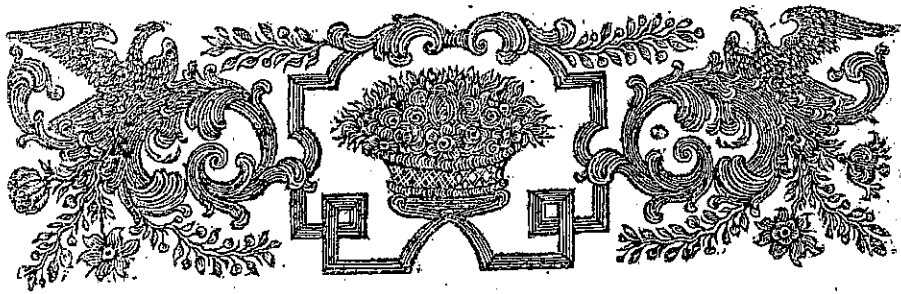


APPENDIX
DE
CONSTRUCTIONE
TELESCOPIORVM
CATOPTRICO-DIOPTRICORVM.

M m m e



APPENDIX

DE

TELESCOPIIS CATOPTRICO DIOPTRICIS.

CAPVT I.

DE

IMAGINIBVS PER SPECVLA SPHAERICA
FORMATIS EARVMQVE DIFFVSIONE.

Problema I.

§. I.

Si a puncto lucido in axe speculi constituto radii
axi proximi in speculum incidant, inuenire lo-
cum imaginis.

M. m. m. 33

Solutio

Solutio.

Tab. I.
Fig. 1.

Sit P A P speculum sphaericum probe politum centro O radio $OA = f$ descriptum, cuius axis sit recta A O E, in cuius puncto E constitutum sit punctum lucidum et ponatur eius distantia $EA = a$, unde radii in totam speculi superficiem incidant, e quibus autem eos tantum hic consideramus, qui axi sint proximi seu qui in puncta a medio puncto speculi A proxima incidant, talis igitur radius incidens sit EA et ad punctum a ex centro O ducatur radius $Oa = f$ qui cum in speculum sit normalis, erit EaO angulus incidentiae, cui ab altera parte rectae Oa capiatur angulus aequalis OaF , eritque recta aF radius reflexus cum axe occurrens in puncto F, in quo puncto adeo omnes radii axi proximi e puncto E emissi concurrent, siquidem etiam radius EA secundum ipsum axem emissus in punctum F reflectitur, ita, ut punctum F sit imago puncti lucidi E per reflexionem formata, et cum a radiis axi proximis formetur, in hoc puncto erit imago principalis, uti eam in tractatu de lentibus vocauimus. Ad locum igitur istius puncti F inueniendum consideretur triangulum EaF , cuius angulus EaF bisectus est recta Oa , unde notum theorema Geometricum praebet hanc proportionem $Ea : EO = Fa : FO$ deinde quia in triangulo EaO anguli ad E et ad a sunt infinite parui in triangulo autem OaF anguli ad O et a ; erit $Ea = EO + f$; et $Fa = f - OF$ unde

vnde illa proportio abit in hanc

$$EO + f : EO = f - OF : OF$$

et componendo

$$2EO + f : EO = f : OF$$

Cum iam sit $EO = EA - AO = a - f$ fiet

$$2a - f : a - f = f : OF$$

$$\text{hincque } OF = \frac{(a-f)f}{2a-f}$$

ficque locus puncti F innotescit, cuius distantia a puncto A erit $AF = f - FO = \frac{af}{2a-f}$. q. e. i.

COROLL. I.

§. 2. Ex data ergo distantia puncti lucidi E a speculo $EA = a$, inuenimus distantiam imagi is principalis super axe AF, quam cum in lentibus littera α designauerimus, etiam hic eadem littera vtamur, ita, vt sit $\alpha = \frac{af}{2a-f}$.

COROLL. 2.

§. 3. Speculum hic tanquam concauum spectauimus, cuius radius esset $AO = f$. vnde valores positui huius litterae f specula concaua; valores vero negatiui specula conuexa denotabunt. Tum vero etiam distantia α , quatenus valorem habet positium, distantiam imaginis ante speculum indicabit; sin autem prodeat negatiua, id indicio erit imaginem post specu-

speculum cadere eamque fore fictam, cum praesens sit realis. Hinc autem intelligitur, imaginem fore realem, si fuerit $a > \frac{1}{2}f$, siquidem sit $f > 0$; sin autem sit $f < 0$ seu speculum conuexum; tum imago semper post speculum cadet, eritque ficta, non realis.

Coroll. 3.

