

—

THEORIA PARALLAXEOS,

AD

FIGURAM TERRAE SPHAEROIDICAM

ACCOMMODATA.

Auctore

A. EULER O.

§. I.

Quo omnia, quae ad hoc arduum argumentum perti-
 nent, 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 fidus quodcunque, cuius distantia a centro
 Terrae CS, quod obseruator cernit in directione LS,
 ideoque ipsi a suo zenith Z angulo ZLS distare vide-
 bitur, dum ex ipso centro C sub angulo ZCS a zenith
 distare videretur. Quod si ergo ex L ipsi CS parallela
 LZ in coelum vsque duratur, monstrabit punctum Σ lo-
 cum fideris geocentricum, dum punctum S denotat eius
 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 fideris a centro Terrae CS ad finum anguli ZLS , ut distantia obseruatoris a centro Terrae CL ad finum Parallaxeos.

§. 2. Vt iam clarius intelligatur, quid de his elementis tenendum sit in hypothese Terrae sphaeroidicae, ante omnia comparisonem instituamus cum hypothese 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 fideris a zenith, atque in hac hypothese semper erit distantia fideris ad radium Terrae uti finus elongationis ad finum Parallaxeos.

§. 3. Quod si iam figurae Terrae sphaeroidicae rationem habeamus, primo quidem in ipso fideris 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 sideris a vero coeli puncto verticali, quod obseruatoris loco imminet; neque propterea amplius erit complementum altitudinis supra horizontem, sub qua sidus 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 $CB = b$ femiaxis Terrae, atque ALB quadrans ellipticus, cuius conuersione circa axem BC Terrae figura oriatur, punctum vero L denotet locum quemcunque in Terrae superficie, unde 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.

$$PN = -\frac{y dy}{a x} = \frac{b b x}{a a},$$

unde fit intervalum $CN = \frac{(aa - bb)x}{aa}$, ac porro

$$z z = b b + \frac{(aa - bb)}{a a} x x.$$

H h 2

§. 6.

§. 6. At vero, quando in Astronomia locus Terrae pro cognito assumitur, eius elevatio 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 = Φ , atque ex eo omnia reliqua elementa figurae determinari debebunt. Cum igitur sit

$$\text{tang. } \Phi = \frac{PL}{PN} = \frac{a \cdot y}{b \cdot z}, \text{ erit } \text{tang. } \Phi = \frac{a}{b \cdot z} \sqrt{(a a - x x)},$$

vnde colligimus fore

$$x = \frac{a \cdot a \cdot \text{cos. } \Phi}{\sqrt{(a a \text{ cos. } \Phi^2 + b b \text{ sin. } \Phi^2)}}$$

Hinc igitur porro erit

$$y = \frac{b \cdot b \cdot \text{sin. } \Phi}{\sqrt{(a a \text{ cos. } \Phi^2 + b b \text{ sin. } \Phi^2)}}$$

Ex his iam deducimus distantiam loci E a centro Terrae

$$C L = z = \sqrt{\frac{a^4 \text{ cos. } a^2 + b^4 \text{ sin. } \Phi^2}{a a \text{ cos. } \Phi^2 + b b \text{ sin. } \Phi^2}}$$

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 = ω , et in rectam LN productam ex C ducamus normalem CQ, tum quia ex valore pro x invento est interuallum

$$C N = \frac{(a a - b b) x}{a a} = \frac{(a a - b b) \text{cos. } \Phi}{\sqrt{(a a \text{ cos. } \Phi^2 + b b \text{ sin. } \Phi^2)}}$$

ob angulum CNQ = Φ , erit hoc perpendicularum

$$C Q = \frac{(a a - b b) \text{sin. } \Phi \text{cos. } \Phi}{\sqrt{(a a \text{ cos. } \Phi^2 + b b \text{ sin. } \Phi^2)}}$$

hincque deducimus

fin.

$$\sin. \omega = \frac{CQ}{CL} = \frac{(a a - b b) \sin. \Phi \cos. \Phi}{\sqrt{(a a \cos. \Phi^2 + b b \sin. \Phi^2)}}$$

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 B 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 $= \frac{ab}{a}$, sub ipso autem polo $= \frac{a^2}{b}$.

