarquer, que la dernière formule a un grand avantage sur l'autre par sa simplicité.

Nous voyons par toutes ces réflexions 1^o) que les deux expressions :

$$d' = d - \delta \sin. b' \sec. b \operatorname{cof}ec. d + \delta \operatorname{tang.} b \cot. d \\ + r' \sin. b \sec. b' \operatorname{cof}ec. d - r' \operatorname{tang.} b' \cot. d \ \& \\ \operatorname{cof.} d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \operatorname{cof.} \zeta \operatorname{cof.} (b + \delta) \sin. (b' - r'),$$

ont été fondamentales pour toutes les Solutions alléguées du Problème de la correction des distances apparentes de la Lune à une étoile. 2^o) Que les trois méthodes de Mrs. *Maskelyne*, *Lyons* & *Witchell*, qui ont été déduites de la première de ces deux formules, quelque ingénieuses qu'elles soient, n'étant que des approximations de l'approximation même, exigent quantité de corrections qui détruisent l'avantage des belles transformations qui en font le principal mérite. 3^o) Qu'elles font d'autant plus incertaines qu'il est très difficile de distinguer exactement les cas, où l'on doit en employer plus ou moins. 4^o) Que la méthode de M. *Lyons*, qui par la forme des tables subsidiaires se prête le plus facilement à cet examen, est telle, qu'il faut être bien habitué aux calculs qu'elle exige, s'ils doivent prendre moins de temps que le calcul immédiat de l'une ou l'autre des expressions fondamentales. 5^o) Qu'il en est de même à plus forte raison des deux dernières expressions qui conviennent avec la Solution rigoureuse.

Il me paroît donc que sans qu'on soit obligé de sacrifier la commodité du calcul à la justesse du résultat on se serviroit avec le plus grand avantage de la formule

$$\operatorname{cof.} d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \operatorname{cof.} \zeta \operatorname{cof.} (b + \delta) \operatorname{cof.} (b' - r')$$

pour

pour tous les cas, où la distance observée est au-dessous de 90° & de l'autre formule approchée

$$d' = d - \delta \operatorname{cof.} Z L S + r' \operatorname{cof.} Z S L,$$

pour les cas où cette distance surpasse 90°, à moins que les hauteurs ne soient très petites, & qu'on ne puisse pas négliger la correction $\frac{1}{2}(\delta - \omega)(\delta + \omega) \operatorname{cot.} d$; soit qu'on calcule cette formule immédiatement de la façon assignée ci-dessus, soit qu'on fasse usage de la règle de M. *Lexell*. Car je crois que le travail sera à peu près le même pour l'une & l'autre manière.

L'excellent Mémoire de M. *Lexell*, que j'ai allégué dans la note, pag. 326. contient encore quelques expressions pour le sinus & pour le cosinus de la demie distance vraie, d'un usage aussi commode que la formule

$$\operatorname{cof.} d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \operatorname{cof.} \zeta \operatorname{cof.} (b + \delta) \operatorname{cof.} (b' - r'),$$

dont ce célèbre Académicien les a déduites. Mais je ne crois pas devoir m'y arrêter, d'autant que je n'ai rien à ajouter à ses transformations ingénieuses & que leur comparaison avec la formule fondamentale, par rapport au calcul, est assez facile par la seule inspection.

Je terminerai cependant ces réflexions par une méthode qui, par sa simplicité & par la facilité du calcul, doit l'emporter sur toutes les autres, tant vraies qu'approchantes, que je connois & dont j'ai parlé jusqu'ici. Elle est fondée sur la transformation suivante de la formule rigoureuse:

$$\operatorname{cof.} d' = \sin. (b + \delta) \sin. (b' - r') + \operatorname{cof.} \zeta \operatorname{cof.} (b + \delta) \operatorname{cof.} (b' - r')$$

qui équivaut à celle-ci:

cof.

$$\text{cof. } d' = \text{fin. } (b + \delta) \text{ fin. } (b' - r') + \text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') \text{ cof. } \zeta \\ - \text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') + \text{cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r').$$

Donc

$$\text{cof. } d' = (1 + \text{cof. } \zeta) \text{ cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') - \text{cof. } (b + \delta + b' - r')$$

ou bien

$$\text{cof. } d' = 2 \text{ cof. } \frac{1}{2} \zeta^2 \text{ cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') - \text{cof. } (b + \delta + b' - r'),$$

où il y a, comme on fait par les Sphériques,

$$\text{cof. } \frac{1}{2} \zeta^2 = \frac{\text{fin. } (90^\circ - \frac{1}{2}(b + b' - d)) \text{ fin. } (90^\circ - \frac{1}{2}(b + b' + d))}{\text{fin. } (90^\circ - b) \text{ fin. } (90^\circ - b')}$$

ou bien, en mettant pour abrégé

$$\frac{b + b' + d}{2} = s \ \& \ b + \delta + b' - r' = \sigma$$

il y a

$$\text{cof. } \frac{1}{2} \zeta^2 = \text{cof. } s \text{ cof. } (s - d) \text{ sec. } b \text{ sec. } b',$$

donc

$$\text{cof. } d' = \text{cof. } s \text{ cof. } (s - d) \text{ sec. } b \text{ sec. } b' \text{ cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r') \times \text{cof. } \sigma.$$

Il est bon de remarquer par rapport à cette expression, que comme les angles b , b' , $(b + \delta)$, $(b' - r')$ & $(s - d)$ ne peuvent jamais surpasser 90° , le premier membre

$\text{cof. } s \text{ cof. } (s - d) \text{ sec. } b \text{ sec. } b' \text{ cof. } (b + \delta) \text{ cof. } (b' - r')$,
fera toujours positif, à moins que s ne surpasse 90° .

Exemple.

Soit

$$b = 64^\circ, 30'; \quad b' = 48^\circ, 20'; \quad d = 33^\circ, 15'; \quad \pi = 55^\circ, 29''$$

& il y aura

$$s = 73^\circ, 2', 30'' \quad \& \quad s - d = 39^\circ, 47', 30''$$

$$b + \delta = 64^\circ, 53', 26''; \quad b' - r' = 48^\circ, 19', 10''.$$

Donc

Donc

$$\begin{array}{rcl}
 l \text{ cof. } s & = & 9,4649010 \\
 l \text{ cof. } (s-d) & = & 9,8855741 \\
 l \text{ sec. } b & = & 0,3660156 \\
 l \text{ sec. } b' & = & 0,1773117 \\
 l \text{ cof. } (b+\delta) & = & 9,6277229 \\
 l \text{ cof. } (b'-r') & = & 9,8228066 \\
 \hline
 l \text{ part. } \frac{1}{2} I & = & 9,3443319
 \end{array}
 \qquad
 \begin{array}{rcl}
 \frac{1}{2} I & = & 0,22091925 \\
 \hline
 I & = & 0,4419385 \\
 II & = & 0,3941023 \\
 \hline
 \text{cof. } d' & = & 0,8360408 \\
 d' & = & 33^\circ, 16', 32''
 \end{array}$$

Il me paroît impossible de donner une forme plus commode pour l'expression rigoureuse, & comme elle ne demande que fix logarithmes & une seule opération qui est d'en prendre la somme, elle peut être employée généralement dans tous les cas avec le plus grand avantage.

Quoiqu'on puisse raisonnablement supposer, que ceux qui sont dans le cas d'avoir besoin de pareilles formules, soient en état de les calculer, on a coutume pourtant de les traduire, en montrant leur usage par des préceptes plus détaillés. Je vais faire de même à l'égard de l'expression proposée ici pour la correction des distances apparentes, favoir:

$$\text{cof. } d' = 2 \text{ cof. } s \text{ cof. } (s-d) \text{ sec. } b \cdot \text{sec. } b' \text{ cof. } (b+\delta) \times \\
 \times \text{ cof. } (b'-r') - \text{cof. } \sigma,$$

pour faire voir qu'elle peut être rendue très intelligible à ceux même qui ne comprennent rien à la solution qui l'a fournie. Voici les préceptes qui expliqueront son usage.

I. Prenez les six logarithmes suivans :

- 1 & 2. Du cosinus de la demie somme & de la demie différence des hauteurs & de la distance apparentes.
- 3 & 4. De la sécante de la hauteur observée de la Lune & de l'étoile.
- 5 & 6. Du cosinus de la hauteur corrigée de la Lune & de l'étoile.

II. Rejetez le premier chiffre de la caractéristique de la somme de ces six logarithmes : cherchez le nombre qui lui répond & prenez en le double.

III. Cherchez le cosinus de la somme des hauteurs corrigées, ou celui de son complément à 180° , si elle surpasse 90° .

IV. De ces deux nombres, trouvés par l'Art. II & III. vous prendrez ou la somme ou la différence, selon les quatre cas suivans :

- 1) Si $s < 90^\circ$ & $\sigma < 90^\circ$, c'est leur différence qu'on doit prendre, en lui donnant le signe +, lorsque le premier membre est le plus grand, & le signe -, lorsqu'il est le plus petit.
- 2) Si $s < 90^\circ$ & $\sigma > 90^\circ$, il faudra prendre la somme de ces nombres, qui sera constamment positive +.