§. 4. Si puncta lucidi distantia $AE = a$ fuerit infinita; tum distantia imaginis principalis a speculo erit $AF = \frac{1}{2}f$ ita, vt haec distantia $AF = \frac{1}{2}f$ pro distantia focali speculi sit habenda hinc si speculi distantiam focalem ponamus $= p$, erit radius speculi $f = 2p$. Tum vero in genere distantiae a et α ita a se inuicem pendebunt, vt sit $\alpha = \frac{ap}{a-p}$ hincque $p = \frac{\alpha a}{\alpha + a}$ et $\frac{1}{p} = \frac{1}{a} + \frac{1}{\alpha}$ prorsus vti in lentibus vsu venire supra vidimus.

Scholion.

§. 5. Hic notatu inprimis dignum occurrit, quod tres istae distantiae a , α et p eodem prorsus modo a se inuicem pendunt, vti in lentibus; ex quo evidens est ratione calculi specula perinde tractari posse ac lentes, quae calculi conuenientia adhuc in sequentibus magis illustrabitur. Hic tantum notasse iuuabit, lentibus conuexis respondere specula concaua; vti enim lentibus conuexis distantias focales positiuas tribuimus, quippe quarum foci sunt reales, ita etiam specula concaua realem habent focum ibique aequae vi vrendi
pollent

pollent atque lentes conuexae in suis focis; discrimen tamen in eo situm est, quod in speculis concauis focus ante eas cadat, cum in lentibus conuexis post eas formetur atque simili modo specula conuexa ad lentes concauas referentur dum in vtrisque focus tantum fictus datur, in quo scilicet radii non reuera congregentur. Quando ergo de speculis sermo erit, distantia focalis positua semper speculum concauum; distantia vero focalis negatiua speculum conuexum indicabit, ac si distantia focalis euadat infinita, speculum erit planum, simili modo, quo lens distantiam focalem habens infinitam est plano plana. Praeterea vero etiam obseruasse iuuabit, si vti in Dioptrica fecimus, statuamus $\alpha = A a$ et $\mathcal{A} = \frac{A}{A+1}$, tum etiam fore $p = \mathcal{A} a$.

Problema 2.

§. 6. Si non amplius lucidum punctum E, sed obiectum E e axi speculi perpendiculariter insistat, eius imaginem, quae in puncto E situ inuerso repraesentabitur, definire.

Solutio.

Ponatur iterum distantia huius obiecti a speculo $E A = a$, sitque eius magnitudo $E \varepsilon = \zeta$, quippe qua Tab. I.
denominatione supra de lentibus sumus vti, ita, vt ζ Fig. 2.
semper sit quantitas valde parua respectu distantiae $E A = a$, seu angulus $E A \varepsilon$ quasi infinite paruus. Deinde sit vt ante radius speculi $O A = f$, eius di-

Tom. II.

N n n

stantia

stantia focalis $= p$, ita, vt fit $f = 2p$, et distantia
 imaginis principalis a speculo $AF = a$ ita, vt fit
 $\alpha = \frac{ap}{a-p}$. His positis facile intelligitur, imaginem
 quaesitam in punctum F incidere atque ad contra-
 riam partem axis fore directam; ducta enim recta
 εA referet radium incidentem, cui conuenit radius
 reflexus $A \zeta$, qui ergo per imaginis extremitatem
 transire debet; vnde si in puncto F normaliter ad
 axem ducatur recta $F \zeta$, ad radium reflexum $A \zeta$
 terminata, haec recta $F \zeta$ imaginem principalem ob-
 iecti exhibebit, cuius ergo magnitudo ex similitudine
 triangularum $AE\varepsilon$ et $AF \zeta$ ita definitur, vt fit

$$F \zeta = \frac{AF \cdot E\varepsilon}{AE} = \frac{a \cdot \zeta}{a}$$

quod idem etiam hoc modo ostendi potest. Ex puncto
 ε per centrum speculi O ducatur etiam radius inci-
 dens $\varepsilon O \alpha$, qui cum sit normalis, eius reflexus in
 ipsum cadet transibitque etiam per punctum ζ vnde
 similitudo Δ lorum $OE\varepsilon$ et $OF \zeta$ dabit $F \zeta = \frac{OF \cdot E\varepsilon}{OE}$.

Est vero $OF = f - a$, et $OE = a - f$ ex quo fit
 $F \zeta = \frac{(f-a) \cdot \zeta}{a-f}$. Cum ex superiori problemate sit

$$\alpha = \frac{af}{2a-f} \text{ hincque } f = \frac{2a\alpha}{a+\alpha} \text{ erit}$$

$$f - a = \frac{(a-\alpha)\alpha}{a+\alpha} \text{ et } a - f = \frac{(a+\alpha)\alpha}{a+\alpha};$$

hincque substitutis his valoribus, fiet $F \zeta = \frac{a \cdot \zeta}{a}$, pror-
 sus, vt ante quo ipso confirmatur rectam $F \zeta$ axi
 recte normalem esse ductam.