§. 9. Transferamus nunc haec ad veram Terrae figuram, qua est $b : a = 200 : 201$, vnde sumto semiaxe

H h 3

CB

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

$$CL = z \sqrt{\frac{(1 + 2\delta) \cos. \Phi^2 + \sin. \Phi^2}{(1 + 2\delta) \cos. \Phi^2 + \sin. \Phi^2}} = \sqrt{\frac{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}}$$

sive proxime

$$z = \frac{1 + 2\delta \cos. \Phi^2}{1 + 2\delta \cos. \Phi^2} = 1 + \delta \cos. \Phi^2,$$

qui valor adhuc commodius ita exprimitur:

$$CL = z = 1 + \frac{1}{2}\delta + \frac{1}{2}\delta \cos. 2\Phi.$$

§. 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 sit $\delta = \frac{1}{200}$, 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

$$\frac{1 + 2\delta}{(1 + 2\delta \cos. \Phi^2)^2} = 1 + 2\delta \sin. \Phi^2 = 1 + \frac{1}{2}\delta - \frac{1}{2}\delta \cos. 2\Phi.$$

Praeterea vero hinc patet, angulum ACL esse = $\Phi - \omega$, qui ergo angulus semper minor est quam elevatio poli, ab eaque deficit intervallo ω .

Tab. IX. §. 11. Repraesentemus haec elementa in figura
 Fig. 3. sphaerica solita, vbi AB referat horizontem, semicirculus
 AVB Meridianum loco obseruatoris respondentem, in
 quo V sit punctum verticale in coelo, quod simpliciter
 nomine

nomine verticis indicemus; tum vero P denotet Polum, ita ut 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, at 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 intervallum $VZ = \omega$, eritque Z verum zenith loci propositi; vnde si sidus quodecunque obseruetur in puncto S, eius distantia apparens a zenith erit arcus ZS, in quo producto exisset locus geocentricus eiusdem sideris Σ , sumpto scilicet intervallo S Σ aequali Parallaxi, quemadmodum ex prima figura est manifestum; vnde patet, respectu verticis V haec puncta S et Σ notabiliter discrepare a hypothese Terrae sphaericae, hocque discrimen plurimum variare, tam pro variis loci altitudinibus, quam pro situ sideris S.

§. 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 ut 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 $\frac{z}{r}$ retineamus, eiusque loco breu. gr. scribamus literam π , cuius valor pro Luna vix ultra $\frac{1}{60}$ affurgit; pro alijs vero sideribus incomparabiliter est minor.

Problema praeliminare I.

Tab. IX,
Fig. 1.

§. 13. *Data distantia obseruatoris a centro Terrae C.L = z, vna cum distantia sideris ab hoc centro C.S = s, si cognitus fuerit angulus Z.L.S, inuenite angulum Z.L.Σ, hincque Parallaxin, siue angulum S.L.Σ.*

Solutio.

Ponatur igitur angulus Z.L.S = ζ, atque ex triangulo C.L.S statim habemus hanc analogiam:

$$C.S : C.L = \sin. \zeta : \sin. S.L.\Sigma,$$

vnde statim colligitur

$$\sin. S.L.\Sigma = \frac{C.L \sin. \zeta}{C.S} = \pi \sin. \zeta,$$

hocque angulo subtracto ab angulo Z.L.S = ζ, relinquitur angulus Z.L.Σ siue Z.C.S. Quod si iam haec ad figuram tertiam transferamus, erit arcus Z.S = ζ et arcus S.Σ = π sin. ζ, hincque porro arcus Z.Σ = ζ - π sin. ζ.

Fig. 3.