3) Si

- 3) Si $s > 90^\circ$ & $\sigma > 90^\circ$, on prendra leur différence, qui aura le signe +, lorsque le second membre surpasse le premier, & le signe -, lorsque celui-ci est le plus grand.
- 4) Si $s > 90^\circ$ & $\sigma < 90^\circ$, on prendra la somme, qui aura toujours le signe -.

V. Cette somme ou différence étant le cosinus de la vraie distance, on n'a qu'à chercher l'angle qui lui répond. Si elle est positive cet angle donne la distance corrigée de l'effet de la réfraction & de la Parallaxe; si elle est négative, il faudra prendre son complément à 180° .



OBSERVATIONES ASTRONOMICAE
 PETROPOLI HABITAE.

A u c t o r e

STEPHANO RUMOVSKI.

Anno 1775.

Eclipsis ☉is die $\frac{15}{26}$ Augusti.

- Die $\frac{15}{24}$ Aug. meridies verus ex altitudinibus
 Solis correspondentibus est - 11^b. 40'. 44^{ll}, 5
- Die $\frac{15}{26}$ Aug. Cl. D^{nus} *Isenieff* et ego ob-
 servauimus finem tantum Eclipsos
 Solis, quia initium illius contigit sole
 sub horizonte adhuc latente; Ille tubo
 Achromatico trium pedum triplici
 lente obiectiua praedito - - 6. 19. 20 t. h.
- Ego vero tubo Gregoriano 24 pollicum 6. 19. 16
- Eodem die merid. verus ex alt. ☉is cor-
 respondentibus - - - 11. 37. 40, 5
- Hinc tempus verum finis Eclipsos habetur
 ex obseruatione Cl. Dⁿⁱ *Isenieff* - 6. 41. 19.
 ex mea - - - - - 6. 41. 15.

Anno

Anno 1778.

Die $\frac{28 \text{ Febr.}}{11 \text{ Mart.}}$ Em. II. fatellitidis Iouis - - 9^b. 58'. 12'' t. v.

Obferuatio instituta est Luna non procul a Ioue remota, et tardius fatellitem sese mihi obtulisse exinde iudico, quod intensiori iam, quam par est, fulgere videbatur lumine.

Die $\frac{9}{20}$ Mart. Em. I. fatellitidis Iouis - 11. 16. 25.

Obferuatio bona, peracta est coelo sereno.

Die $\frac{25 \text{ Mart.}}{5 \text{ April.}}$ Em. I. Satellitidis Iouis - - 10. 38. 48. t.v.
Imm. IV. Satellitidis - - 11. 46. 20.

Cum IV Satellites lumine iam diminuto gauderet, tam exiguo interuallo a primo seiunctus fuit, vt cum illo interdum cohaerere viderentur, id circo posterior obseruatio non est exacta.

Die $\frac{30 \text{ Mart.}}{10 \text{ Apr.}}$ Em. III. Satellitidis Iouis.

Dubito, vtrum Satellitem videam, nam tardius illum expectaueram - - - 9. 30. 1.

Certus sum de illius praesentia - - - 9. 30. 7.

Obferuatio instituta est coelo sereno, aere tranquillo, sed Luna splendente.

Die $\frac{1}{12}$ April. Em. II. Satellitidis.

Dubito de praesentia Satellitidis - - - 9. 54. 22.

Certus sum fatellitem prodiisse - - - 9. 54. 32.

Eodem die Em. I. Satellitis.

Satelles prodit in conspectum	-	-	12 ^b . 35 ^l . 20 ^{ll} .
Pari lumine cum reliquis fulget	-	-	12. 36. 0.

Eclipsis ☉is die 15^{is} Iunii.

Praecedentibus proxime Eclipsin solis diebus non licuit motum horologii per altitudines Solis correspondentes explorare; interim tamen per obseruationes die 16 et 20 Iunii captas constitit motum horologii ante Eclipsim aequae ac post Eclipsim Solis fuisse vniformem, constanter scilicet spatio diei solaris medii retardasse 5^{ll}; quamobrem vt in reductione temporis horologii ad tempus verum sensibilis error inesse possit, non facile crediderim.

Video exiguam partem disci solaris Eclipsim

iam esse passam - - - 5^b. 2^l. 0^{ll}. t. v.

Finis Eclipsis exacte obseruatus - - 6. 52. 38.

Vir Celeber. *Lexell* in dissertatione nuper Academiae tradita plurimas obseruationes huius Eclipseos in aliis locis peractas ad computum more suo reuocauit, earumque comparationem instituit, inanem igitur operam facturum essem, si finem, a me obseruatum, non nisi 7^{ll} ab obseruatione Cel. *Lexell* deficientem ad calculum reuocarem. Cum vero conclusiones a Cel. *Lexell* ibidem deductae vt plurimum momenti ab illo Petropoli obseruatis innitantur, hoc saltem pretium obseruationi meae erit tribuendum, quod illa ad conclusiones Cel. *Lexell* confirmandas conducatur.

Anno

Anno 1779.

Die $\frac{29 \text{ April}}{10 \text{ Maii}}$ Em. I. Satellitis Iouis.

Credo Satellitem ex vmbra prodire $10^b. 10^l. 21''.$

Certus sum de eius praesentia - $10. 10. 31.$

Eclipsis Solis die $\frac{2}{14}$ Iunii.

Die $\frac{30 \text{ Maii}}{10 \text{ Iun.}}$ meridies verus ex altitudinibus Solis correspon-
dentibus - - - $0^b. 7^l. 0'', 2$

Die $\frac{31 \text{ Maii}}{11 \text{ Iun.}}$ - - - $0. 8. 15, 8$

Die $\frac{2}{14}$ Iunii.

Initium Eclipsis Solis telescopio Gregor. $24 \text{ poll.} - -$

- - - $10^b. 12^l. 57'' \text{ t. h.}$

Finis eodem telescopio - - $11. 34. 25.$

Dominus Tchernoi tubo Achromatico $3. \text{ ped.} 34. 28.$

Meridies verus ex altitudinibus Solis corresp. $0. 12. 9.$

Hinc computo peracto tempus astronomi-

cum verum initii eclipseos die $\frac{2}{14}$

Iunii reperitur - - - $22. 0. 55.$

Finis per meam obseruationem - - $23. 22. 18.$

Per obseruationem Socii - - - $23. 22. 21.$

Cum vtrumque momentum initii aequae ac finis exacte fuisse obseruata mihi persuasus sum, e re esse existi-
maui illa ad computum reuocare. Hunc in finem assumpta
differentia meridianorum Grenouicensis et Petropolitani
 $2^b. 1^l. 16''$ ex Tabulis Maieri Londini editis sequentia com-
putaui elementa.

Temp.

Temp. ver. Gr.	19 ^b .	20 ^b .	21 ^b .	22 ^b .
Temp. med.	18 ^b . 59'. 39".	19 ^b . 59'. 39".	20 ^b . 59'. 40".	21 ^b . 59'. 40".
Long. ☉ med.	2 ^s . 22°. 25'. 12", 1	2 ^s . 22°. 27'. 40".	2 ^s . 22°. 30'. 7", 8	2 ^s . 22°. 32'. 35", 8
— ☉ vera	2. 22. 57. 31, 3	59. 54, 6	2. 23. 2. 18.	2. 23. 4. 41, 5
Obliqu. Eclipt.	23. 28. 8, 5			
½ Diam. Solis	15. 47, 5		15. 47, 5	
Long. ☽ vera	2. 21. 45. 54, 8	2. 22. 33. 26.	2. 23. 0, 58, 2	2. 23. 38 32.
Latit. ☽ Bor.	57. 24.	1. 0. 48.	1. 4. 12.	1. 7. 36.
Parall. Aequat.	61. 4, 2		61. 5, 8	
— Correct.	60. 55, 7		60. 57, 3	
I II	3. 5629705		3. 5631606	
Mot. hor. ☽ rel.	35. 7, 9		35. 10, 3	
Log. pro reduct.				
spat. in tempus	0. 232	4525	0. 232	2671 0, 231 9583

Pro initio Eclipsis.

Posita iam ratione diametri aequatoris ad axem telluris = 201:200, Latitudine Petropolis 59°. 56'. 23" pro computandis parallaxibus Lunae iuxta methodum Celeber. *Lexell* habetur distantia zenith veri a polo 30°. 18'. 32" $l\epsilon = 9.9983816$. Tempus verum initii Eclipsis 22^b. 0'. 55" ad meridianum Grenouicensem reductum et in medium conuersum fit 19^b. 59'. 18" pro quo habetur:

Longitudo Solis media	-	-	2 ^s . 22°. 27'. 40".
Longitudo ☽ vera	-	-	2. 22. 23. 13.
Latitudo ☽ Bor.	-	-	1. 0. 46, 9
Parall. ☽ aequ. — parall. ☉	-	-	60. 56, 5
Parallaxis Longit.	-	-	+ 12. 53, 7
— Latit.	-	-	— 38. 5, 3
½ Diam. ☽ apprens	-	-	16. 52, 2

et

et tempus verum coniunctionis $23^b. 3'. 3''$. Denotantibus vero δ , y et π correctionibus, quas summa femidiametrorum Solis et Lunae, Latitudo Lunae et parallaxis eiusdem aequatorea admittere possunt, tempus coniunctionis correctum prodit $23^b. 3'. 3'' + 2, 37 \delta - 1, 64 y + 1, 39 \pi$.

