

XI.

Astronomia mechanica.

Caput I.

De viribus, quibus corpora coelestia sollicitantur.

Definitio 1. *Astronomia mechanica* est scientia motus corporum coelestium ex viribus, quibus sollicitantur, determinandi.

Coroll. 1. Cognitis viribus, quibus corpora coelestia sollicitantur, eorum motus per principia mechanica determinatur, ex quo haec scientia nomen Astronomiae mechanicae est adepta.

Coroll. 2. Ante omnia ergo vires nosse oportet, quibus corpora coelestia sollicitantur, quarum cognitio cum ex suis causis cognosci nequeat, earum indolem ex ipsis phaenomenis scrutari convenit.

Coroll. 3. Si enim corpora coelestia a nullis viribus sollicitarentur, singula vel quiescerent, vel uniformiter in directum progredierentur, secundum prima Mechanicae principia.

Scholion 1. Quatenus scilicet corpora coelestia non uniformiter in directum incedunt, sed vel celeritate variata, vel secundum lineas curvas progrediuntur, eatenus vires adsint necesse est, quibus eorum motus afficiatur. Atque hoc non solum de motu absoluto valet, sed etiam de respectivo, cum semper vires concipi possint, quibus motus cujusquam corporis, qualis ex alio apparet, producat. In Astronomia autem non tam motus corporum coelestium absolutos spectamus, quam quibus spectatori in quopiam loco constituto moveri videntur, etiamsi forte hic ipse locus quomocumque circumferatur. Hic ergo locus spectari solet tanquam absolute quiescens, ejusque respectu corporum coelestium motus ita considerari debent, ut vires, quae talem motum producere valeant, definiantur. Ita vires assignari possent, quae planetis eos motus irregulares inducerent, quibus ex terra visi incedere observantur, verum hoc modo illae vires nimis prodirent complicatae, quam ut earum existentiam in mundo agnoscere liceret. Quam ob causam talem investigationem respectu plurium locorum, in quibus spectator concipiatur, suscipi conveniet, et pro quo in viribus inventis maxima simplicitas inesse deprehenditur, eas demum tanquam in mundo revera existentes

admittere fas erit. Dummodo enim vires invenerimus, quae pro dato spectatoris loco coelestibus producendis fuerint paræ, eas tanquam revera existentes considerare possumus, forte ob motum spectatoris longe aliae vires in mundo existerent, quandoquidem hic nobis est propositum motus apparentes explicare.

6. Scholion 2. Ad hanc ergo virium investigationem instituendam nosse oportet motuum coelestium, qui quo accuratius fuerint perspecti, eo certius illarum virium indolem cognoscere licebit. Quare si quilibet motus peculiarem virium legem postulet, ita ut inde pro reliquis concludere liceret, hinc etiam ipsa motuum cognitio nihil lucri adipisceretur; sin autem eventus vires pro omnibus motibus inventae ad communem quandam regulam referantur, hinc sine plurimum lucis consequemur; cum inde etiam eorum motuum, quorum ratio per observationes satis fuerit explorata, explicatio peti queat. Hocque ergo casu ex Astronomia mechanica incrementa in Astronomiam practicam transferrentur. Atque istud institutum summus quondam Isaacus Newtonus felicissimo successu absolverit, dum ex collatione phaenomenorum cum principibus mechanicis elegantissimam aequae ac simplicissimam legem detexit, quae omnes vires coelestes comprehenditur. Haec itaque virium lex fundamentum universae Astronomiae mechanicae constituet, omnium motuum coelestium ratio est repetenda, quod felicissimum inventum, cum phaenomenis tissimum innotuit, instar hypothesis hic proponam et ad usum accomodabo.

7. Hypothesis 1. Corpora coelestia perinde inter se commoventur, ac si singula se invicem attraherent, viribus reciproce quadratorum distantiarum proportionalibus.

8. Explicatio. De tellure res est manifesta, cum omnia corpora circa terram existens sum urgeantur vi, quae gravitas appellatur, et sine dubio ad multo majores distantias extendi quam experientia capere licet. Luna enim ab eadem vi sollicitari deprehenditur, quae autem minor est, quam prope terrae superficiem, hocque fere in ratione reciproca duplicata distat. Scilicet cum luna circiter sexages magis sit remota a centro terrae quam corpora in ejus superficie sita, vis, qua luna terram versus urgetur, sexages minor est aestimanda quam vis gravitatis in superficie, quemadmodum ex motu lunae concludere licet. Gravitas quidem in superficie terrae effectus mixtus ex vero corporum nisu deorsum directo et vi centrifuga e motu terrae diurno unde potissimum evenit, ut gravitas neque ubique praecise ad centrum terrae dirigatur, neque eadem sit magnitudinis. Seposita autem vi centrifuga, quippe cujus corpora longius a terra sunt expertia, nisu ad ejus centrum directus satis exacte distantiarum ab eo quadratis proportionalis deprehenditur. Concesso igitur hoc, quod omnia corpora, quantumvis a terra remota, ad ejus centrum quasi trahantur hujusmodi vi, similes vires Newtonus singulis corporibus mundanis tribuit, ita ut eorum quodque reliqua corpora ad se attrahat viribus in ratione distantiarum decrescentibus. Atque in hac lege contineri sunt censendae omnes vires, quibus corporum coelestium motus reguntur.

9. Coroll. 1. Cum istae vires attractrices corporum mundanorum in ratione duplicata distantiarum decrescant, in maximis distantiarum tam parvae evadunt, ut pro evanescentibus haberi possunt.

10. Coroll. 2. Hinc cum stellae fixae ad tam enormes distantias a nobis et toto systemate solari sint remotae, vires, quibus sol et planetae ad stellas fixas attrahuntur, pro nihilo sunt habendae.

Coroll. 3. Planetarum igitur et cometarum motus a nullis aliis viribus perturbari sunt nisi quibus vel ad solem vel ad reliquos planetas gravitatione mutua sollicitantur.

Scholion 1. Haec virium mundanarum lex per phaenomena stabilita etsi in magnis in-
 veritati apprime consentanea deprehenditur, tamen in minoribus distantis, praecipue ubi
 attractum intra superficiem corporis attrahentis est situm, a veritate vehementer recedit.
 Manente enim distantia corporis attracti a centro corporis attrahentis, secundum hanc legem vis
 infinita prodiret, id quod sine dubio rerum naturae adversaretur. Quin potius statuere
 si in terrae visceribus experimenta capere liceret, quo propius ad ejus centrum pertinge-
 rentis, eo minorem esse futuram vim gravitatis, cum in ipso centro plane in nihilum abire necesse
 defectum rationis, cur potius in hanc quam aliam plagam dirigeretur. Ex quo etiam New-
 tonus statuit, a terrae superficie intus ad ejus centrum penetrando, vim gravitatis iterum decrescere
 a centro distantis esse proportionalem, quem saltum ex principiis gravitationis universalis
 explicavit, ita ut lex illa ad corpora extra se posita nullum detrimentum patiatur. Cum
 Astronomia corpora tantum longis intervallis a se invicem dissita considerentur, sine ulla
 phaenomena sequentes agnoscere debemus vires, quibus ea se mutuo attrahunt, rationem
 duplicatam distantiarum sequi, atque esse directas ad cujusque corporis attrahentis cen-
 trum, siquidem figuram habeant sphaericam, vel potius centrum inertiae, si ab hac figura abluant,
 quod quidem exiguum discrimen in tantis distantis pro nihilo est habendum. Quamvis enim in
 superficie terrae gravitas non ubique ad ejus centrum dirigatur, tamen in grandibus ab ea distantis,
 gravitatis directio aliquantillum centrum praetergrediatur, haec tantilla aberratio in motuum
 determinatione nullius plane est momenti.