§. 14. Quia Parallaxis S.Σ vix vnquam vnquam 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 observatoris a centro Terrae, vna cum distantia sideris ab eodem centro, si cognitus fuerit angulus ZLΣ siue ZCS = η , invenire 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

Fig. 1.

$$\text{tang. LSC} = \frac{z \sin. \eta}{s - z \cos. \eta} = \frac{\pi \sin. \eta}{1 - \pi \cos. \eta}$$

et quia π semper est fractio satis parva, 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 ZLΣ = η addatur, producit angulum ZLS, quem ante nominavimus = ζ .

Transferantur nunc haec ad figuram sphaericam, vbi L

Fig. 2.

concipitur in centro Sphaerae, eritque arcus $Z\Sigma = \eta$,
unde ergo erit

$$\text{tang. } S\Sigma = \pi \sin. \eta + \frac{1}{2} \pi \cdot \pi \sin. 2\eta.$$

§. 16. Vulgo quidem in determinatione Parallaxeos hi duo arcus $ZS = \zeta$, et $Z\Sigma = \eta$, promiscue usurpari solent: at vero pro Luna discrimen notabile oriri potest, quod ex termino $\frac{1}{2} \pi \cdot \pi \sin. 2\eta$ aestimari poterit. Sumto enim $\pi = \frac{1}{60}$, et $\eta = 45^\circ$, valor formae $\frac{1}{2} \pi \cdot \pi \sin. 2\eta$ fiet $= \frac{1}{7200}$. Quia nunc vnitas aequivaleret angulo $57^\circ, 17' = 3437'$, evidens est, eius valorem circiter ad seminumutum siue 30 circiter minuta secunda affungi posse.

§. 17. Haec duo Problemata fundamenta constituent 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^o. Distantiam observatoris a centro Terrae $CL = z$.
- 2^o. Differentiam inter verticem et zenith, siue intervallum $VZ = \omega$, ac
- 3^o. Radium osculi pro loco observatoris, quem ponamus $= r$.

Hic calculus ex formulis ante inuentis facile expeditur, cum sit

$$z = r + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2\Phi$$

$$\text{tang. } \omega = \delta \sin. 2\Phi$$

$$r = z + \frac{1}{2} \delta - \frac{1}{2} \delta \cos. 2\Phi$$

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:

$$z = 1,002500 + \frac{1}{200} \cos. 2 \Phi$$

$$\text{tang. } \omega = \frac{1}{200} \sin. 2 \Phi$$

$$r = 1,002500 - \frac{1}{200} \cos. 2 \Phi.$$

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 0,995078
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	2	ω	ρ
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 1, 000433
38	I, 003105	16	41 1, 000686
39	I, 003020	16	49 1, 000940
40	I, 002934	16	55 1, 001198
41	I, 002896	17	1 1, 001456
42	I, 002761	17	6 1, 001716
43	I, 002674	17	9 1, 001977
44	I, 002587	17	10 1, 002239
45	I, 002500	17	11 1, 002500
46	I, 002413	17	10 1, 002761
47	I, 002326	17	9 1, 003023

Φ

Φ	z	ω	ψ
48°	I, 002239	17'	6'' I, 003284
49	I, 002153	17	I I, 003544
50	I, 002066	16	55 I, 003802
51	I, 001980	16	49 I, 004060
52	I, 001895	16	41 I, 004314
53	I, 001811	16	31 I, 004567
54	I, 001728	16	21 I, 004717
55	I, 001645	16	9 I, 004065
56	I, 001564	15	56 I, 005308
57	I, 001483	15	42 I, 005550
58	I, 001404	15	27 I, 005788
59	I, 001326	15	11 I, 006022
60	I, 001250	14	53 I, 006250
61	I, 001175	14	35 I, 006474
62	I, 001102	14	15 I, 006694
63	I, 001031	13	54 I, 006989
64	I, 000961	13	33 I, 007117
65	I, 000893	13	10 I, 007321
66	I, 000827	12	46 I, 007518
67	I, 000763	12	22 I, 007710
68	I, 000702	11	56 I, 007895
69	I, 000642	11	30 I, 008074
70	I, 000585	11	3 I, 008245
71	I, 000530	10	35 I, 008410
72	I, 000478	10	6 I, 008567
73	I, 000427	9	37 I, 008718
74	I, 000380	9	7 I, 008860
75	I, 000335	8	36 I, 008995
76	I, 000293	8	4 I, 009122

ϕ	α	ω	τ	
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 destinatae, 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 plurimum secundorum spectari mereretur.