Pro fine Eclipsis.

Pro tempore vero obseruationis $23^b. 22'. 18''$. ad meridianum Grenouicensem reducto $21^b. 21'. 2''$. atque in medium conuerso $21^b. 20'. 42''$ habetur.

Longitudo Solis media	-	-	$2^s. 22^o. 30'. 59'', 6$
Longitudo ☽ vera	-	-	$2. 23. 14. 8, 2$
Latitudo ☽ Bor.	-	-	$1. 5. 23, 5$
Parall. ☽ aequat. — parall. ☉	-	-	$60. 57. 3$
Parall. Longit.	-	-	$+ 3. 18, 9$
— Latit.	-	-	$- 36. 0, 3$
$\frac{1}{2}$ Diam. ☽ apparens	-	-	$16. 53, 4$

Vnde tempus verum coniunctionis deducitur $23^b. 3'. 34''$. vel per obseruationem focii $23^b. 3'. 37''$. quam meae praefendam esse existimo; introductis vero correctionibus δ , y et π orietur expressio pro tempore coniunctionis:

$$23^b. 3'. 37'' - 3. 89 \delta + 3, 50 y - 1. 98 \pi$$

subtrahamus ab hac expressione prius inuentam et habebimus $34' - 6, 26 \delta + 5, 14 y - 3, 37 \pi = 0$. Cuius pars tertia (A) $11, 3 - 2. 09. \delta + 1, 71 y - 1, 12 \pi = 0$ addita ad primam expressionem coniunctionis praebet:

$$23^b. 3'. 14''. 3 - 0, 28 \delta + 0, 07 y + 0, 27 \pi.$$

Cum nunc correctionum δ et π limites sint ad modum arcti, prout patet ex rei natura, variisque disquisitioni-

bus *Cel. Lexell*, coefficientis vero ipsius y tam fit exiguus, vt non nisi enormis in Latitudine Lunae error exiguam mutationem in ipsa expressione producere valeat tempus coniunctionis ad meridianum Petropolitanum prodit $23^b. 3'. 14''$ si ipsas obseruationes nullis erroribus inquinatas statuere velimus.

Praeter obseruationem Petropolitanam nulla nisi Göttingae habita ad manus meas peruenit, quam similem in modum ad calculum reuocauit.

Obseruatio Göttingensis a *Celeb. Maiero* peracta ita se habet:

Initium $20^b. 9'. 55''$.

Finis $21. 23. 22$.

Posita igitur Latitudine Göttingae $51^\circ. 31'. 54''$. Distantiam zenith apparentis a vero reperi $16'. 44''$, $l\varepsilon = 9.9906734$. Dein posita Longitudine Göttingae a Grenouico $39'. 32''$. pro initio Eclipsis deduxi parallaxin Lunae Longitudinis $+ 29'. 54''$, 1. Latitudinis $- 36'. 51''$, 7. Diametrum \odot apparentem $33'. 40''$, 1 et tempus verum coniunctionis ad meridianum Göttingensem

$$21^b. 41'. 43'' + 2, 33 \delta - 1, 59 y + 1, 79 \pi.$$

Ex fine vero existente parallaxi Longitudinis $+ 22'. 28''$, 3 parallaxi Latitudinis $- 32'. 41''$, 3 et Diametro apparente $33'. 45''$, 2 idem momentum reperitur

$$21^b. 42'. 5'' - 4, 86 \delta + 4, 55 y - 1, 81 \pi$$

ab hac expressione subtracta priori oritur

$$22'' - 7, 19 \delta + 6, 14 y - 3, 60 \pi = 0$$

cuius

cuius rursus pars tertia

$$(B) 7'', 3 - 2. 39 \delta + 2, 05 y - 1, 20 \pi = 0,$$

addita ad momentum coniunctionis ex initio deductum dabit idem

$$21^b. 41'. 50'' - 0, 06 \delta + 0, 46 y + 0, 59 \pi.$$

Collatis inter se momentis coniunctionum a correctionibus δ , y et π fere non pendentibus Longitudo Petropolis a meridiano Göttingensi prodit $1^b. 21'. 24''$. Ast cum ex aliis obseruationibus constet eam esse $1^b. 21'. 44''$ quam proxime, necessum est vt vel Petropolitans vel Göttingensibus obseruationibus error $20''$ circiter insit. Quo appareat, vbi nam ille lateat, comparentur inter se momenta coniunctionis ex fine deducta, vt pote maioris praecisionis capacia, et prodit expressio pro differentia meridianorum

$$1^b. 21'. 32'' + 0, 97 \delta - 1, 05 y - 0, 17 \pi$$

quae neglectis correctionibus δ et π , statuendo $y = -10$ vel -12 facile ad consensum cum supra allata reducitur, cum contra similis expressio ex initio deducta

$$1^b. 21'. 20'' + 0, 04 \delta - 0, 05 y - 0, 40 \pi$$

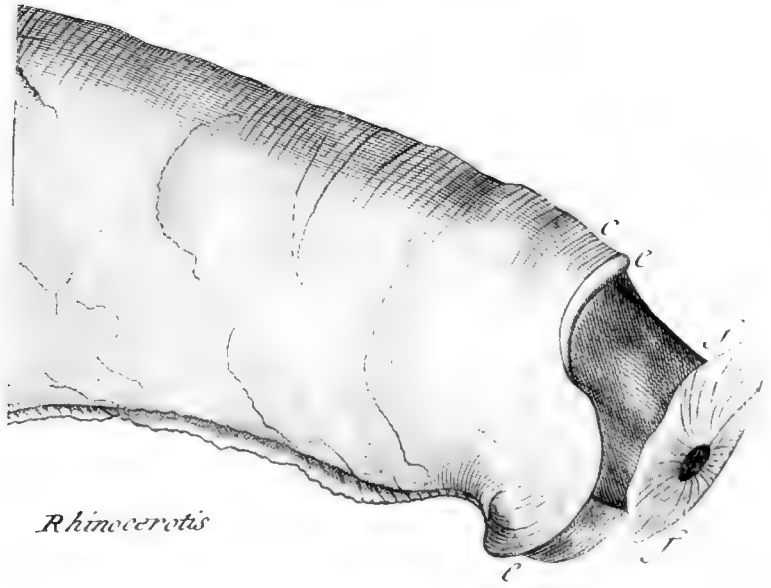
non nisi enormen ipsi y valorem tribuendo ad consensum reuocari poterit. Vnde apparet vel in Petropolitana vel in Göttingensi obseruatione initii Eclipsos notabilem errorem esse commissum. Vtra vero peccet per obseruationes in aliis locis peractas erit dirimendum.

Attamen obseruationi Petropoli peractae sequentia fauere videntur: Si obseruatio ista ponatur erronea, necesse est, vt initium Eclipsis $20''$ citius quam par est fuerit obseruatum, quod minime probabile videtur. Dein

admisso hoc errore et neglecta correctione π , aequationes supra allatae A et B debite mutatae posito $y = -10''$ praebent $\delta = -6''$, posito vero $y = -12''$ dant $\delta = -8''$ quam proxime; cum contra assumpto initium Eclipses Göttingae $20''$ tardius esse obseruatum, quod probabilius est, eadem aequationes praebent $\delta = -2''$, 8 vel $\delta = -4''$, 4 prout $y = -10''$ vel $-12''$ assumitur, ex quo apparet verò similius esse in obseruatione Göttingensi quam in Petropolitana errorem esse commissum.

Posito iam tempore coniunctionis Solis et Lunae secundum Eclipticam ad meridianum Petropolitanum $23^b. 3'. 14''$, et Longitudine Petropolis a Grenouico $2^b. 1'. 16''$ tempus verum coniunctionis ad meridianum Grenouicensem erit $21^b. 1'. 58''$, pro quo Longitudo vera \odot et \odot est $2^s. 23^o. 2'. 22''$, 4 et cum Tabulae *Maieri* pro eodem temporis momento dent Longitudinem Lunae $2^s. 23^o. 2'. 14''$, colligitur correctio pro Longitudine $-8''$, 4 correctio vero Latitudinis $-10''$, aut $-12''$ statui poterit, donec obseruationes in aliis locis peractae aliud quid suadae videantur; et Longitudo Gottingae a Petropoli ex fine Eclipsis
 $1^b. 21'. 42''$.





Rhinocerotis



Pernis Rhinocerotis

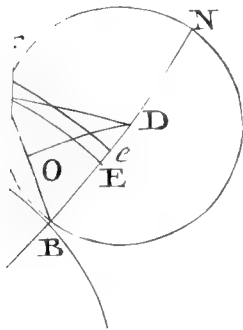


Fig 5.