Scholion 2. Quando autem statuimus singula corpora coelestia perinde ac terram ejus-
 modi proprietate esse praedita, qua corpora extra se posita attrahant vi quadrato distantiae reciproce
 proportionali, haec virium ratio de eadem vel aequalibus massis corporis attracti est interpretanda.
 Quae scilicet massa corporis attracti = M , ejusque distantia a centro corporis attrahentis = x ; si
 qua eo impellitur fuerit V , eadem massa M in alia distantia = y , a centro ejusdem corporis
 attrahentis remota eo impelletur vi U , ut sit

$$V:U = \frac{1}{xx} : \frac{1}{yy} \quad \text{seu} \quad U = \frac{xx}{yy} V.$$

Unde si pro una quadam distantia innotescat vis attractrix, pro alia quacunque distantia facile defi-
 nitur, siquidem ambo corpora tam attrahens quam attractum maneant eadem. Sin autem massa
 corporis attracti fuerit major vel minor, vis attractrix praeterea in eadem ratione erit augenda vel
 minuenda, ut mox declarabimus. Tum vero etiam vis attrahens diversorum corporum coelestium
 plurimum discrepat, ita ut etiam in pari distantia diversas vires exerant. Scilicet cum vis attrahens
 in superficie, seu distantia ab ejus centro, radio ejus aequali, sit ipsa gravitas, pro aliis cor-
 poribus coelestibus distantia, ad quam vis eorum attractrix gravitati est aequalis, modo major modo
 minor esse potest, quam radius terrae; unde dicimus alia corpora coelestia majori, alia minori
 facilitate attrahendi pollere, etiamsi pro unoquoque vis attrahens sequatur rationem reciprocam
 duplicatam distantiarum.

14. **Hypothesis 2.** *Vires, quibus diversa corpora ab eodem corpore coelesti in eadem distantia attrahuntur, sunt ut eorum massae, ac si distantiae fuerint diversae, rationem sequuntur compositam ex ratione massarum et reciproce duplicata distantiarum.*

15. **Coroll. 1.** Vis ergo attractrix corporum coelestium perinde ac gravitas terrestris quantitatem materiae in corpora agit, ita ut nisus cujusque corporis sit ejus massae proportionatus siquidem distantia fuerit eadem.

16. **Coroll. 2.** Hae igitur vires coelestes corpora quasi penetrant, in eaque, quatenus sunt praedita, agunt, ita ut quo major fuerit massa cujuspiam corporis, ideo fortius a corpore coelesti attrahatur.

17. **Coroll. 3.** Hinc vis, qua corpus quodvis ad aliquod corpus coeleste attrahitur aggregatum omnium virium elementarium, quibus singula corporis elementa pro ratione inertiae sollicitantur.

18. **Scholion.** De corporibus circa terram sitis per experimenta est evictum eorum gravitatem seu pondus ipsorum massae esse proportionale, cum singulae particulae seorsim gravitentur pro ratione massae. Quare cum vis attractrix corporum coelestium pari ratione sit comparata atque gravitatis telluris, nullum etiam est dubium, quin eorum vires parem sequantur legem atque communi attracta pro ratione materiae seu massae afficiunt. Unde si singulae corporis particulae a corpore coelesti aequae distent, quod evenire censendum est, si magnitudo corporis attracti prae ejus distantia a centro corporis attrahentis tam sit exigua ut pro nihilo reputari queat, singulae vires elementares erunt aequales sub directionibus inter se parallelis: hincque vis tota earum summae aequalis, et usque directio per centrum inertiae corporis attracti transire est censenda. Sin autem corporis attrahentis magnitudo ad distantiam a centro corporis attrahentis notabilem teneat rationem, ut vires elementares, quibus singula corporis elementa attrahuntur, neque pro aequalibus, ob inaequales elementorum distantias, neque directiones pro parallelis inter se haberi queant, vis tota inde demum per centrum est colligenda; hincque evenire potest, ut vis tota neque massae corporis attracti sit proportionata neque per ejus centrum inertiae transeat. Ex quo proprie loquendo ambae allatae hypotheses tantum ad corpuscula quasi infinite parva, quae ad corpora coelestia attrahantur, sunt restringendae, quibus vires tantum elementares praefatas leges sequantur. Unde deinceps vires totae, quibus corpora majora attrahuntur, per regulas staticas demum colligi debeant.

19. **Hypothesis 3.** *Corpora coelestia in aequalibus distantis eo majores exerunt vires attractrices, quo majores fuerint ipsorum massae, atque in inaequalibus distantis vires attractrices corporum coelestium sunt in ratione composita massarum et reciproca duplicata distantiarum.*

20. **Coroll. 1.** Hinc si massa corporis coelestis fuerit $= A$, in distantia x ab ejus centro erit vis attractrix ut $\frac{A}{x^2}$, quae propterea est directe ut massa corporis attrahentis A , et reciproce ut quadratum distantiae ab ejus centro.

21. **Coroll. 2.** Haec autem lex tantum valet, si corporis attracti massa fuerit eadem, quin enim cum illa ratione composita insuper ratio massae corporis attracti conjungi debet, secundum hypothesin praecedentem.

Coroll. 3. Ita si massa corporis coelestis sit $= A$, corporis autem attracti massa $= M$, illiusque ab illius centro distantia $= x$, erit vis, qua hoc ad illud attrahitur ut $\frac{AM}{xx}$. Quia autem vis determinatione vis haec semper per massam corporis attracti M dividi debet, in calculum ingreditur formula $\frac{A}{xx}$, massa M inde iterum egrediente.