Coroll.

COROLL. I.

§. 7. Hic ergo etiam magnitudo imaginis principalis eodem plane modo ex obiecti magnitudine determinatur, quo in Dioptrica id fieri supra ostendimus unde si ut ibi fecimus statuamus $\alpha = A a$, habebimus etiam hic $F \zeta = A \zeta$.

COROLL. 2.

§. 8. Quia nostra figura telescopium concauum refert, eius analogia cum lentibus conuexis etiam hic manifesto cernitur, quemadmodum enim lentes conuexae imagines inuersas post se repraesentant, ita specula concaua imagines itidem inuersas ante se referunt; iam enim obseruauimus, quae post lentes contingunt, cum iis comparari debere, quae ante specula contingunt.

PROBLEMA 3.

§. 9. Si a puncto lucido E in axe speculi sito radii incidant in extremitatem speculi P, eorum cum axe concursum in puncto ζ inuestigare, indeque spatium diffusionis determinare. Tab. I.
Fig. 3.

Solutio.

Sit iterum distantia $EA = a$, radius speculi $OA = OP = f = 2p$, denotante p distantiam speculi focalem. Iam tantum sit speculum, ut sit angulus $AOP = \omega$ et cum perpendiculum PX denotet se-

N n n 2

midia-

midiametrum aperturae speculi, sit haec linea $PX = x$ eritque $x = f \cdot \sin. \omega$. Demisso iam ex puncto lucido E in radium PO productum perpendicularo ER ob $EO = a - f$ et angulum $EO R = \omega$ erit

$$ER = (a - f) \sin. \omega \text{ et } OR = (a - f) \cos. \omega.$$

$$\text{hincque } PR = f + (a - f) \cos. \omega;$$

vnde inuenitur

$$EP = \sqrt{(PR^2 + ER^2)}$$

$$= \sqrt{(a^2 - 2af + 2f^2 + 2f(a - f)\cos. \omega)}$$

quae breuitatis gratia sit $= v$. atque hinc erit anguli incidentiae EPO , ideoque etiam anguli reflexionis

$$OPf \text{ sinus} = \frac{ER}{EP} = \frac{(a - f)\sin. \omega}{v}$$

$$\text{et cosinus} = \frac{f + (a - f)\cos. \omega}{v}.$$

Cum iam in $\Delta lo OPf$ detur angulus OPf vna cum angulo $POf = \omega$ et latere $OP = f$; si vocetur angulus $APf = \psi$ ob $\psi = \omega + OPf$ erit

$$\sin. \psi = \frac{f \sin. \omega + 2(a - f)\sin. \omega \cos. \omega}{v}$$

atque hinc ex natura trianguli erit

$$\sin. \psi : OP = \sin. OPf : Of.$$

ex qua analogia colligitur

$$Of = \frac{f(a - f)}{f + 2(a - f)\cos. \omega}$$

hinc-

hincque interuallum

$$A f = \frac{f^2 + f(a-f)(2 \cos. \omega - 1)}{f + 2(a-f) \cos. \omega}$$

haecque est solutio generalis nostri problematis.

Cum autem in praxi angulus A O P nunquam tantus assumatur, vt non liceat potestates anguli ω quadratica altiores negligere, expressio inuenta commode ad formam simpliciore sequenti modo reducetur. Cum fit

$$\cos. \omega = \sqrt{1 - \sin. \omega^2} = 1 - \frac{1}{2} \sin. \omega^2.$$

$$\text{ob } \sin. \omega = \frac{x}{f} \text{ erit } \cos. \omega = 1 - \frac{x^2}{2f^2}.$$

hincque ille denominator

$$f + 2(a-f) \cos. \omega \text{ fiet } = 2a - f - \frac{(a-f)x^2}{f^2},$$

ex quo pariter proxime erit

$$\begin{aligned} \frac{1}{f + 2(a-f) \cos. \omega} &= \frac{1}{2a - f - \frac{(a-f)x^2}{f^2}} \\ &= \frac{1}{2a-f} + \frac{(a-f)x^2}{f^2(2a-f)^2}. \end{aligned}$$

Vnde interuallum modo inuentum fit

$$O f = \frac{f(a-f)}{2a-f} + \frac{(a-f)^2 x^2}{f(2a-f)^2}$$

atque hinc interuallum quod potissimum quaerimus,

$$A f = \frac{af}{2a-f} - \frac{(a-f)^2 x^2}{f(2a-f)^2}.$$

Quare cum ante locum imaginis principalis F ita inuenissemus, vt effet

$$A F = \frac{af}{2a-f}$$

nunc innotescit, spatium diffusionis

$$Ff = \frac{(a-f)^2 \cdot x^2}{J(2a-f)^2}.$$

Praeterea cum etiam plurimum intersit angulum ψ nosse, quo radii reflexi Pf ad axem inclinantur, ex formula supra inuenta colligemus itidem proxime $\psi = \frac{(2a-f)x}{af}$. Quoniam enim potestates ipsius x quadrato maiores negligimus, numerator ibi inuentus fit $\frac{(2a-f)x}{J}$ et in denominatore, vbi iam ipsum quadratum x^2 negligere licet, fit simpliciter $= a$.