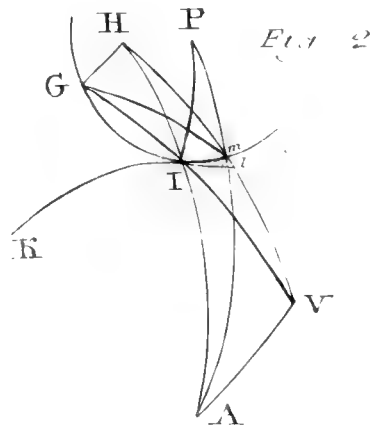
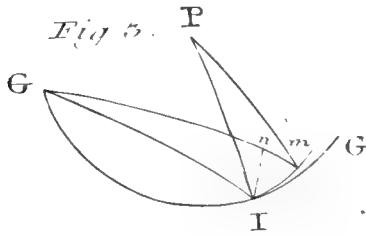


Fig 2



Fig 8

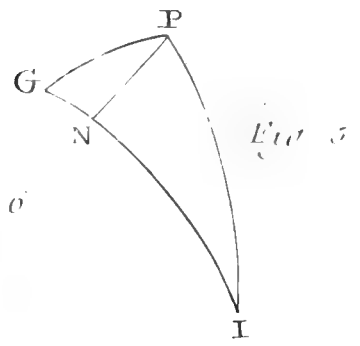
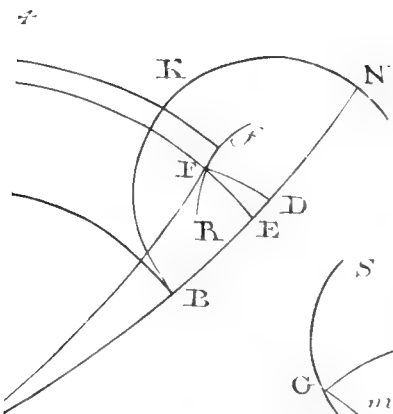
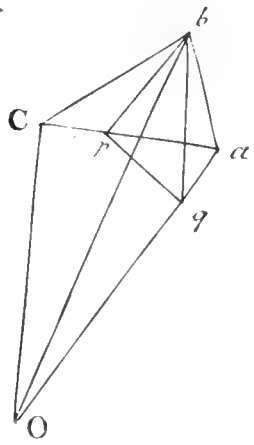


Fig 3

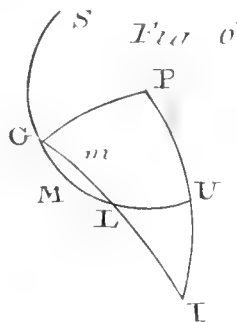


Fig 6

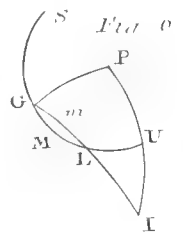
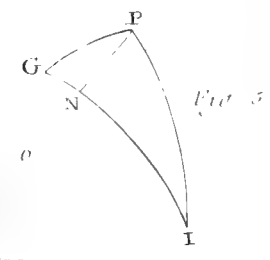
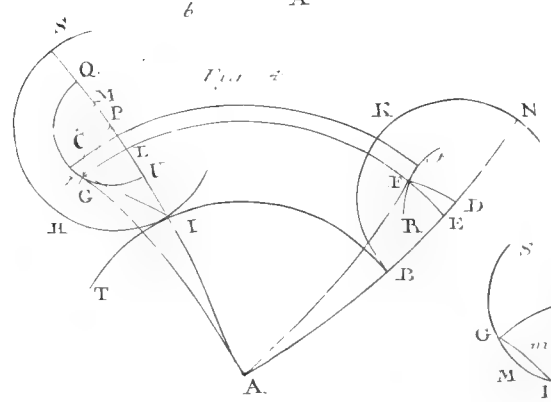
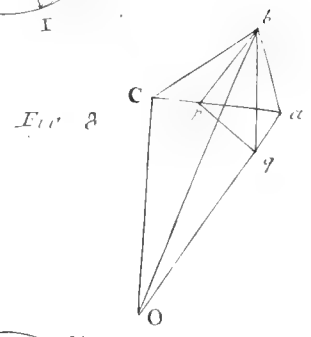
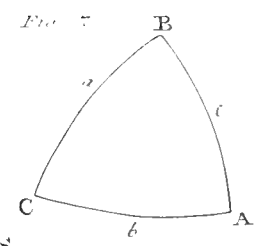
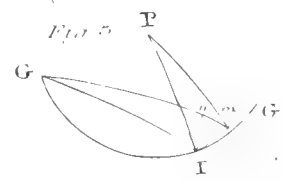
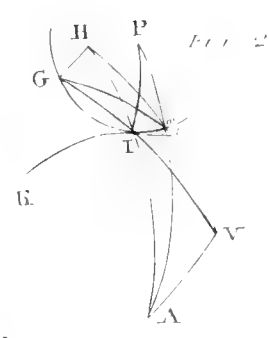
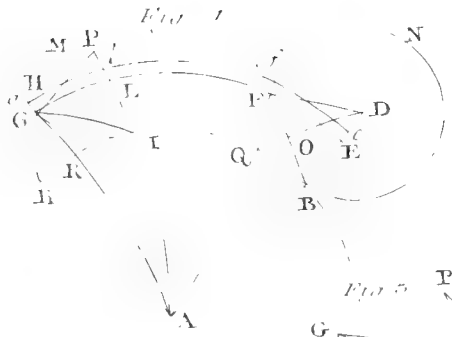


Fig. 2.

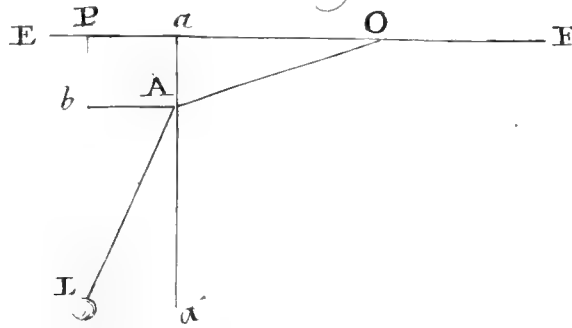


Fig. 4.

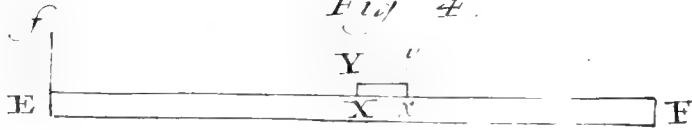


Fig. 6.

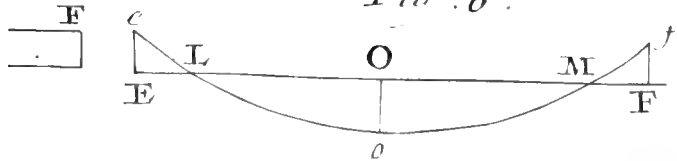


Fig. 8.

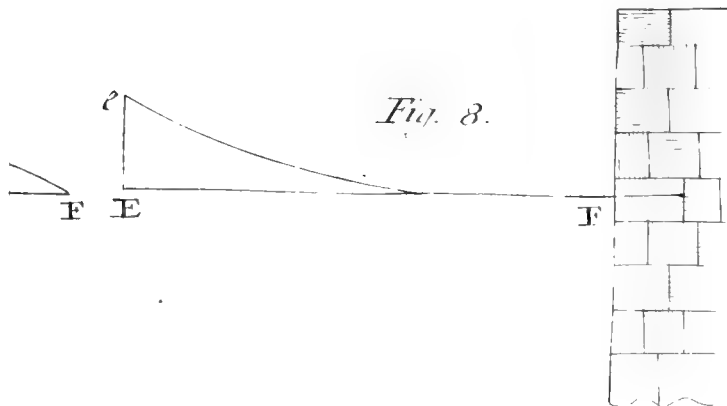


Fig. 2.

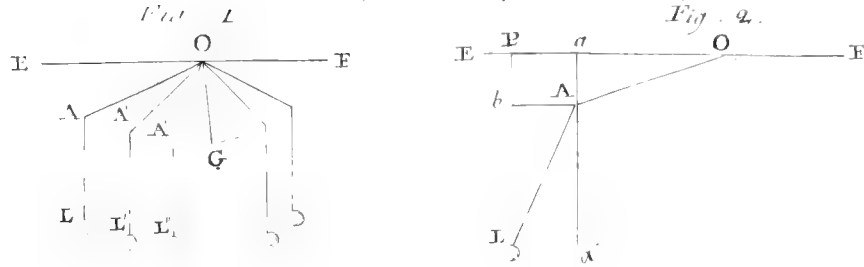


Fig. 3.

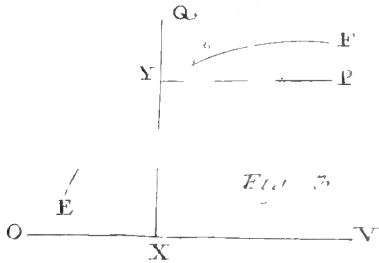


Fig. 4.



Fig. 5.

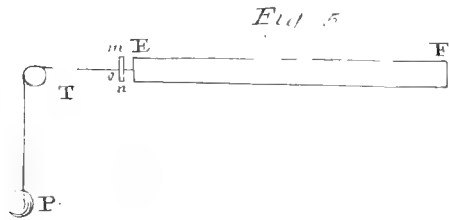


Fig. 6.

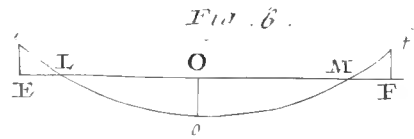


Fig. 7.

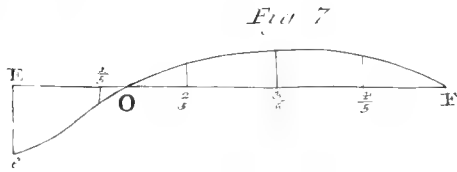


Fig. 8.