Scholion 1. Ista hypothesis non aequo certo ex phaenomenis colligitur ac praecedentes, inde veram virium quantitatem concludere licet, tamen nulla constat ratio massas corporum dignoscendi. Eorum quidem magnitudinem Astronomi sollicitè definire conantur, verum hinc inde massa, quoniam pro volumine vehementer discrepare potest, nihil statuere licet. Haec praesentem ratione omnino carere possemus, si pro quovis corpore coelesti eam distantiam determinemus, in qua vis ejus attractrix aequalis esset futura vi gravitatis in superficie terrae. Ita si quoniam corpore coelesti haec distantia fuerit $= f$, pro alia quacunque distantia x ejus vis attractrix erit $= \frac{ff}{xx}$ unitate gravitatem exprimente: Sicque sufficit pro quolibet corpore coelesti distantiam hanc f ipsi convenientem nosse, parumque interest quomodo haec distantia ad massam corporis attrahentis se sit habitura. Newtonus autem statuit quadratum istius distantiae semper massae corporis attrahentis proportionale; ita ut loco ff massa A substitui queat, — quae propositio si de ejus veritate convicti essemus, non solum pro pulcherrima esset habenda, sed etiam maximum lucis ad naturae mysteria scrutanda esset allatura. Phaenomena autem huic propositioni iam insignem probabilitatis gradum conciliant, quoniam quo corpora coelestia fuerint majora vel minoras, etiam quadratum distantiae f illis respondentis majus minusve deprehenditur: ratione autem ea propositio multo magis confirmari potest. Primum enim cum gravitatio in corporibus coelestibus sit reciproca, ex principio aequalitatis inter actionem et reactionem duo corpora se mutuo attrahentia viribus in se invicem niti debent. Hinc si eorum massae sint A et B , et distantiae, ad quae eorum vires attractrices gravitati aequantur, sint a et b , distantia inter centra corporum existente $= x$, erit per praecedentem hypothesis vis, qua corpus B ad A urgetur $= \frac{aaB}{xx}$, vis autem, qua corpus A vicissim ad B urgetur $= \frac{bbA}{xx}$, quae duae vires si censeantur aequales, fit $aa:bb = A:B$, prout ut vult Newtonus. Quodsi haec propositio admittatur, inde etiam haec eximia proprietas consequitur, quod plurium corporum se mutuo hac lege attrahentium commune centrum inertiae perpetuo vel quiescat, vel uniformiter in directum proferatur; — quae cum tanquam constans naturae lex assumenda videatur, inde vicissim veritas nostrae hypotheseos evincitur.

Scholion 2. Quoniam igitur vis attractrix massae corporis attrahentis est proportionalis, inde oriri est judicanda, ut singula corporis elementa seorsim vires attractrices exerant, ex collectione demum vis tota attrahens nascatur. Lex ergo praescripta tantum ad vires elementares, quibus singula corporis elementa ad se attrahuntur, proprie pertinere est censenda, neque ad corpora finita extendi patitur, nisi haec corpora tantopere a se invicem fuerint remota, ut eorum magnitudo prae distantia quasi evanescat. Eatenus ergo tantum haec lex attrahendi in corporibus mundanis deprehenditur, quatenus ea tam vastis intervallis a se invicem sunt sejuncta, quae sibi multo essent propiora, nullum est dubium quin vires eorum attractrices ab hac lege sint

aberraturae, nisi forte eorum figura perfecte fuerit sphaerica. Quare si hoc modo praecellentes
 hypothesin restringamus, uti ratio suadet, universum Astronomiae mechanicae fundamentum
 hypothesi continebitur.

25. **Hypothesis 4.** Omnia materiae elementa, ex quibus corpora mundana sunt conflata
 pollent attrahendi, quae cujusque massae directe, inverso autem quadrato distantiae est proportio
 cum qua ratione insuper massa corpusculi attracti est coniungenda.

26. **Coroll. 1.** Positis ergo massis duorum elementorum materiae μ et ν , eorumque distan-
 tia $= z$, erit vis, qua alterum ab altero attrahitur ut $\frac{\mu\nu}{z^2}$, atque ex viribus elementaribus, quibus
 duorum corporum finitorum se mutuo attrahunt, vires ambo corpora tota sollicitantes, debent

27. **Coroll. 2.** Cum haec vis elementaris sit ut $\frac{\mu\nu}{z^2}$, factor quidam constans C adiungatur
 ut formula $\frac{C\mu\nu}{z^2}$ ipsam vim exprimat; atque haec quantitas C perpetuo erit eadem ubicunque
 ista duo elementa materiae fuerint posita.

28. **Coroll. 3.** Corpora ergo coelestia eatenus tantum se mutuo attrahunt, quatenus constant
 materia, cujus omnia elementa tali vi se attrahendi sunt praedita. Ex quo patet si corpora
 fuerint admodum a se invicem remota, simulque figuram habeant irregularem, fieri posse, ut vis
 e viribus elementaribus resultans multum a simplicitate formulae exhibitae discrepet.

29. **Scholion 1.** Cum huiusmodi vis attrahendi omnibus corporibus coelestibus conveniat
 ideoque omnibus elementis corporum, ubicunque reperiantur, tribui debeat, ea tanquam propria
 universalis materiae spectari potest, cujus existentiam realem ex phaenomenis cum ratione communi
 evictam agnoscere debemus. Certum itaque est omnia materiae elementa tali vi attrahendi
 descripsimus, esse praedita, neque de hoc ullo modo dubitare licet. Utrum autem haec vis
 materiae ex sua natura competat perinde atque inertia et impenetrabilitas? an vero a causa
 externa producat? multum inter Philosophos dubitatur. Qui priorem sententiam propugnant
 mium firmamentum inveniunt in universalitate istius indolis attractricis, quae cum in omnibus
 corporibus inesse, atque adeo eorum massae proportionalis deprehendatur, eam pariter atque
 materiae essentialem esse autumant, ita ut ejus causa extrinsecus frustra quaeratur; quin etiam
 rere solent, an non Creator per omnipotentiam corporibus talem proprietatem infundere poterit
 quod negare ipsis adeo impium videtur. Deinde in hoc non parum subsidii sibi situm esse
 tur, quod nemo adhuc istius phaenomeni latissime patentis causam externam dilucide docere
 Qui autem contrariae sententiae sunt addicti, haec argumenta gravibus rationibus infirmare
 maluntque credere dari huius phaenomeni causam externam, etiamsi eam nobis nullo modo perspicere
 liceat, quam concedere ejus rationem in ipsa materiae indole esse positam. Ad nostrum
 institutum parum refert, utrum causa externa existat, nec ne? sufficit enim nosse in omnibus
 corporibus mundi talem vim attrahendi revera inesse, cum nobis id tantum sit propositum, ut quomodo
 motus corporum coelestium ab his viribus afficiantur, investigemus.