COROLL. I.

§. 10. Quo haec ad formulas pro lentibus dadas accommodemus, vbi tantum binas distantias a et α in computum induximus, ob

$$a = \frac{af}{2a-f} \text{ habebimus } f = \frac{2a\alpha}{a+\alpha};$$

vnde fit

$$a-f = \frac{(a-\alpha)\alpha}{a+\alpha} \text{ et } 2a-f = \frac{2a^2}{a+\alpha}$$

atque hinc spatium diffusionis erit

$$Ff = \frac{(a+\alpha)(a-\alpha)^2 \cdot x^2}{8a^3 \cdot \alpha}.$$

quod ergo perinde ac in lentibus vsu venit quadrato semidiametri aperturae x^2 est proportionale; quin etiam ipsum hoc spatium Ff in eundem sensum cadit, ac in lentibus.

Coroll.

Coroll. 2.

§. 11. Simili modo poterimus etiam angulum obliquitatis ψ per solas distantias a et x itemque x exprimere, prodibit enim $\psi = \frac{x}{a}$. Hunc autem angulum supra in calculo circa lentes instituto sollicitè definiuimus.

Scholion.

§. 12. Cum quæstio esset de lentibus earumque apertura maxima, quam capere possent, sumimus x aequale parti quartae radii curuaturae; quodsi ergo hic idem institutum sequamur, et sumamus $x = \frac{1}{4}f$ hinc reperietur angulus $\omega = 14^{\circ} 30'$. ita, vt totus arcus PAP infra 30° capi debeat. Quando autem hoc speculum locum lentis obiectiuæ sustinet, eius apertura longe aliam determinationem postulat, quam scilicet ex mensura confusionis definiri oportet, vnde huius speculi apertura ad multo pauciores gradus reducetur, vti in sequentibus docebitur. Nunc autem etiam opus est, vt ostendamus, quemadmodum radii a nostro speculo reflexi et imaginem diffusam formantes porro ab alio speculo denuo reflectantur et qualem imaginis diffusionem tum sint producturi. Hunc in finem bina sequentia lemmata perpendi conueniet.

Lemma I.

§ 13. Si distantia obiecti a speculo $EA = a$. particula minima d a vltèrius a speculo remoueat; tum

tum imago principalis, cuius distantia a speculo erat $AF = a$ ad speculum propius accedet particula $d\alpha$, ita, vt fit $d\alpha = \frac{-a^2 \cdot da}{a^2}$.

Demonstratio.

Cum enim fit $\frac{1}{a} + \frac{1}{a} = \frac{1}{p} = \frac{2}{f}$ atque radius f idem maneat, vtcunque distantiae a et α inter se varientur; differentiatio dabit

$$\frac{da}{a^2} + \frac{d\alpha}{a^2} = 0 \text{ vnde } d\alpha = -\frac{a^2 da}{a^2}.$$

Lemma 2.

§. 14. Si radii in speculum incidentes ad axem sint inclinati angulo $= \Phi$, inuenire angulum Ψ , sub quo radii reflexi ad axem speculi erunt inclinati.

Solutio.

Sit igitur angulus $AE P = \Phi$, quo radii incidentes EP ad axem speculi inclinantur eritque proxime $\Phi = \frac{x}{a}$; ideoque $x = a\Phi$. Tum vero vidimus, angulum, quo radii reflexi ad eundem axem inclinantur, fore $\Psi = \frac{x}{\alpha}$; quocirca erit $\Psi = \frac{a\Phi}{\alpha}$ seu erit $\Phi : \Psi = a : \alpha$. seu reciproce vt distantiae a speculo.

Tab. I.
Fig. 3.

Problema 3.

§. 15. Si radii postquam a primo speculo reflexi imaginem diffusam formauerunt in aliud speculum super eodem axe constitutum incidant, determinare

nare tam imaginem principalem, quam eius diffusionem, quam radii a secundo speculo reflexi exhibebunt.

Solutio.