§. 19. Quoniam igitur haec tabula vnice motui Lunae determinando inseruire 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 semidiameter Aequatoris $= r + \delta$, erit.

$$ae = \frac{r + \delta}{s}$$

Quare cum supra posuerimus pro Terrae loco quocunque eius distantiam a centro $= z$, ibique Parallaxin horizontalem $\frac{z}{s} = \pi$, semper erit $\pi = \frac{ae \cdot z}{r + \delta}$. Cum igitur pro elevatione Poli $= \Phi$ invenerimus.

$$z = r + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi = r + \delta \cos. \Phi^2, \text{ erit}$$

$$\pi = \frac{ae (r + \delta \cos. \Phi^2)}{r + \delta}$$

quae formula, ob $\frac{r}{r + \delta} = r - \delta$, reducitur ad hanc:

$$\pi = ae (r - \delta + \delta \cos. \Phi^2) = ae (r - \delta \sin. \Phi^2)$$

siue etiam:

$$z = ae (r - \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi)$$

Quia igitur erat:

$$z = r + \frac{1}{2} \delta + \frac{1}{2} \delta \cos. 2 \Phi, \text{ erit quoque } \pi = ae (z - \delta)$$

§. 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 in finem sequentem Tabulam adiciemus, in qua pro his novem Parallaxibus aequatoris: 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 observatoris 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 $ae - \pi = \frac{ae}{200} (1 - \cos. 2 \Phi)$.

TABVLA
Valores $ae - \pi$ exhibens, ad quinos gradus
Latitudinis computata.

Lat. loci	Parallaxis aequatorea.									
Φ	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	0",00
5	0,12	0,12	0,12	0,13	0,13	0,13	0,13	0,14	0,14	0,14
10	0,49	0,50	0,51	0,52	0,53	0,54	0,54	0,55	0,56	0,56
15	1,08	1,10	1,13	1,16	1,17	1,19	1,21	1,23	1,25	1,25
20	1,89	1,91	1,95	2,00	2,03	2,07	2,10	2,13	2,17	2,17
25	2,89	2,94	2,99	3,05	3,10	3,15	3,20	3,25	3,31	3,31
30	4,05	4,12	4,19	4,27	4,34	4,41	4,49	4,57	4,65	4,65
35	5,33	5,43	5,53	5,63	5,72	5,82	5,92	6,02	6,12	6,12
40	6,69	6,81	6,94	7,07	7,19	7,31	7,44	7,56	7,68	7,68
45	8,10	8,25	8,40	8,55	8,70	8,85	9,00	9,15	9,30	9,30
50	9,51	9,67	9,83	10,00	10,18	10,36	10,54	10,72	10,91	10,91
55	10,87	11,07	11,27	11,47	11,67	11,87	12,07	12,27	12,47	12,47
60	12,15	12,37	12,59	12,82	13,05	13,27	13,50	13,72	13,96	13,96
65	13,30	13,55	13,80	14,05	14,29	14,53	14,78	15,02	15,27	15,27
70	14,30	14,56	14,83	15,10	15,36	15,62	15,89	16,15	16,42	16,42
75	15,11	15,39	15,67	15,95	16,23	16,51	16,79	17,07	17,35	17,35
80	15,71	15,99	16,28	16,58	16,87	17,16	17,45	17,74	18,03	18,03
85	16,08	16,37	16,67	16,97	17,26	17,56	17,86	18,16	18,45	18,45
90	16,20	16,50	16,80	17,10	17,40	17,70	18,00	18,30	18,60	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: utroque 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 utramque 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, investigare eius verum locum geocentricum Σ, siquidem pro hoc tempore Parallaxis Lunae aequatorae 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 elevatio, 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 ω Parallaxis aequatorae Lunae, pro qua postrema Tabula statim dabit π , siue Parallaxin horizontalem pro loco proposito.