30. **Scholion 2.** Prior sententia, qua materiae vis attractrix, tanquam proprietas essen-
 tribuitur, si esset vera, hoc commodi afferret, ut ulteriori investigatione causae liberaremur.

scutatoribus hoc onus gravissimum esset impositura, cui expediendo vires nunquam sufficerent. Ex quo ad nostrum commodum utique esset optandum, ut veritati foret consentanea. Multis autem premitur difficultatibus, quas cum primis nostrae principii minime conciliare licet: si enim corpus ab alio attractum moveri incipit, non in illo sed in hoc altero est ponenda, quod cum ab illo sit remotum, concedendum est corpus quaque versus a nullis aliis corporibus cinctum, sed quasi in vacuo posita moveri incipiat, etiamsi nusquam tangatur; neque tamen motus causam in ipso, sed in aliando corpore longissime ab eo remoto esse quaerendam, hocque perinde evenire sive spatium esse vacuum, sive plenum. Corpus ergo, quatenus vi attrahendi esset praeditum, ad illa corpora utrumque remota quasi vires emitteret, quibus alia quasi comprehenderet et ad illa actionem in distans qui concoquere non possunt, cum nullo modo concipi queat, quaedam quaedam subtilem confugiunt, quae pressione in corpora agens ea phaenomena producat, quos attractioni tanquam essentiali omnium corporum proprietati, adscribunt, etiamsi et illi idem quo hoc efficitur, explicare haud valeant.

Solutio 3. Hactenus saltem alium modum, quo duo corpora in se invicem agant, non invenimus nisi quando in se mutuo impetum faciunt et ad contactum perveniunt; cum enim tum in statu suo perseverare annitatur, hoc autem fieri nequeat, nisi se mutuo penetrent, eorum impenetrabilitatem causa est quominus hoc eveniat. Ex ea ergo nascantur, necesse est, vires utriusque quae se immutantes, ut penetratio evitetur. Experientia etiam testatur, hoc casu majores vires nunquam non exeri, quam quae penetrationem avertere valeant. Istarum igitur virium, quarum effectus in contactu corporum cernitur, origo in eorum impenetrabilitate manifesto est posita, unde quomodo percipere licet, quomodo duo corpora remota in se invicem agere valeant; ac si quis quae corpora ab aliis quantumvis remotis sine adminiculo medii inter ea existentis affici posse, quibus nostrae principia funditus everti videntur, neque apparet quo jure tum siderum tum aliarum superstitionis commenta negari queant. Qui quidem a Leibnizii Harmonia praestant abhorrent, concedere coguntur spirituum actioni corpora esse subjecta, quod etiam Leibniziani alium supremo negare non audent; spirituum autem actio in corpora ab omni contactu certe non est statuenda, id quod attractioni favere videtur. Verum si corpora a spiritu concitantur, non contactus, saltem praesentia quaedam concipi debet, ita ut etiam hinc actio corporum in spiritu firmamentum recipiat. Quare qui dicunt corporibus a Deo vim alia corpora quae attrahendi tribui potuisse, nihil aliud dicere videntur, nisi Deum perpetuo immediate ad se invicem impellere. Verum omissa hac disputatione, ad Physicam potius quam huc spectat, est certum sit singula materiae elementa perinde ad se mutuo impelli, ac si se attraherent, quales inde vires pro corporibus finitae magnitudinis nascantur.

Theorema. Corpus rigidum a viribus, quibus singula ejus elementa se mutuo attrahunt, ad motum neutiquam sollicitatur.

Consideratio. Veritas hujus theorematis isto nititur fundamento, quod vires, quibus duo corpora se mutuo attrahunt, utrinque sint aequales. Si enim duo concipiantur elementa, quorum

massulae sint μ et ν , distantia vero $=z$, vis, qua μ ad ν attrahitur est $= \frac{C\mu\nu}{zz}$ (26), ac vice versa, qua ν ad μ attrahitur est $= \frac{C\mu\nu}{zz}$. Sunt igitur hae vires aequales, et quia alterum ad alterum urgetur, earum directiones sunt contrariae. Jam in corpore elementum quodcumque ad reliqua elementa attrahitur, et sumtis binis quibusque, vires, quibus alterum ab altero attrahitur, sunt aequales et contrariae, ideoque in corpore rigido se mutuo destruunt. Quod cum eveniat, quaecumque bina elementa considerentur, necesse est omnes vires elementares, quibus cuncta elementa in corpore mutuo agunt, se mutuo destruere, propterea quod quaelibet vis habeat in corpore sibi aequalem et contrariam.

33. **Coroll. 1.** Cum in hac mutua virium elementarium destructione ratio distantiae z non censum veniat, patet theorema fore verum, etiamsi attractio aliam quamcunque distantiae rationem sequeretur, dummodo vires, quibus duo elementa se mutuo attrahunt, utrinque fuerint aequales.

34. **Coroll. 2.** Sive ergo corpus rigidum quiescat, sive moveatur, a viribus, quibus elementa se mutuo appetunt, neque ejus status quietis, neque motus perturbabitur, sed a viribus externis aequè afficietur, ac si elementa ejus vi attractrice carerent.

35. **Coroll. 3.** Quae ergo in Mechanica de motu corporum rigidorum traduntur, ea omnia veritati consentanea manent, etiamsi elementorum mutua attractio, a qua quidem ibi animus abstraxeramus, accedat, neque quidquam ibi propterea erit immutandum.

36. **Scholion 1.** Quod ad formulam $\frac{\mu\nu}{zz}$ attinet, cui vis, qua massula μ aliam massulam in distantia $=z$ remotam attrahit, est proportionalis, quatenus ea constat ex reciproco quadrato distantiae et massa corpusculi attracti ν , ejus veritatem per phaenomena stabilivimus. Quatenus etiam ea vis ipsi massae corpusculi attrahentis μ est proportionalis, id quidem sola ratione collegimus. Nunc igitur haec postrema ratio multo fortius corroboratur: Cum enim phaenomena etiam evincant motum cujusque corporis coelestis non perturbari a viribus, quibus ejus partes se mutuo attrahunt, hinc vicissim intelligitur, vires, quibus bina quaeque elementa se mutuo attrahunt, aequales esse oportere, quoniam alioquin evenire posset, ut hae vires elementares se mutuo non destruerent. Hoc clarius perspiciatur, sumamus vim attractricem non ipsi massae μ corpusculi attrahentis, sed ipsi corpusculo ν esse proportionalem, corpusque rigidum tantum ex duobus elementis μ et ν in vallo z dissitis esse conflatum. Quo posito erit vis, qua ν ad μ attrahitur $= \frac{C\mu^2\nu}{zz}$, contra vero vis, qua μ ad ν attrahitur $= \frac{C\mu\nu^2}{zz}$, quae ergo duae vires non essent aequales, nisi elementa fuerint aequalia, ideoque corpus totum excessu virium $\frac{C\mu\nu}{zz}(\mu - \nu)$ ad motum sollicitaretur, quod eo magis esset absurdum, cum idem corpus infinitis modis in duas partes dissectum concipi queat, et quaelibet sectio peculiarem vim esset exhibitura, cujus etiam directio a sectionis ratione pendens foret certa. Quod cum sit maxime absurdum, extra omne dubium est positum, vim attractricem cujusque elementi ipsius massae esse proportionalem, hancque rationis $\frac{\mu\nu}{zz}$ partem adeo multo esse evictam quam reliquas, cum hae tantum ex phaenomenis sint conclusae, illa autem adeo magis concipio contradictionis innitatur.