Cum $F \zeta$ fit imago principalis a primo speculo formata, quam inuenimus $F \zeta = \frac{\alpha \zeta}{a}$, fit eius distantia a secundo speculo $FB = b$ atque ipsum hoc speculum ita fit comparatum, vt ab eius reflexione imago principalis formetur $G \eta$ sitque distantia $BG = \beta$ atque vti iam vidimus reperietur $G \eta = \frac{\beta}{b} \cdot F \zeta = \frac{\alpha \beta}{ab} \zeta$ quae imago iterum erit erecta atque a radiis axi proximis formata. Nunc etiam consideremus in spatio diffusionis dato extremitatem f , vnde radii emissi cum axe faciunt angulum $= \psi = \frac{x}{a}$; verum antequam huius obliquitatis rationem habeamus, fingamus punctum f etiam radios axi proximis emittere et cum id a speculo B longius sit remotum, quam F , eius radii concurrent in puncto huic speculo propiore γ , ad quod inueniendum referet hic $db = Ff$ et $d\beta = -G\gamma$; vnde colligitur $G\gamma = \frac{\beta^2}{b^2} \cdot Ff$. Quare si in f obiectum verum esset constitutum, eius imago principalis caderet in γ , quatenus autem ex f nulli alii radii emittuntur, nisi qui cum axe faciunt angulum $= \psi$, ii denuo reflexi incident in axem in puncto g ipsi speculo B adhuc propiore, quam γ , ita, vt hic casus similis sit praecedenti problemati, quo punctum f respondet puncto E ; punctum γ puncto

Tab. II.
Fig. 4.

Tom. II

O o o

F et

F et punctum g puncto f , hoc solo discrimine, ut quod ibi erat a et α hic sit b et β . licebit enim utique hic pro distantia Bf sumere $BF = b$. et pro distantia $B\gamma$ sumere β ; hinc ergo per formulam supra inuentam si loco x hic scribatur y , fiet

$$\gamma g = \frac{(b+\beta)(b-\beta)^2 \cdot y^2}{8b^3\beta}$$

Quid autem nunc sit y , ex angulo ψ facillime definitur. Ducto enim radio fQ sub angulo $BfQ = \psi = \frac{x}{a}$ erit y semidiameter aperture huius speculi QBQ ideoque $y = Bf \cdot \psi = \frac{bx}{a}$; quo valore substituto prodit

$$\gamma g = \frac{(b+\beta)(b-\beta)^2 \cdot x^2}{8a^2b\beta}$$

Quocirca totum spatium diffusionis iam erit

$$Gg = \frac{\beta^2}{b^2} \cdot Ff + \gamma g; \text{ seu}$$

$$Gg = \frac{\beta^2}{b^2} \cdot \frac{(a+\alpha)(a-\alpha)^2 \cdot x^2}{8a^3\alpha} + \frac{(b+\beta)(b-\beta)^2 \cdot x^2}{8a^2b\beta}$$

Nunc autem post secundam reflexionem angulus, sub quo radii extremi ad axem erunt inclinati, colligitur ex Lemmate 2 $= \frac{b\psi}{\beta} = \frac{b}{\alpha\beta} \cdot x$.

Scholion I.

§. 16. Cum igitur speculum, ad quod referuntur binæ distantiae a et α et cuius semidiameter aperture est $= x$, gignat spatium diffusionis

$$Ff = \frac{(a+\alpha)(a-\alpha)^2 \cdot x^2}{8a^3\alpha}$$

com-

comparemus hoc spatium cum eo, quod lens sub similibus circumstantiis producit, atque in primo libro vidimus; pro tali lente esse spatium diffusionis §. 49.

$$Ff = \frac{n(n-1)\alpha^2 x^2}{8(n-1)^2(n+2)} \left(\frac{1}{a} + \frac{1}{\alpha} \right) \left(\left(\frac{1}{a} + \frac{1}{\alpha} \right)^2 + \frac{4(n-1)^2}{(4n-1)a\alpha} \right)$$

quod quidem iam est minimum, quod a lente ad has distantias a et α relata cum apertura, cuius semidiameter est x , generari potest. Quo autem facilius hanc comparationem instituere valeamus, ponamus vtrinque distantiam obiecti a esse infinitam atque e speculo nascetur spatium diffusionis $Ff = \frac{\alpha^2}{8}$ quod autem a lente nascitur, erit

$$Ff = \frac{n(n-1)x^2}{8(n-1)^2(n+2)\alpha} \text{ vbi } n: 1$$

denotat rationem refractionis et sumpto $n = 1,55$, hoc spatium inuentum est $Ff = 0,938191 \cdot \frac{\alpha^2}{\alpha}$.