§. 24. Iam ad punctum S, seu locum Lunae geocentricum investigandum, 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 erit distantia $V\Sigma = f - S\Sigma$, cui si addatur arcus $PV = 90^\circ - \Phi$, prodibit distantia loci geocentrici 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 hypothēsi Terrae sphaericae in hoc calculo effemus vsi, prodisset hoc intervallum $S\Sigma = \pi \sin. f$; vnde patet, hanc hypothēsin errorem valde no- tabilem producere posse, cum sit $= \pi \omega \cos. f$. Quo hoc clarius perspiciatur consideretur casus, quo $\pi = \frac{1}{60}$, $\omega = 17''$, ita vt eleuatio Poli $= 45^\circ$; tum vero arcum f statuamus $= 30^\circ$, eritque error $= \frac{1}{4}$ proxime, 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 plurimum secundorum committi posse, dum insuper ipsa Poli eleuatio nunquam ad aliquot minuta se- cunda certa esse solet, distantia a Polo P fortasse ultra 30 minuta secunda a veritate aberrare poterit. Praeterea in ipso momento obseruationis, vnde ascensio recta deduci de- bet, 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 hypothesi 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 hypothesi Terrae sphaericae; reuera autem iterum erit $= \pi \sin. \omega$, quo intervallo Luna magis a Polo remouetur. Quo autem applicatio nostrae Tabulae clarius appareat, aliquot exempla subiungamus.

Exemplum I.

§. 27. Sub eleuatione 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 intervallum $VZ = \omega = 16', 58''$. Deinde erit distantia Lunae obseruata a vertice $12^\circ, 30' = f$. Porro vero Parallaxis ae-

aequatorea $61'$ diminui debet $8''$, ita vt fit Parallaxis horizontalis $\pi = 60', 52''$. Hinc ergo ob $f - \omega = 12^\circ, 13', 2''$ calculus pro interuallo ΣS ita instituetur:

$$\begin{aligned} I \pi &= 3, 56253 \\ I \sin. (f - \omega) &= 9, 32553 \\ \hline IS \Sigma &= 2, 88806 \\ \text{ergo } S \Sigma &= 773'' = 12', 53'', \end{aligned}$$

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 hypothesisi Terrae sphaericae calculus ita se habebit:

$$\begin{aligned} I \pi &= 3, 56253 \\ I \sin. f &= 9, 33534 \\ \hline IS \Sigma &= 2, 89787 \\ \text{ergo } S \Sigma &= 790'' = 13', 10'', \end{aligned}$$

ficque error huius hypothesis est $17''$.

Exemplum 2.

§. 28. Sub elevatione Poli $59^\circ, 56'$, in ipso Meridiano obseruata est altitudo centri Lunae $8^\circ, 43'$, quo tempore Parallaxis aequatoreae 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 hypothese sphae-
 rica, ita se habet:

$L\pi = 3, 53580$	$L\pi = 3, 53580$
$L \sin. f = 9, 99495$	$L \sin. (f - \omega) = 9, 99466$
$L S\Sigma = 3, 53075$	$L S\Sigma = 3, 53046$
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 ut, ob $VP = 30^\circ, 4'$, distantia a Pole fit $110^\circ, 24',$
 $28''$, ficque declinatio Lunae Australis $= 20^\circ, 24', 28''$.

Exemplum 3.