Scholion 2. Hoc theorema quidem tantum ad corpora rigida, quorum partes ita firmo se sunt conjuncta, ut a nullis viribus de situ suo relativo dimoveri queant, accommodanda, sed etiam quodammodo ad corpora flexibilia atque etiam fluida extenditur, quatenus scilicet tantum ad motum progressivum centri inertiae spectamus. Quodsi enim elementa corporis fuerint a se invicem dissoluta, quoniam vires, quibus bina quaeque se mutuo attrahunt, sunt aequales et con- hinc, nulla vis in centrum inertiae resultat. Ab his scilicet viribus fieri potest, ut partes corporis quomocumque inter se commoveantur, commune autem centrum inertiae jugiter vel si semel moveri coeperit, perpetuo uniformiter in linea recta progrediatur. Ex quo videtur, ut quotcumque fuerint corpora se mutuo attrahentia, eorum commune centrum inertiae vel uniformiter in directum promoveatur. Hinc ergo certum est omnium corporum mun- dum commune centrum inertiae vel in perpetua quiete versari, vel uniformiter in directum progredi. Atque hoc jam statim in ipso limine certissime affirmare licet, etiamsi adhuc minime videtur, quo motu singula corpora concitentur, in quo sine dubio veritas maximi momenti continetur.

Problema 1. Si corpus finitum, data figura praeditum, attrahat corpusculum ad datam et insignem ab eo distantiam remotum, definire tam quantitatem quam directionem ejus vis, qua corpusculum sollicitatur.

Solutio. (Fig. 172.) Cum corpusculum a singulis elementis corporis finiti attrahatur, definiri debet vim ex omnibus istis viribus elementaribus resultantem. Quoniam igitur corporis finiti figura est data, tam ejus centrum inertiae quam ternos axes principales, eorumque respectu momenta in-ertiae pro cognitis assumi licet. Sit igitur J centrum inertiae corporis attrahentis, et JA, JB, JC tres axes principales, eorumque respectu momenta inertiae Maa, Mbb, Mcc , denotante M corporis massam. Corpusculum autem attractum, cujus massa $= m$, sit in H in distantia ab illius centro inertiae $JH = h$, quae recta cum axibus principalibus faciat angulos $HJA = \alpha, HJB = \beta$ et $HJC = \gamma$, ut sit $\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$. Hinc demisso ab H ad planum AJB perpendiculo UG , et ex G ad JA productam normali GF , erit $JF = h \cos \alpha, FG = h \cos \beta$ et $GH = h \cos \gamma$. Jam corporis elementum quodcumque in Z , pro quo coordinatae axibus principalibus parallelae sint $JX = x, XY = y, YZ = z$; massa autem istius elementi sit $= dM$, eritque ex indole axium principalium et centri inertiae $\int x dM = 0, \int y dM = 0, \int z dM = 0$; porro $\int xy dM = 0, \int yz dM = 0, \int xz dM = 0$, atque $\int xx dM = \frac{1}{2} M(bb + cc - aa), \int yy dM = \frac{1}{2} M(aa + cc - bb), \int zz dM = \frac{1}{2} M(aa + bb - cc)$. Ducatur recta HZ , qua posita $= v$ erit

$$v = \sqrt{(h \cos \alpha - x)^2 + (h \cos \beta - y)^2 + (h \cos \gamma - z)^2}, \quad \text{seu}$$

$$v = \sqrt{hh - 2h(x \cos \alpha + y \cos \beta + z \cos \gamma) + x^2 + y^2 + z^2}.$$

Ita postea, corpusculum m in H ad elementum dM in Z situm attrahitur vi $= \frac{Cm dM}{vv}$, ubi quidem constantem C negligere licet, deinceps, ubi opus fuerit, facile introducendum; ita ut haec secundum HZ sit $= \frac{m dM}{vv}$, quae resoluta secundum directiones $H\alpha, H\beta, H\gamma$ axibus principalibus parallelas, praebit

$$\text{vim secundum } H\alpha = \frac{m(h \cos \alpha - x) dM}{\nu^3},$$

$$\text{vim secundum } H\beta = \frac{m(h \cos \beta - y) dM}{\nu^3},$$

$$\text{vim secundum } H\gamma = \frac{m(h \cos \gamma - z) dM}{\nu^3}.$$

Hinc ergo integrando vis tota, qua corpusculum m in H sollicitatur, componitur ex his tribus

$$\text{vi secundum } H\alpha = m \int \frac{(h \cos \alpha - x) dM}{\nu^3},$$

$$\text{vi secundum } H\beta = m \int \frac{(h \cos \beta - y) dM}{\nu^3},$$

$$\text{vi secundum } H\gamma = m \int \frac{(h \cos \gamma - z) dM}{\nu^3},$$

quae formulae ita generaliter ulterius tractari nequeunt. Sed quia distantia corpusculi

$JH = h$ prae magnitudine corporis praegrandis supponitur, ita ut maximi valores, quos coordinatae x, y, z recipere possunt, prae h sint satis exigui, ejusmodi approximatione uti qua valor ipsius ν in seriem resolvatur, in qua coordinatarum x, y, z potestates, secunda aborjiciantur; hinc ergo fiet

$$\frac{1}{\nu^3} = \frac{1}{h^3} + \frac{3(x \cos \alpha + y \cos \beta + z \cos \gamma)}{h^4} - \frac{3(xx + yy + zz)}{2h^5} + \frac{15(x \cos \alpha + y \cos \beta + z \cos \gamma)^2}{2h^5},$$

unde colligitur pariter non ultra secundam potestatem ascendendo

$$\frac{h \cos \alpha - x}{\nu^3} = \frac{\cos \alpha}{hh} - \frac{x}{h^3} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3y \cos \alpha \cos \beta}{h^3} + \frac{3z \cos \alpha \cos \gamma}{h^3}$$

$$- \frac{3xx \cos \alpha}{2h^4} (3 - 5 \cos^2 \alpha) - \frac{3yy \cos \alpha}{2h^4} (1 - 5 \cos^2 \beta) - \frac{3zz \cos \alpha}{2h^4} (1 - 5 \cos^2 \gamma)$$

$$- \frac{3xy \cos \beta}{h^4} (1 - 5 \cos^2 \alpha) - \frac{3xz \cos \gamma}{h^4} (1 - 5 \cos^2 \alpha) + \frac{15yz \cos \alpha \cos \beta \cos \gamma}{h^4}.$$