Vnde patet, a speculo multo minorem diffusionem oriri, quam a lente, quandoquidem illa erit ad hanc, vt $\frac{1}{8} : 0,938191$; hoc est propemodum vt $1 : 7,505528$ seu vt $1 : 7\frac{1}{2}$ quae ergo proportio cum proprie in speculis vel lentibus obiectiuis locum habeat, hinc praecipua causa innotescit, cur specula loco lentium obiectiuarum substituta multo breuiora telescopia suppetauerint, quandoquidem ob minorem confusionem distantiam focalem minorem accipere licet; ad quod accedit, quod in his telescopiis catoptrici radii in speculum obiectiuum incidentes primo ad alterum speculum reflectantur, vnde denuo per eandem viam re-

vertuntur antequam per lentes oculares transeunt, ita, vt distantia amborum speculorum bis fit computanda, sicque longitudo instrumenti denuo fere ad semissem reducatur. Hoc ergo commodum specula praestarent, etiam sine vilo respectu ad eorum qualitatem habito, qua radii diuerforum colorum a reflexione non disperguntur, vti fit in refractione. Verum tamen hic etiam infigue speculorum incommodum non est reticendum, in eo consistens, quod speculum etiam maxime politum semper multo pauciores radios reflectat, quam per lentem eiusdem magnitudinis transmittuntur. Atque haec causa est, quod telescopia catoptrica plerumque multo minorem claritatis gradum largiantur.

Scholion 2.

§. 17. Quemadmodum hoc postremum problema resoluiimus, atque etiam diffusionem imaginis a secundo speculo natam definiuimus, ita eadem inuestigatio ad plura specula accommodari posset, nisi ipsa rei natura speculorum vsum ad binarium restringeret. Quamobrem coacti sumus radios a secundo speculo reflexos ad lentes vitreas dirigere, per quas demum ad oculum propagentur atque ob hanc ipsam rationem ipsum speculum obiectiuum circa medium perforatum esse debet, vt radiis a secundo speculo reflexis transitus per hoc foramen concedatur, vbi simul a lentibus excipiantur. Quare cum haecenus speculum

Iam obiectiuum tanquam integrum simus contempla-
ti, nunc superest, vt etiam foraminis, quo illud est
pertusum, in calculo rationem habeamus, vbi simul
erit disquirendum, quomodo speculum secundum re-
spectu huius foraminis comparatum esse debeat, ne
scilicet nimiam radiorum copiam intercipiat ac tamen
sufficiat omnibus radiis a primo speculo reflexis exci-
piendis; haecque ergo momenta in sequenti problema-
te accuratius perpendemus.

Problema 4.

§ 18. Si in telescopio loco lentis obiectiuae Tab. III.
adhibeatur speculum concauum $P \pi A \pi P$ in medio Fig. 5.
pertusum foramine $\pi A \pi$, cuius centrum sit in axe
 AB in quo ad distantiam quasi infinitam obiectum
seu punctum lucidum concipiatur, ex quo radii axi
paralleli in istud speculum $P \pi \pi P$ incidant indeque
reflexi ad speculum minus super eodem axe normali-
ter positum $Q B Q$ dirigantur, vnde porro ad lentem
vitream prope foramen $\pi \pi$ itidem super eodem axe
normaliter sitam reflectantur; determinare imagines,
per duplicem reflexionem formatas earumque diffu-
sionem.

Solutio.

Sit semidiameter totius speculi obiectiui $AP = x$
et semidiameter foraminis $A \pi = y$, radius vero cur-
vaturae speculi $= f$; ideoque distantia focalis $p = \frac{1}{2}f$
tum vero speculi minoris $Q B Q$ sit distantia focalis

O o o 3

$= q$

$= q$ et distantia horum speculorum $AB = k$. His
 positis cum obiectum in axe AB ad distantiam in-
 finitam remotum concipiatur radii inde axi paralleli
 ad speculum obiectiuum PP peruenient, qui ergo vt
 totam eius superficiem reflectentem $P\pi$ quaquaver-
 sus adimpleant, speculum QBQ maius esse non debet,
 quam foramen $\pi\pi$ neque etiam id minus esse con-
 veniet, quia alioquin radii ab obiecto directe in fora-
 men lentemque ibi sitam ingrederentur et repraesenta-
 tionem inquinarent, ex quo intelligitur, semidiamete-
 rum aperturæ huius speculi minoris esse debere
 $BQ = y$ vel saltem eo non multo maiorem. Quo-
 niam igitur hic distantia obiecti, quæ supra posita est
 $= a$, nostro casu est infinita, si radii axi proximi in
 speculum incidere possent, iis formaretur imago prin-
 cipalis in F ita, vt esset distantia $AF = a = p$. Quia
 autem radii axi proximi excluduntur, nulla imago
 principalis formabitur. Prima ergo imago a radiis
 circa oram foraminis reflexis formabitur in Φ , ita,
 vt sit interuallum $F\Phi = \frac{y^2}{a}$, quia hic est y , quod
 supra erat x et distantia obiecti $a = \infty$. Imago au-
 tem extrema a radiis circa oram speculi Pp reflexis
 formetur in puncto f eritque interuallum $Ff = \frac{x^2}{a}$,
 quare cum ipsa imago principalis hic desit, totum
 spatium diffusionis hic tantum erit $\Phi f = \frac{x^2 - y^2}{a}$.
 Interim tamen hæc puncta F, Φ, f inter se tam
 erunt propinqua, vt in calculo pro eodem haberi
 queant.