§. 29. Sub altitudine Poli $72^\circ, 15'$ observatur al-
 titudo centri Lunae in Meridiano Septentrionem versus $= 9^\circ,$
 $45'$, quo tempore Parallaxis aequatorae fuerit $59', 40''$, quaer-
 ritur 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 aequatorae subtrahi de-
 bent $16''$, unde fit $\pi = 59', 24'' = 3564''$. At vero ob
 $\Phi = 72^\circ, 15'$ erit intervallum $VZ = \omega = 10'$, ficque erit
 $ZS = 80^\circ, 25'$. Scilicet hoc casu ω ut negativum spectari
 debet respectu puncti S, ita ut 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, ut bini obseruatores citra et ultra Aequatorem supponi queant; quandoquidem, ut 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 ut negativa est spectanda, ita ut 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 utrique obseruatori est communis. Hoc autem punctum, si ut supra pro utroque obseruatore determinetur, necesse est, ut summa arcuum V Σ

Tab. IX.
Fig. 6.

et

et $V\Sigma$ aequetur summae ambarum Latitudinum, hoc est $\Phi + \Phi'$, ex qua porro aequatione Parallaxis aequatoreae 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 intervallum $S\Sigma$ 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 intervallum $V'\Sigma = f' - ae F'$. 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 aequatoream

$$ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{F + F'}.$$

§. 33. Restituamus nunc loco F et F' valores assumptos, eritque Parallaxis quaesita:

$$ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{\sin.f + \sin.f' - \delta (\sin.f \sin.\Phi^2 + \sin.f' \sin.\Phi'^2 - \delta (\cos.f \sin. 2\Phi + \cos.f' \sin. 2\Phi'))}$$

quae formula ob figuram Terrae sphaeroidicam satis quidem est complicata; interim tamen facili calculo expeditur, sumto scilicet $\delta = \frac{1}{2000}$. Sin autem Terra perfecte esset sphaerica et $\delta = 0$, aequatio nostra satis simplex euaderet, cum inde sit $ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{\sin.f + \sin.f'}$. Praeterea vero si distantia Lunae esset infinita, ideoque eius Parallaxis nulla, utique foret $f + f' = \Phi + \Phi'$, ideoque numerator euanesceret.

§. 34. Immediate ergo ex obseruationibus constant quatuor arcus Φ , Φ' , f , f' , atque neglectis partibus a δ pendentibus iam satis exacte habebitur $ae = \frac{f + f' - \Phi - \Phi'}{\sin.f + \sin.f'}$, 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:

$$1 : 1 + \frac{\delta (\sin.f \sin.\Phi^2 + \sin.f' \sin.\Phi'^2 - \cos.f \sin. 2\Phi - \cos.f' \sin. 2\Phi')}{\sin.f + \sin.f'}$$

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:

I. = 0,42117

II. = 0,23864

III. = 0,71782

IV. = 0,64685; Hinc numerator prodit:

= 2,02448, cuius pars 200^{ma} fit 0,019122, quae, diuisa per $\sin. f + \sin. f^t = 1,39450$, 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 vt vera Parallaxis aequatorae fit 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 deprehensa; unde necesse erat, ambas obseruationes per multas ambages ad eundem Meridianum reducere. Tandem vero, peractis obseruationibus, ingenti labore confusionem 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 transere 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 observatoris V. Ponatur ergo arcus $V\Sigma = g$, latitudo vero loci sit $= \Phi$, unde 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 $\pi = ae (\pi - \delta \sin. \Phi^2)$.

§. 37. Nunc recurramus ad Problema praeliminare secundum, ubi 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 intervallum $S\Sigma$, eritque idcirco distantia loci apparentis S a vertice V $= g + \Sigma S$, ubi ergo intervallum $S\Sigma$ est effectus Parallaxeos.

§. 38. Quodsi Terram tanquam sphaericam spectemus, quia tum puncta V et Z conveniunt, erit in hac Hypothesi

$$S\Sigma = \pi \sin. g + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. 2 g,$$

unde 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

$$L 1 2$$

$$\pi \omega$$

$$\pi \omega \cos. g + \pi \pi \omega \cos. 2g$$

Hac scilicet quantitate verus valor ipsius $S \Sigma$ 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 $\frac{1}{36}$, 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 locum Lunae geocentricum.

Tab. IX.
Fig. 7.