Multiplicetur haec formula per DM , captisque singulorum membrorum integralibus secundum cepta exposita, habebimus

$$\int \frac{(h \cos \alpha - x) dM}{\nu^3} = \frac{M \cos \alpha}{hh} - \frac{3M(bb + cc - aa)}{4h^4} \cos \alpha (3 - 5 \cos^2 \alpha)$$

$$- \frac{3M(aa + cc - bb)}{4h^4} \cos \alpha (1 - 5 \cos^2 \beta) - \frac{3M(aa + bb - cc)}{4h^4} \cos \alpha (1 - 5 \cos^2 \gamma)$$

quae forma ob $\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$ ad sequentem revocatur

$$\int \frac{(h \cos \alpha - x) dM}{\nu^3} = \frac{M \cos \alpha}{hh} + \frac{3Maa \cos \alpha}{2h^4} (3 - 5 \cos^2 \alpha)$$

$$+ \frac{3Mbb \cos \alpha}{2h^4} (1 - 5 \cos^2 \beta) + \frac{3Mcc \cos \alpha}{2h^4} (1 - 5 \cos^2 \gamma).$$

Si simili modo reliqua duo integralia colligantur, erunt ternae vires, quibus corpusculum m corpore finito sollicitatur, sequentes:

$$\text{secundum } H\alpha = \frac{Mm \cos \alpha}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \gamma) \right),$$

$$H\beta = \frac{Mm \cos \beta}{hh} \left(1 + \frac{3bb}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \gamma) + \frac{3aa}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \alpha) \right),$$

$$H\gamma = \frac{Mm \cos \gamma}{hh} \left(1 + \frac{3cc}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \gamma) + \frac{3aa}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \beta) \right),$$

vises jam pro lubitu ad alias directiones reduci possunt.

Coroll. 1. Si harum trium virium quadrata colligantur, et ex summa radix quadrata exhibetur, prodit vis illis aequivalens, quae ergo simili approximatione adhibita reperitur:

$$\text{Vis aequivalens} = \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right),$$

cujus directio deflectet a directione HJ angulo exiguo, qui est

$$\frac{3}{hh} \sqrt{(aa - bb)^2 \cos^2 \alpha \cos^2 \beta + (aa - cc)^2 \cos^2 \alpha \cos^2 \gamma + (bb - cc)^2 \cos^2 \beta \cos^2 \gamma}.$$

Coroll. 2. Quodsi ergo corporis attrahentis terna momenta principalia fuerint inter se aequalia, $aa = bb = cc$, ob $\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$, erit vis, qua corpusculum H sollicitatur, ejusque directio in ipsam lineam HJ cadit, ita ut hoc casu corpusculum m in H perinde attrahatur, ac si tota corporis attrahentis massa M in ipso centro inertiae J esset collecta.

Coroll. 3. Si corpusculum attractum in axe principali corporis attrahentis JA fuerit situm, ut sit $\alpha = 0$ et $\beta = \gamma = 90^\circ$, deflexio vis attrahentis a directione HJ evanescit, ipsa vero vis attrahens erit $= \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{3(bb + cc - 2aa)}{2hh} \right)$. Nisi ergo sit $bb + cc = 2aa$, attractio erit vel major vel minor, quam si tota corporis attrahentis massa in suo centro inertiae esset collecta.

Coroll. 4. Si corpus attractum ita fuerit situm, ut recta HJ ad singulos axes principales neque inclinetur, angulo scilicet $54^\circ 45'$, tum vis attrahens erit $= \frac{Mm}{hh}$, perinde ac si massam attrahens M in centro inertiae J esset collecta, at ejus directio declinabit a directione HJ angulo, qui est

$$= \frac{1}{hh} \sqrt{2(a^4 + b^4 + c^4 - aabb - aacc - bbcc)}.$$

Scholion 1. Vis, qua corpusculum m a corpore M attrahitur, infinitis aliis modis repraesentari potest. Primo scilicet haec vis aequivalet vi secundum $HJ = \frac{Mm}{hh}$, et insuper his tribus viribus:

$$\text{secundum } H\alpha = \frac{3Mm \cos \alpha}{2h^4} (aa (3 - 5 \cos^2 \alpha) + bb (1 - 5 \cos^2 \beta) + cc (1 - 5 \cos^2 \gamma)),$$

$$H\beta = \frac{3Mm \cos \beta}{2h^4} (bb (3 - 5 \cos^2 \beta) + cc (1 - 5 \cos^2 \gamma) + aa (1 - 5 \cos^2 \alpha)),$$

$$H\gamma = \frac{3Mm \cos \gamma}{2h^4} (cc (3 - 5 \cos^2 \gamma) + aa (1 - 5 \cos^2 \alpha) + bb (1 - 5 \cos^2 \beta)),$$

quae praeter prima sunt vehementer parvae.

Deinde ista vis etiam hoc modo referri potest, ut aequivaleat

$$\text{vi secund. } HJ = \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{5aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{5bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{5cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right),$$

insuperque his tribus valde parvis

$$\text{vi sec. } H\alpha = \frac{Mm(2aa - bb - cc) \cos \alpha}{h^4},$$

$$\text{vi sec. } H\beta = \frac{Mm(2bb - aa - cc) \cos \beta}{h^4},$$

$$\text{vi sec. } H\gamma = \frac{Mm(2cc - aa - bb) \cos \gamma}{h^4}.$$

Tum vero etiam hoc modo, ut aequivaleat

$$\text{vi sec. } HJ = \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right),$$

et insuper his exiguis tribus

$$\text{vi sec. } H\alpha = \frac{3Mm \cos \alpha}{h^4} \left((aa - bb) \cos^2 \beta + (aa - cc) \cos^2 \gamma \right),$$

$$\text{vi sec. } H\beta = \frac{3Mm \cos \beta}{h^4} \left((bb - aa) \cos^2 \alpha + (bb - cc) \cos^2 \gamma \right),$$

$$\text{vi sec. } H\gamma = \frac{3Mm \cos \gamma}{h^4} \left((cc - aa) \cos^2 \alpha + (cc - bb) \cos^2 \beta \right).$$

Hinc si corpusculum m in plano axium JA et JB reperiatur, ut sit $\gamma = 90^\circ$ et $\alpha + \beta = 90^\circ$ id sollicitans constabit primo

$$\text{vi sec. } HJ = \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \sin^2 \alpha) + \frac{3cc}{2hh} \right),$$

tum vero his duabus viribus

$$\text{vi sec. } H\alpha = \frac{3Mm(aa - bb) \cos \alpha \cos^2 \beta}{h^4},$$

$$\text{vi sec. } H\beta = \frac{3Mm(bb - aa) \cos \beta \cos^2 \alpha}{h^4}.$$

Unde si momenta principalia respectu axium JA et JB fuerint aequalia, hae duae postremae evanescent, remanetque sola vis prior

$$\text{sec. } HJ = \frac{Mm}{hh} \left(1 + \frac{3(cc - aa)}{2hh} \right).$$

44. **Scholion 2.** Quemadmodum corpora coelestia tantopere a se invicem sunt remota, nostra approximatio solutionem perfectam praebere sit censenda, ita etiam commode usu venit eorum momenta inertiae sint fere inter se aequalia, unde proxime perinde ad se attrahunt, et si universa eorum massa in ipsorum centro inertiae esset collecta, quo casu vis attrahens perpetuo centrum inertiae foret directa, et quadrato distantiae reciproce proportionalis, prorsus uti Newton