queant. Cum ergo omnes radii a speculo maiore reflexi per punctum F transire sint censendi, ut in speculum Q B Q incidant eius semidiameter B Q tantus esse debet, ut sit

$$A F : A P = B F : B Q \text{ unde fit } B Q = \frac{k - \alpha}{\alpha} \cdot x.$$

qui cum ipsi y debeat esse aequalis, habebimus

$$y = \frac{k - \alpha}{\alpha} \cdot x. \text{ hincque } k = \frac{\alpha(y + x)}{x}.$$

Sin autem minus speculum intra A et F esset constitutum; reperiretur

$$B Q = \frac{\alpha - k}{\alpha} x = y; \text{ hincque } k = \frac{\alpha(x - y)}{x},$$

quae vero expressio in superiori contenta est censenda, propterea quod radium foraminis y tam positivae, quam negativae capere licet. Cum igitur nunc primae imaginis F distantia a speculo secundo sit $k - \alpha = \frac{\alpha y}{x}$ quam supra vocauimus $= b$. ita, ut sit $b = \frac{\alpha y}{x}$, secunda imago a speculo Q B Q reflexa cadet in punctum G, ita, ut sit $B G = \beta = \frac{b q}{b - q}$; ita, ut radii a speculo Q B Q reflexi omnes per punctum hoc G transire sint censendi, siquidem hic animum a diffusione imaginis abstrahimus. Nunc igitur insuper efficiendum est, ut isti radii omnes in ipsum foramen $\pi A \pi$ ingrediantur, id quod cum sit $B Q = A \pi$ eveniet, si modo punctum G propius versus A cadat, quam versus B. seu debeat esse $\beta > \frac{1}{2} k$. Inuenimus vero

$$\beta =$$

$$\beta = \frac{bq}{b-q} = \frac{ayq}{ay-qx} \text{ et } k = \frac{a(y+x)}{x},$$

ita vt nunc esse debeat

$$\frac{ayq}{ay-qx} > \frac{a(y+x)}{2x} \text{ vnde oritur } q > \frac{ay(x+y)}{x(3y+x)}$$

ex qua ergo formula distantia focalis speculi minoris defini potest, quae ergo determinabitur per semidiametros foraminis et ipsius speculi maioris vna cum focali distantia speculi maioris $p = a$ sin autem speculum minus constituitur intra F et A, iam vidimus fore $AB = k = \frac{a(x-y)}{x}$ et cum nunc sit distantia $b = -\frac{ay}{x}$ distantia BG = $\beta = \frac{ayq}{ay+qx}$ quae vt maior sit, quam $\frac{1}{2}k$, necesse est fiat $q > \frac{ay(x-y)}{x(3y-x)}$ vnde si x sit $> 3y$, debeat esse q negatiuum, ita, vt sit

$$q > -\frac{ay(x-y)}{x(x-3y)}$$

at si effet $x = 3y$, capi posset $q = \infty$, sicque speculum minus fieret planum. Quod denique ad diffusionem imaginis secundae in G repraesentatae attinet, ea iterum erit quasi truncata sua imagine principali, quod si litteris $G\Phi g$ repraesentetur ad similitudinem litterarum $F\Phi f$ totum spatium diffusionis tantum erit censendum = Φg , cuius quantitas ex formula praecedentis problematis reperietur, si loco x^2 scribatur $x^2 - y^2$, vnde ob $a = \infty$ erit hic

$$\Phi g = \frac{\beta^2 (x^2 - y^2)}{b^2 \cdot a} + \frac{(b + \beta)(b - \beta)^2 (x^2 - y^2)}{a^2 \cdot b \cdot \beta}$$

atque nunc radiorum in Φ concurrentium obliquitas ad axem erit = $\frac{b}{a\beta} \cdot y$; obliquitas vero radiorum in

$$g = \frac{b}{a\beta} \cdot x.$$

Coroll.

Coroll. I.