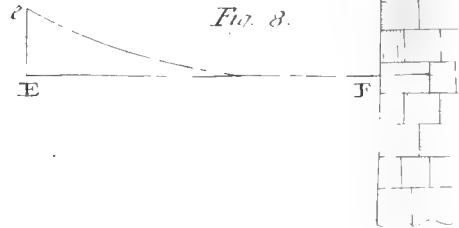




Fig. 3.

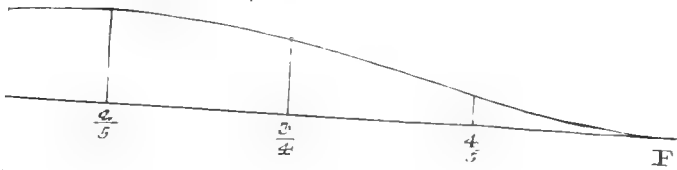


Fig. 4.

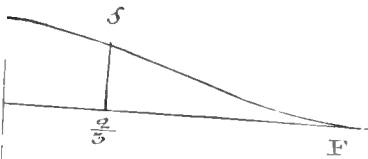


Fig. 5.

Fig. 7.

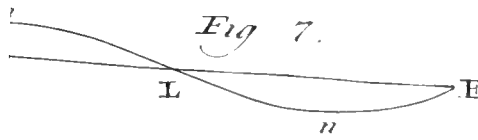


Fig. 9.

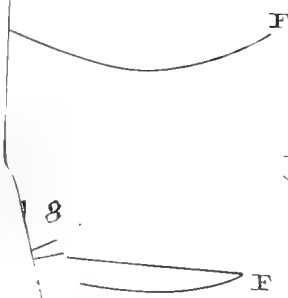


Fig. 10.

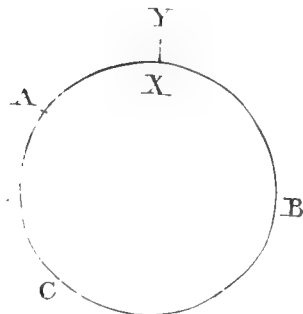


Fig. 1

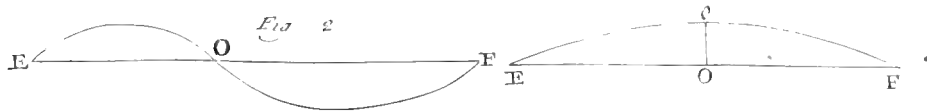


Fig. 2

Fig. 3

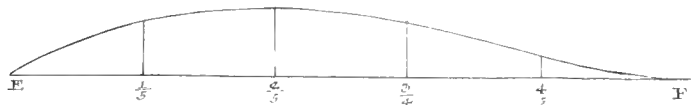


Fig. 4



Fig. 5



Fig. 6

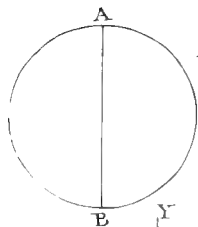


Fig. 7

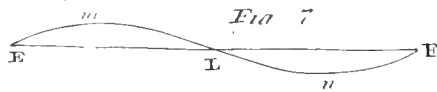


Fig. 9

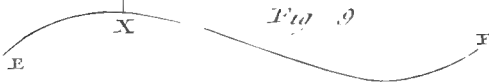


Fig. 10

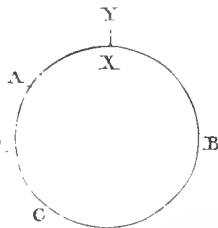
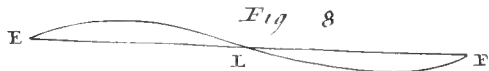
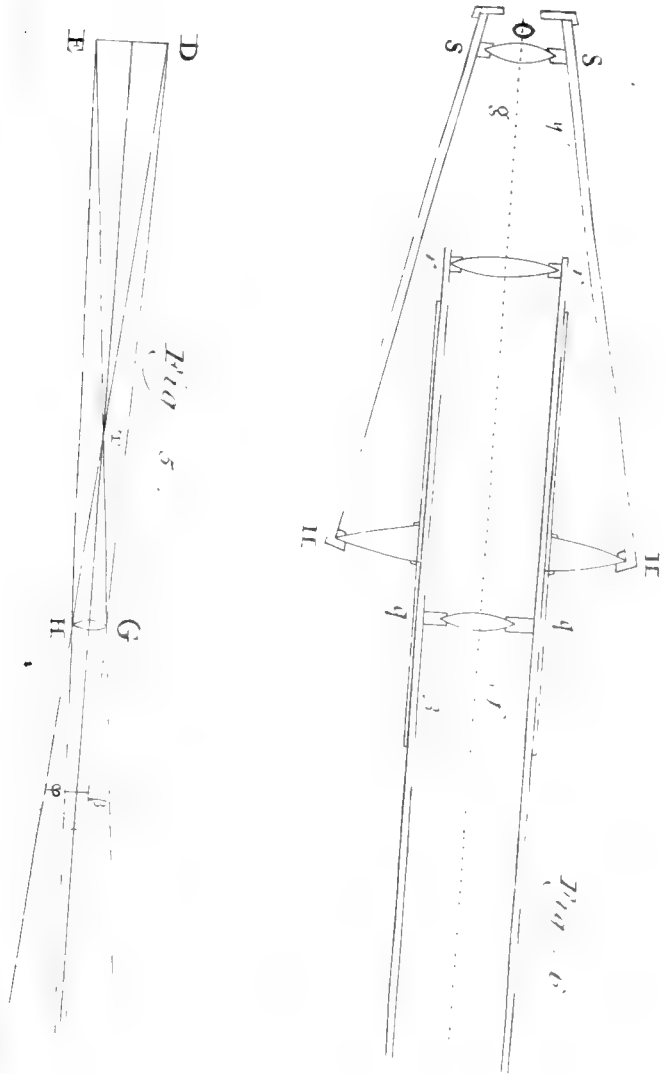
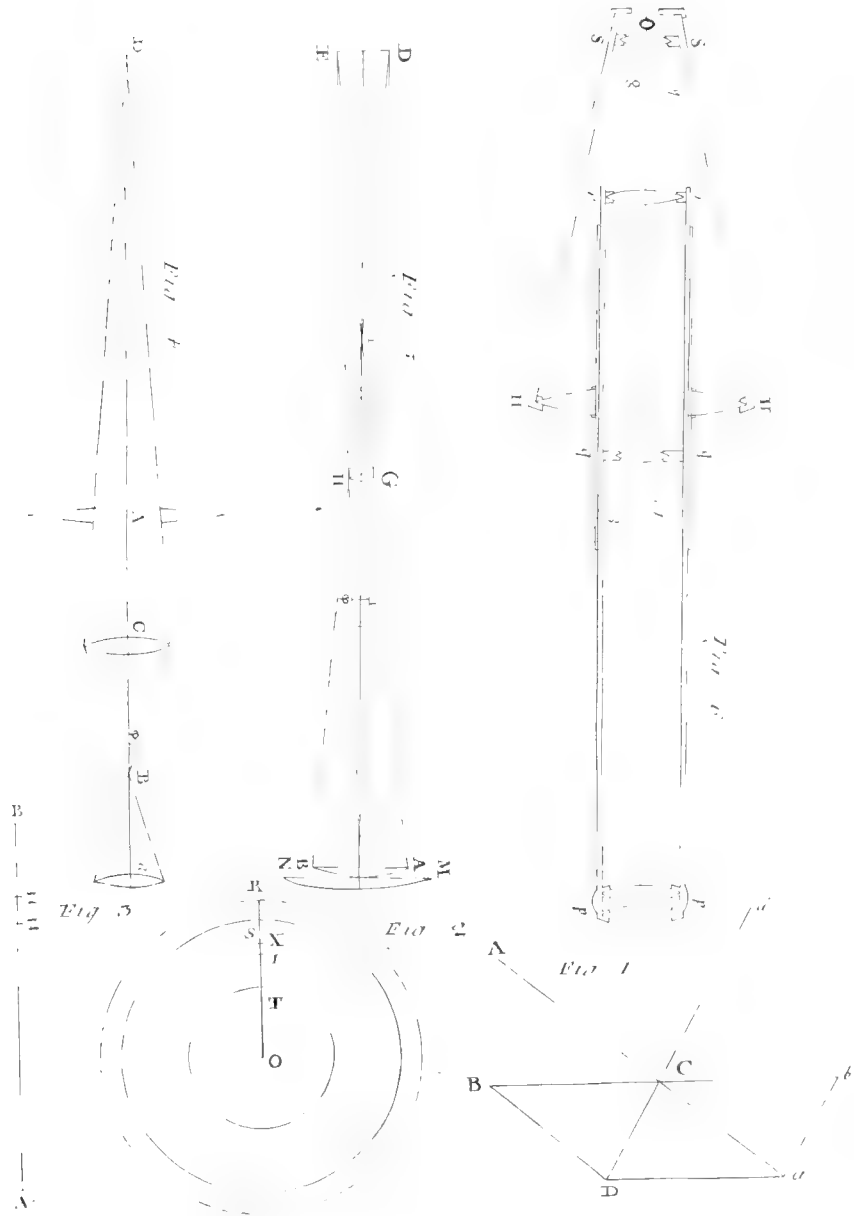