§. 40. Quando hic de locis Lunae obseruatis fermo est, semper supponimus, eam iam refractione effe purgatam, quod tam de praecedentibus quam de sequentibus probe est tenendum. Sit iam V vertex obseruatoris, cuius latitudo sit $= \Phi$; tum circulus A V B referat

referat Meridianum et ASB Horizontem, in quo centrum Lunae observatum sit in S , eritque arcus VS quadrans circuli, ita ut 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 ut 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 inveniendum ex Z ad VS ducatur arcus perpendicula- ris Zu , et quia triangulum VZu est minimum, erit

$$Vu = \omega \cos. a \text{ et } Zu = \omega \sin. a,$$

atque evidens est fore

$$\zeta = S u = 90^\circ - \omega \cos. a.$$

Hinc ergo locus Lunae geocentricus reperietur in Σ , ita ut sit $S\Sigma = \pi \sin. \zeta = \pi$. Hic igitur notandum est, pun- ctum Σ non in circulum verticalem VS sed in arcum ZS cadere.

§. 41. Sin autem Terra esset sphaerica, punctum Σ utique caderet in ipsam verticalem VS , ad altitudi- nem $S\sigma = \pi$, ita ut error inde ortus sit particula $\Sigma\sigma$. Hinc enim discrimen inter Parallaxin horizontalem et ae- quatoream negligere licet, quia totum negotium redit ad arcum $\Sigma\sigma$ 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 $\Sigma\sigma = \frac{3600''}{200} = 18''$.

§. 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 angari 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. *Reperiatnr nunc locus Lunae obseruatus vbiunque in S ,
Fig. 8. haecque obseruatio facta sit sub elevatione Poli Φ ,
quo tempore fuerit Parallaxis aequatorea $= ae$, in-
venire verum Lunae locum geocentricum Σ .*

Solutio.

§. 43. Pro loco igitur obseruato S nosse oportet tam eius altitudinem, siue distantiam a vertice $V S = f$, quam eius Azimuth siue angulum $A V S = a$, ita vt qua-
tuor

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 intervallum $VZ = \omega$, ex priore tabula; deinde vero ex valore ae quaeratur Parallaxis horizontalis pro hoc loco, quae fit $= \pi$. Iam ex Z ad arcum VS ducatur arculus normalis Zu , eritque vt ante $Vu = \omega = \text{cof. } a$ et $Zu = \omega \sin a$, vnde cum arcus $ZS = \zeta$ non differat ab arcu Su , erit $\zeta = f - \omega \text{ cof. } a$. Hinc ergo per Problema praefinitum prius erit intervallum

$$S\Sigma = \pi \sin \zeta = \pi \sin (f - \omega \text{ cof. } a),$$

quod intervallum vocemus $= \xi$, ita vt 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 $V\Sigma = f$ diminuetur ipsa Parallaxi $S\sigma = \xi$, ita vt 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 fit $P.V = 90^\circ - \Phi$, tum pro loco obseruatoris cognito, ex ascensione recta, vnde deducitur angulus horarius $V.P.\Sigma$ et distantia loci cogniti Σ a Polo computetur tam distantia a vertice $V.\Sigma$, quae fit $= g$ quam eius Azimuthum, seu angulus $A.V.\Sigma$, qui fit $= b$.

§. 47. Iam ex latitudine Φ quaeratur interuallum $V.Z = \omega$, atque Parallaxis horizontalis pro isto loco $= \pi$, siquidem ex tabulis lunaribus Parallaxis aequatorea conficitur, quo facto ex zenith Z per locum Lunae datum producat arcus $Z.\Sigma.S$, ponaturque $Z.\Sigma = \eta$, vti in Problemate praeliminari altero, ad quem angulum inueniendum ex Z in $V.\Sigma$ demittatur perpendicularum $Z.v$, eritque $V.v = \omega \cos. b$ et $Z.v = \omega \sin. b$, et quia arcus $\Sigma.Z$ ipsi $\Sigma.v$ aequalis reputari potest, erit $\eta = g - \omega \cos. b$. Quamobrem locus apparens S reperietur in arcu $Z.\Sigma$, producto ad in teruallum $S.\Sigma = \pi \sin. \eta + \frac{1}{2} \pi \sin. 2 \eta$, quae expressio ergo dat Parallaxin $\Sigma.S = \xi$.