§. 19. Si ergo minus speculum ultra locum imaginis F collocetur, eius distantia a primo speculo debet esse

$$AB = \frac{\alpha(x+y)}{x} = \alpha + \frac{y}{x} \cdot \alpha$$

ita, vt sit $FB = \frac{\alpha y}{x}$ hocque ergo casu distantia AB maior erit, quam distantia focalis speculi principalis tum vero huius secundi speculi distantia focalis esse debet $q > \frac{\alpha y(x+y)}{x(x+y)}$.

Coroll. 2.

§. 20. Hic autem manifesto supponitur, punctum G a puncto B versus A cadere, ita, vt distantia β euadat positua; si enim esset $q > b$, punctum G ad alteram partem speculi QBQ caderet radique GQ producti manifesto extra foramen praetergrederentur. Quare hic pro Q alterum limitem probe obseruari oportet, vt sit $q < b$. siue $q < \frac{\alpha y}{x}$, tum vero etiam $q > \frac{\alpha y(x+y)}{x(x+y)}$.

Coroll. 3.

§. 21. Sin autem speculum QBQ intra focum F collocetur, oportebit esse distantiam

$$AB = \frac{\alpha(x-y)}{x} = \alpha - \frac{y}{x} \alpha. \text{ ita, vt sit } FB = \frac{\alpha y}{x}$$

tantoque interuallo prima imago post secundum speculum cadat, fiatque $b = -\frac{\alpha y}{x}$; vnde deducitur di-

Tom. II.

P P P

stan-

Tab. II.
Fig. 6.

stantia $BG = \beta = \frac{ay}{ay + qx}$, quae distantia semper est
positiua seu versus A dirigitur, nisi forte q sit quan-
titas negatiua; quae cum superare debeat $\frac{1}{2}k$, debet
esse $2xyq > ay(x-y) + x(x-y)q$ deberet ergo
esse $2xy > x(x-y)$ seu $y > \frac{1}{2}x$. Quare si vt sem-
per in praxi euenit sit $y < \frac{1}{2}x$, huic conditioni satis-
ficri nequit; si scilicet alterum speculum sit concauum.

COROLL. 4.

§. 22. Hoc ergo casu necesse est, vt minus spe-
culum sit conuexum eiusque distantia focalis negatiua.
Statuatur ergo $q = -q$, vt fiat $\beta = \frac{-bq}{b+q}$, qui valor
ob $b = -\frac{ay}{x}$ abit in hunc $\beta = \frac{ayq}{qx - ay}$, qui valor
vt primo sit positius, debet esse $q > \frac{ay}{x}$ deinde vt
fiat $2\beta > k$ debet esse

$$2xyq > x(x-y)q - ay(x-y)$$

ex qua fit

$$ay(x-y) > x(x-3y)q$$

vnde pro q elicitur alter limes

$$q < \frac{ay(x-y)}{x(x-3y)}, \text{ altero existente } q > \frac{ay}{x}.$$

COROLL. 5.

§. 23. Sin vero praeter consuetudinem fora-
men tantum fiat, vt sit $3y > x$, tum speculo minori
concauo vti licebit dummodo eius distantia focalis sit
 $q > \frac{ay(x-y)}{x(3y-x)}$, quemadmodum ex Coroll. 3 est mani-
festum,

festum, atque hoc casu quoniam littera *q* nulla alia conditione restringitur hoc speculum adeo planum fieri poterit.

Scholion.

§. 22. Haec duo specula ita hic fumus contemplati, quemadmodum in telescopiis Gregorianis vsurpari solent atque hic tantum ad obiecti punctum medium in axe tubi situm spectauimus vnde radii axi paralleli in speculum principale incidant; alterum vero speculum ita instruximus, vt omnes radios a priori reflexos recipiat eosque porro in foramen projiciat. Cum autem etiam partes obiecti extra axem sitae visui offerri debeant, quoniam inde radii sub aliqua exigua obliquitate in speculum incidunt, tubum, in quo haec duo specula inseruntur, aliquantillum diuergentem confici oporteret vel quod eodem redit tubum aliquanto ampliorem effici conueniet quam est diameter speculi; deinde ob eandem rationem etiam speculum minus ultra limites ipsi assignatos extendi deberet, vt etiam istos radios obliquos post reflexionem recipere posset, sed quoniam parum interest, siue extremitates obiecti pari lumine conspiciantur atque eius medium, siue minore, hac amplificatione facile eo magis carere poterimus, quod tota haec obliquitas non ultra aliquot minuta in magnis praesertim multiplicationibus excrescat. Longe aliter autem se habitura esset huius rei tractatio, si etiam specula ad

axem instrumenti oblique posita in vsum vocarentur, quemadmodum in ipso huius inuentionis principio a Newtono est tactum, sed quia reflexio radiorum oblique incidentium haud exiguam gignit confusionem, hoc argumentum hic neutiquam attingimus.