Fig. 8







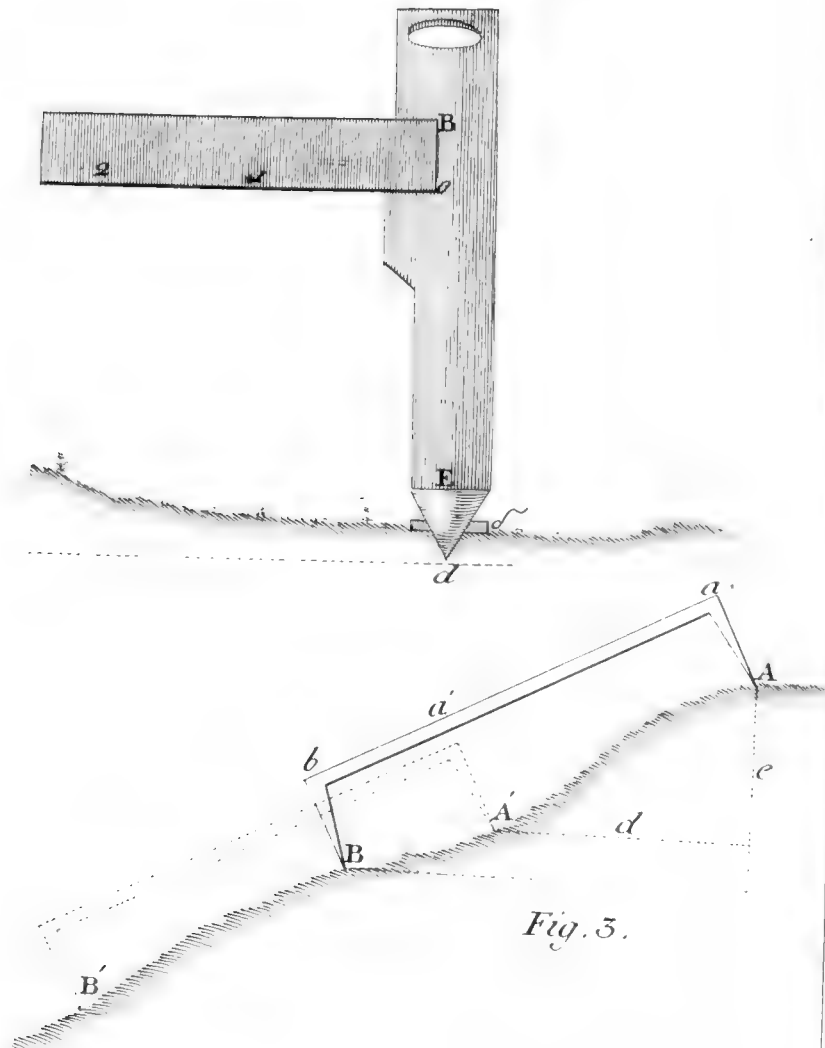
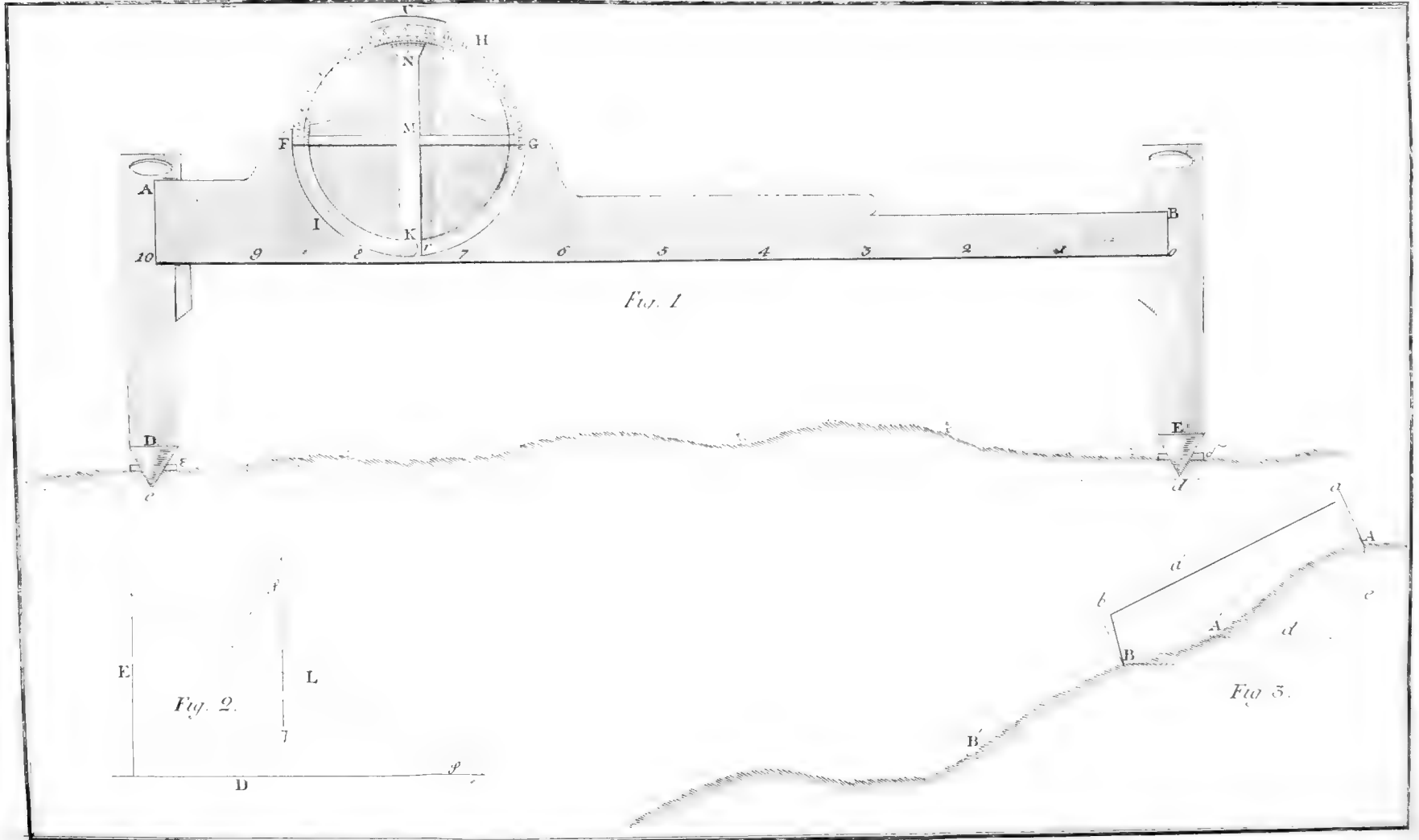
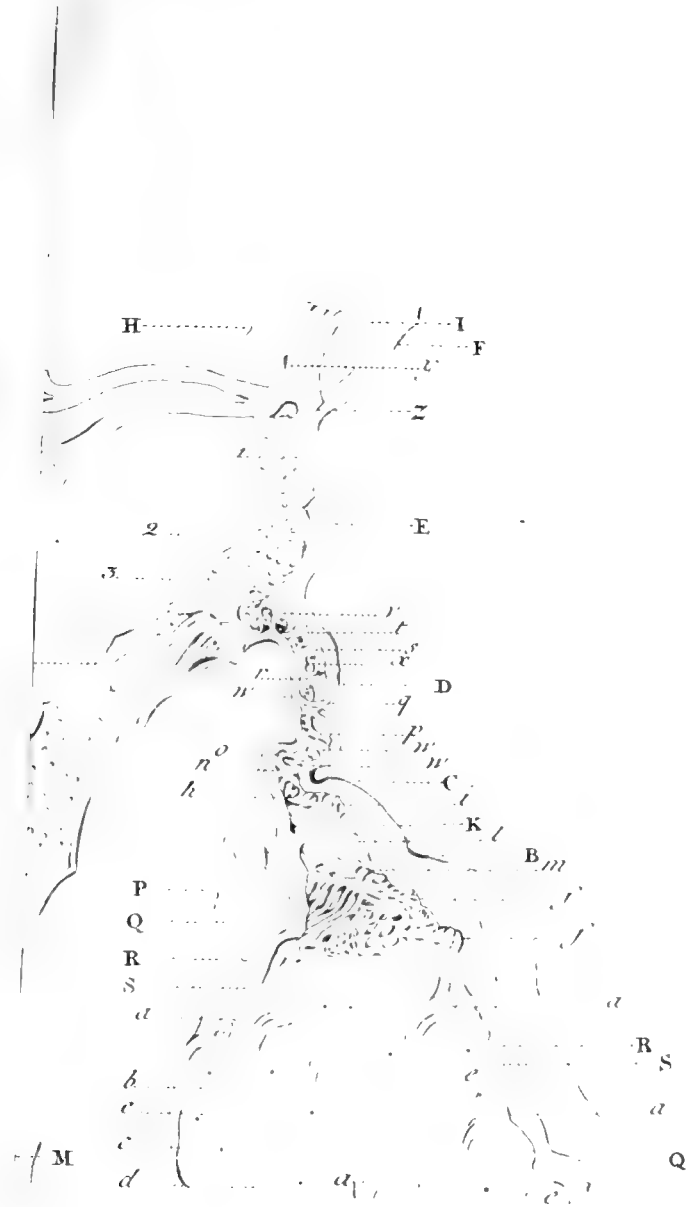


Fig. 3.