Si autem notabilis inaequalitas inter momenta inertiae intercederet, vis attrahens ab hac simplici aberraret, ut motus corpusculi attracti non nisi difficillime inde definiri possit, praecipue si distantia non fuerit adeo magna. Cum enim corpusculum attractum continuo situm suum respectu axium principalium mutet, in motu ejus non solum distantia h , sed etiam anguli α , β , γ erunt quantitates variabiles, viresque assignatae maximam in calculo parient difficultatem. Unico casu difficultas minueretur, quando scilicet corporis attrahentis duo momenta principalia inter se fuerint aequalia, corpusque attractum in horum binorum axium plano moveatur: tum enim vis attrahens perpetuo ad centrum inertiae corporis attrahentis dirigetur, atque per solam distantiam determinabitur; verumtamen duabus constabit partibus, quarum altera quadrato, altera vero biquadrato distantiae erit reciproce proportionalis, quippe quae ut vidimus est $= \frac{Mm}{hh} + \frac{3Mm(cc-aa)}{2h^4}$, ubi quidem ob duplicem rationem pars posterior prae priori est vehementer parva, primo scilicet, quod quantitas hh plurimum superet quantitates cc et aa , tum vero quod ista quadrata aa et cc sint proxime inter se aequalia. Quod magis clarius perspiciatur, sit corpus attrahens sphaeroides ellipticum homogeneum, genitum ex conversione ellipsis, cujus semiaxes sint A et C , circa axem $2C$, ita ut hinc semiaxes principales JA et JB futuri sint $= A$, ac tertius $JC = C$. Cum igitur massa istius corporis sit $M = \frac{4}{3} \pi ACC$, erit momentum inertiae respectu axium JA et $JB = \frac{1}{5} M(AA + CC)$, et respectu axis $JC = \frac{2}{5} MAA$, unde nostra formula fiet $aa = bb = \frac{AA + CC}{5}$ et $cc = \frac{2AA}{5}$, hincque $cc - aa = \frac{1}{5}(AA - CC)$. Quare si corpus fuerit sphaeroides compressum, uti terra, erit $AA > CC$, aliudque corpusculum circa id in plano aequatoris moveatur, vis attrahens major erit quam $\frac{Mm}{hh}$, et excessus erit biquadrato distantiae reciproce proportionalis, tota vi existente $= \frac{Mm}{hh} + \frac{3Mm(AA - CC)}{10h^4}$. Unde si semiaxes A et C proxime fuerint aequales, pars posterior prae priori fere pro evanescente haberi potest.

Scholion 3. Cum corpus solis sit fere perfecte sphaericum, in viribus, quibus planetae ad solem urgentur, haec inaequalitas tuto negligi potest, id quod etiam de viribus, quibus planetae invicem se mutuo attrahunt, multo magis est tenendum, cum hae vires ipsae prae vi solis sint vehementer exiguae. In motu quidem lunae aberratio figurae terrae a sphaerica alicujus momenti esse posse videtur, cum ob lunae vicinitatem, tum vero quod terrae figura magis a sphaerica recedat quam solis. Imprimis autem quando motus satellitum Jovis ac Saturni scrutari lubuerit, hujus aberrationis rationem haberi conveniet, propterea quod figura Jovis non parum a sphaerica recedit, dum ratio semiaxium $A:C$ fere ut 11:10 reputatur, ac vicinitas satellitum hanc aberrationem eo magis adauget. In Saturno autem praeter eandem rationem annulus in vi attrahente notabilem perturbationem generare debet. Si enim annulus tanquam pars corporis Saturni spectetur, hoc figuram sphaeroidis admodum compressi induere est censendum. His autem casibus commode evenit, ut satellites Jovis fere in plano aequatoris hujus planetae, satellites Saturni autem fere in plano annuli revolvantur, quod si secus eveniret, investigationem motus satellitum ne suscipere quidem liceret. Eademmodum autem figura corporis attrahentis hujusmodi anomalam in vi attrahente gignere valet, et similis anomalia quoque ex figura corporis attracti resultat, id quod in sequente problemate plenius ostendemus.

46. **Problema 2.** (Fig. 173.) Si corpus finitum attrahatur ad punctum N valde remotum ad corpus, cujus totam massam in eo puncto collectam concipere licet, inventam attractricem, qua illud corpus sollicitatur.

Solutio. Sit J centrum inertiae corporis attracti, et JA, JB, JC ejus axes principales respectu ejus momenta inertiae sint Maa, Mbb, Mcc , denotante littera M ejus massam. Centrum autem attrahentis inertiae sit in N , cujus effectus ut perinde se habeat, ac si tota massa, quae sit $= N$, in puncto N esset collecta, hujus corporis momenta inertiae omnia aequalia sunt concipienda, quemadmodum ex § 40 intelligitur. Hoc posito, singula corporis elementa ad ipsum punctum N attrahantur viribus distantiarum quadratis reciproce proportionalibus et quoniam hae vires aequales sunt et contrariae viribus, quibus corpusculum in N collocatum quidem massa esset $= N$, ad singula corporis M elementa attrahitur, vis etiam tota, qua a corpore N sollicitatur, aequalis et contraria erit vi, qua corpus N , ut punctum considerata corpore M attrahitur, et quam in problemate praecedente determinavimus. Ponatur ergo inertiae distantia $JN = h$, et anguli $NJA = \alpha, NJB = \beta, NJC = \gamma$, ductisque ex N rectis $N\alpha, N\beta, N\gamma$ parallelis ternis axibus principalibus JA, JB, JC corporis attracti, vires, quibus corpus sollicitatur, ita ad directiones $N\alpha, N\beta, N\gamma$ reducentur, ut sit vis

$$\text{sec. } N\alpha = \frac{MN \cos \alpha}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \gamma) \right)$$

$$\text{sec. } N\beta = \frac{MN \cos \beta}{hh} \left(1 + \frac{3bb}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \gamma) + \frac{3aa}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \alpha) \right)$$

$$\text{sec. } N\gamma = \frac{MN \cos \gamma}{hh} \left(1 + \frac{3cc}{2hh} (3 - 5 \cos^2 \gamma) + \frac{3aa}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 5 \cos^2 \beta) \right)$$