§. 48.

§. 48. Inuento ergo puncto S primo eius distantia a vertice V S, tum vero Azimuth, siue angulus ZVS quaeri debet. Demisso autem ex puncto Σ in arcum VS perpendicularo 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. Quia 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 coelo facile comparabitur, quod si pro pluribus temporis momentis durante Ecclipsi repetatur, omnia Phaenomena facile, atque adeo exactissime, determinari poterunt, cum hoc calculo etiam verae Terrae figurae ratio habeatur, quae vulgo plerumque 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 , unde ad centrum Terrae C ducatur recta Cc , quae vocetur s , et ex C ad Lunam ducantur tangentes Cl , Cn . 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 $\frac{cl}{sc}$, 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 $ae = \frac{r + \delta}{s}$, vbi $r + \delta$ denotat semidiametrum Aequatoris Terrae, ex quo manifestum est Diametrum Lunae centralem Δ ad Parallaxin aequatorem ae esse vt ll ad $r + \delta$, 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 $\delta = \frac{1}{200}$. Sit porro angulus CLc rectus, ita vt Luna spectatori in L in ipso Horizonte appareat. Quoniam 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 $\Delta = \alpha \cdot av$, ex Ephemeridibus, vbi tam Parallaxis aequatorea quam diameter Lunae horizontalis refertur, iste coefferens 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 $\alpha = \frac{1}{2} + \frac{1}{28} - \frac{1}{500}$.

§. 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 prima diametrum horizontalem ostendat.

Parall. ae	Diam. Δ	Parall. ae	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 horizon-
tali Δ , cui proxime aequalis est uti vidimus, diameter centra-
lis, siquidem tantum deficit parte quarta minuti secundi,
ex figura, ubi C est centrum Terrae, E locus obseruato-
ris, Z eius zenithi et S locus Lunae; evidens est, eius dia-
metrum apparentam, qui sit $= D$, se habere ad diame-
trum centalem Δ in ratione reciproca distantiarum, hoc
est ut CS ad ES , ita ut sit $D = \Delta \cdot \frac{CS}{ES}$, vnde sequitur
fore $D = \Delta \cdot \frac{\sin ZLS}{\sin ZLZ}$. Hinc ad Trigonometricam sphaeri-
cam reducendo erit $D = \Delta \cdot \frac{\sin ZS}{\sin ZZ}$.

§. 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-

$$\frac{1}{1 - \alpha} = 1 + \alpha + \alpha\alpha, \text{ quia hic } \alpha = \pi \cos. \zeta + \frac{1}{2} \pi \pi \sin. \zeta^2,$$

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 $\pi = \frac{1}{60}$ et $\zeta = 0$, fiet que $\frac{1}{2} \pi \pi (1 + \cos. \zeta^2) = \frac{1}{3600}$, et cum Δ sit circiter $32'$, eius pars 3600^{ma} facit circiter semi-minutam secundum, vnde hoc membrum tuto reicere licet.

§. 58. Ex Diametro igitur horizontali Δ Diame-
ter apparens D erit $D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta)$. Quoniam ergo in determinatione Parallaxeos supra vbique arcum

M m 3

Z S

$ZS = \zeta$ assignauimus, facile erit omnibus casibus Diametrum apparentem D determinare ope sequentis regulae:

Primo tenendum est, Diametrum apparentem non a vertice Observatoris V , sed ab eius zenith Z pendere; tum vero, cognitam esse debere Parallaxin Lunae horizontalem π una cum Diametro horizontali Δ . Hincque, si distantia loci Lunae apparentis S a zenith Z , fuerit $ZS = \zeta$, erit Diameter apparens hoc loco $D = \Delta (1 + \pi \cos. \zeta)$; unde patet in ipso zenith, ubi $\zeta = 0$, diametrum apparentem fore $D = \Delta (1 + \pi)$, sicque non in vertice sed in zenith Diameter Lunae erit maximus.