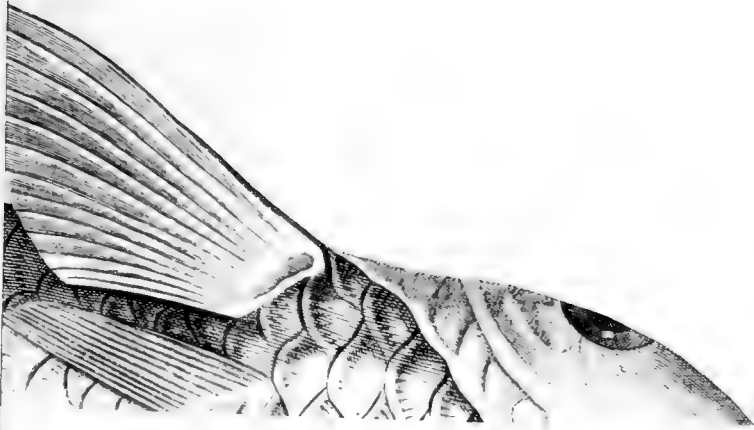
Acad. Imp. Se. Petrop. Tom. III. p. 1. Tab. VII.



Fig. 2.



Acta. Acad. Imp. Sc. Petrop. Tom. III. p. I. Tab. VIII.



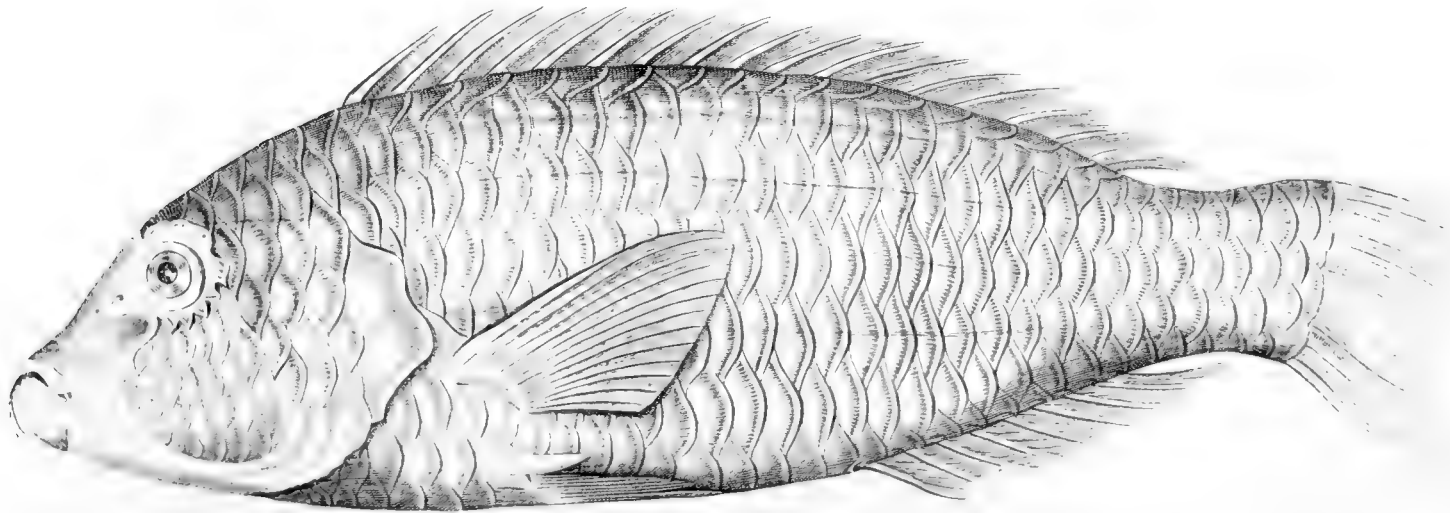
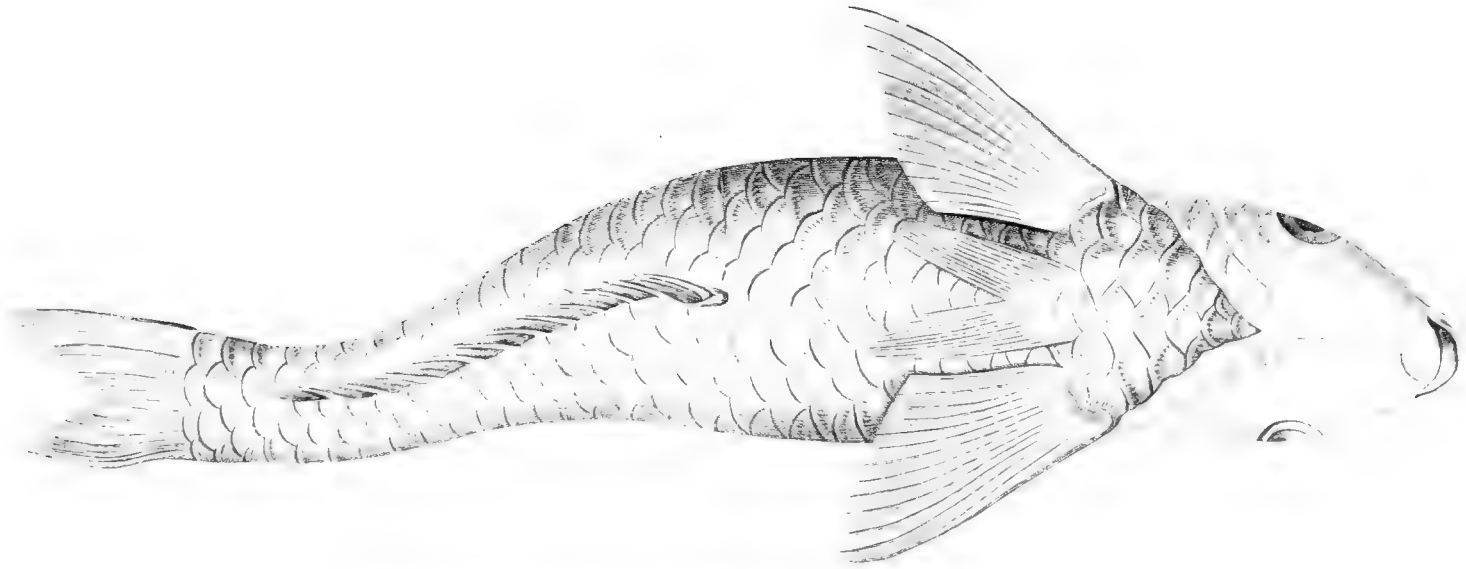


Fig 2.

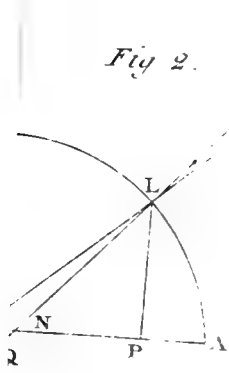


Fig 3.

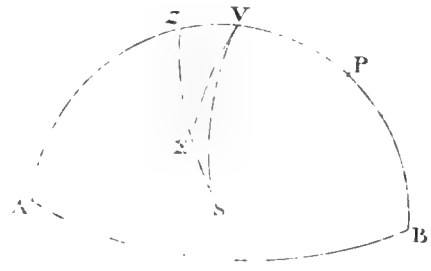


Fig 5.



Fig 6.

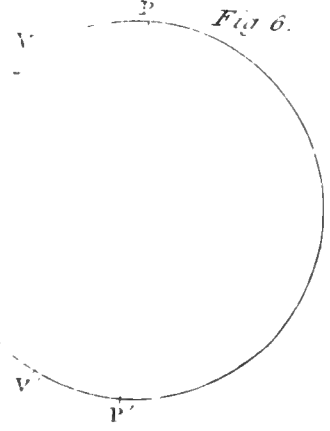


Fig 8.

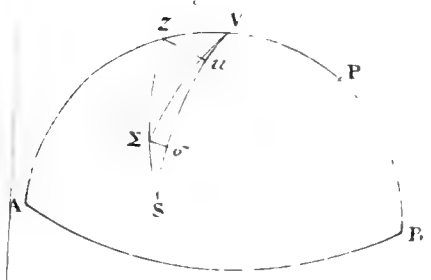
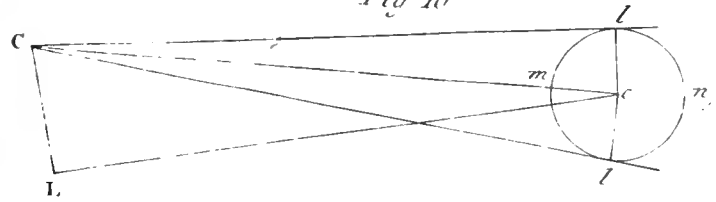
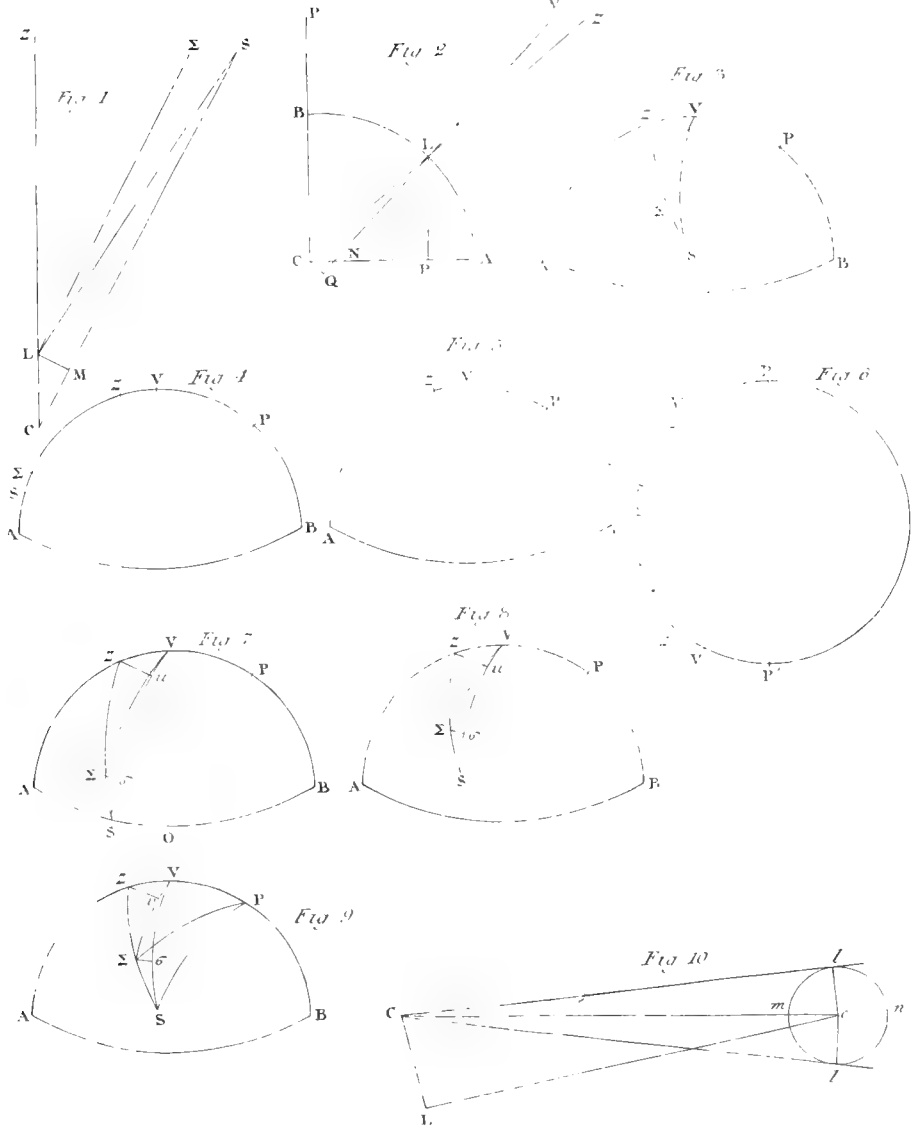
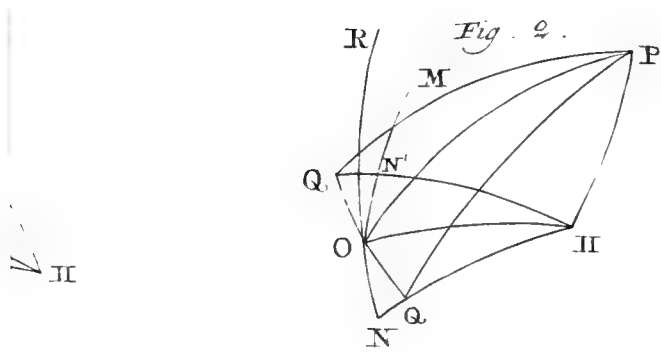


Fig 10.







> R'

3

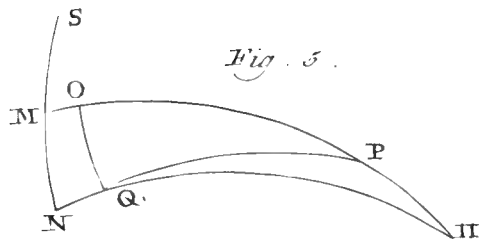
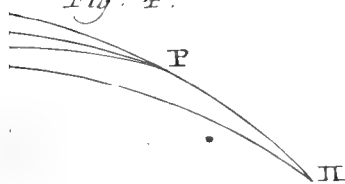
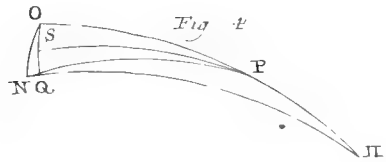
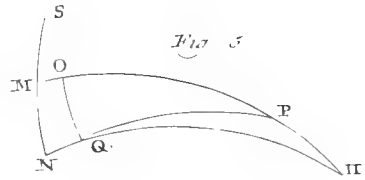
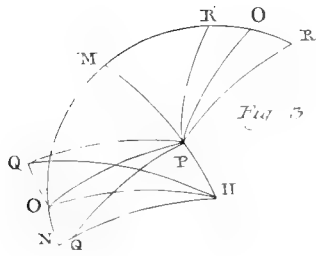
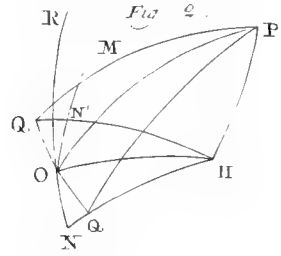
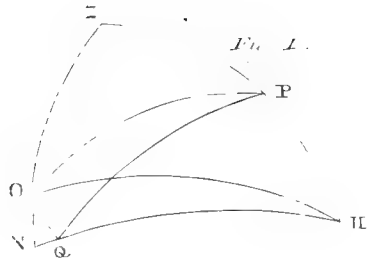
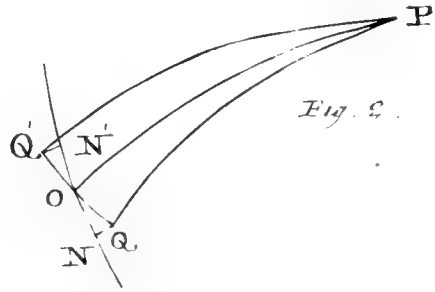


Fig. 4.

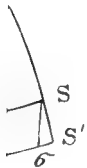
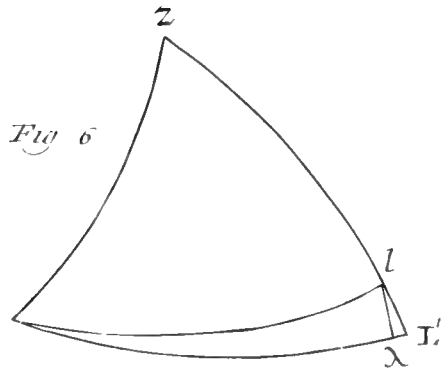
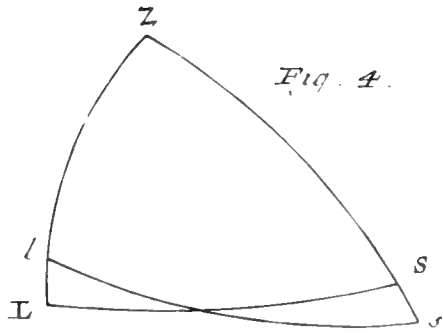


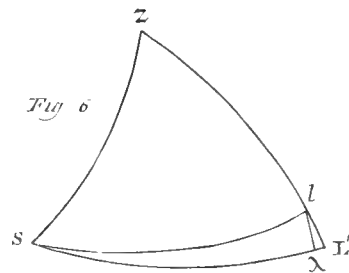
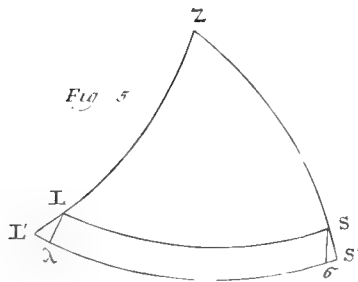
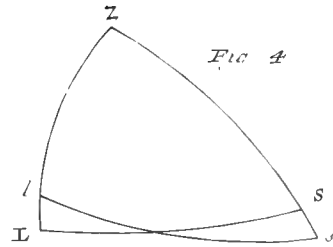
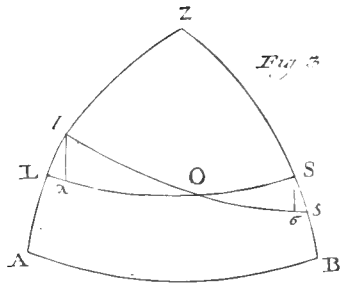
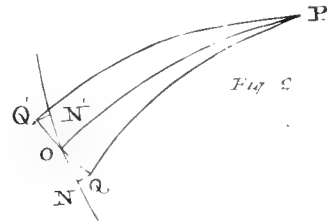
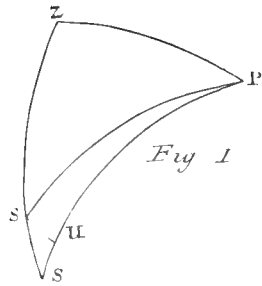


P



B









nae 1779 pt. 1

AMNH LIBRARY



100125009