quippe quae sunt aequales et contrariae iis, quas in problemate praecedente invenimus, nisi hic corporis attrahentis massa sit N , cum ibi ejus loco habuissemus litteram m . Etsi autem vires hic ad punctum N sint relatae, tamen corpus ABC sollicitare sunt censendae; scilicet oportet vim illis ternis aequivalentem, cujus directio ad corpus ABC usque producta vim corpus sollicitantem manifestabit. Potest autem ex his viribus una vis elici secundum directionem sollicitans, quae quasi vis primaria spectari potest, prae qua reliquae sint valde parvae. Scilicet in § 43 vires corpus ABC sollicitantes ita repraesentari possunt, ut primo adsit

$$\text{vis sec. } JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{5aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{5bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{5cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right)$$

tum vero hae tres vires valde exiguae

$$\text{sec. } N\alpha = \frac{MN(2aa - bb - cc) \cos \alpha}{h^3},$$

$$\text{sec. } N\beta = \frac{MN(2bb - aa - cc) \cos \beta}{h^3},$$

$$\text{sec. } N\gamma = \frac{MN(2cc - aa - bb) \cos \gamma}{h^3}.$$

hinc modo ut primo adsit vis principalis

$$\text{vis sec. } JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right)$$

praeterea hae tres vires minimae

$$\text{sec. } N\alpha = \frac{3MN \cos \alpha}{h^4} \left((aa - bb) \cos^2 \beta + (aa - cc) \cos^2 \gamma \right),$$

$$\text{sec. } N\beta = \frac{3MN \cos \beta}{h^4} \left((bb - aa) \cos^2 \alpha + (bb - cc) \cos^2 \gamma \right),$$

$$\text{sec. } N\gamma = \frac{3MN \cos \gamma}{h^4} \left((cc - aa) \cos^2 \alpha + (cc - bb) \cos^2 \beta \right).$$

Coroll. 1. Si igitur et corporis ABC terna momenta principalia fuerint inter se aequalia, secundum $JN = \frac{MN}{hh}$ relinquitur, et ambo corpora utut finita perinde se attrahant, ac si unaque massa in suo centro inertiae esset collecta, ac tum directio vis attractricis per utriusque centrum inertiae transit.

Coroll. 2. Si corpus attrahens N in plano AJB binis axibus principalibus JA et JB corporis attracti determinato versetur, erit $\gamma = 90^\circ$ et $\alpha + \beta = 90^\circ$; unde hoc casu habebitur

$$\text{vis sec. } JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \sin^2 \alpha) + \frac{3cc}{2hh} \right),$$

praeterea hae duae tantum vires valde parvae

$$\text{vis sec. } N\alpha = \frac{3MN (aa - bb) \cos \alpha \cos^2 \beta}{h^4},$$

$$\text{vis sec. } N\beta = \frac{3MN (bb - aa) \cos \beta \cos^2 \alpha}{h^4}.$$

Coroll. 3. Quare si hoc casu corporis attracti momenta inertiae respectu axium JA et JB fuerint inter se aequalia, binae vires exiguae secundum $N\alpha$ et $N\beta$ evanescunt, relinquiturque vis attrahens sola secundum $JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{3(cc - aa)}{2hh} \right)$, quae ergo partim quadrato partim biquadrato distantiae est proportionalis.

Coroll. 4. In genere autem si fuerit $bb = aa$, seu corporis ABC omnia momenta inertiae respectu axium in plano AJB sumtorum sint aequalia, vis sollicitans constabit

$$\text{vi sec. } JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{3(cc - aa)(1 - 3 \cos^2 \gamma)}{2hh} \right)$$

insuper his viribus exiguis

$$\text{vi sec. } N\alpha = \frac{3MN (aa - cc) \cos \alpha \cos^2 \gamma}{h^4},$$

$$\text{vi sec. } N\beta = \frac{3MN (aa - cc) \cos \beta \cos^2 \gamma}{h^4},$$

$$\text{vi sec. } N\gamma = \frac{3MN (cc - aa) \cos \gamma \sin^2 \gamma}{h^4}.$$

51. **Scholion 1.** Effectus ab his viribus oriundus duplici modo se habet, prout vel motum progressivum corporis ABC afficit, vel ejus motum gyrationem, quos binos effectus definire licet. Quodsi ergo ad solum motum progressivum corporis ABC respiciamus, singulas sollicitantes, tanquam ipsi ejus centro inertiae J in suis directionibus applicatas consideramus propterea corpus tum ab his viribus sollicitatum est censendum, primo a

$$\text{vi sec. } JN = \frac{MN}{hh} \left(1 + \frac{3aa}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \alpha) + \frac{3bb}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \beta) + \frac{3cc}{2hh} (1 - 3 \cos^2 \gamma) \right)$$

ac praeterea ab his tribus exiguis viribus

$$\text{vi sec. } JA = \frac{3MN}{h^2} \cos \alpha \left((aa - bb) \cos^2 \beta + (aa - cc) \cos^2 \gamma \right),$$

$$\text{vi sec. } JB = \frac{3MN}{h^2} \cos \beta \left((bb - cc) \cos^2 \gamma + (bb - aa) \cos^2 \alpha \right),$$

$$\text{vi sec. } JC = \frac{3MN}{h^2} \cos \gamma \left((cc - aa) \cos^2 \alpha + (cc - bb) \cos^2 \beta \right).$$

Sin autem perturbationem motus vertiginis, quo corpus ABC circumagitur, definire velimus tam ad ipsas vires, quam earum momenta respectu axium principalium respicere debemus. Ex his autem secundum directiones Na , $N\beta$, $N\gamma$ agentibus colligimus primo momentum respectu axis JA in sensum BC tendens = vi $N\gamma \cdot FG$ — vi $N\beta \cdot GN$ = vi $N\gamma \cdot h \cos \beta$ — vi $N\beta \cdot h \cos \gamma$. Cum ergo primaria secundum JN nullum praebet momentum, ex viribus exiguis sequentia colligimus momenta

$$\text{I. Momentum respectu axis } JA \text{ in sensum } BC = \frac{3MN(cc - bb) \cos \beta \cos \gamma}{h^3},$$

$$\text{II. Momentum respectu axis } JB \text{ in sensum } CA = \frac{3MN(aa - cc) \cos \alpha \cos \gamma}{h^3},$$

$$\text{III. Momentum respectu axis } JC \text{ in sensum } AB = \frac{3MN(bb - aa) \cos \alpha \cos \beta}{h^3},$$

unde quemadmodum perturbatio motus gyrationis definienda est, in libro superiori abunde est ostensum.

52. **Scholion 2.** Si corpora coelestia essent perfecte sphaerica et ex materia homogenea flata, seu saltem eorum momenta inertiae inter se aequalia, haud aliter se mutuo attraherent singulorum massae in suo quaeque centro inertiae essent collectae, quam hypothesin etiam Newtonus in investigatione motuum coelestium assumpsit. Verum si corpora coelestia ab hac figura rebus iisdem principiis inducti videmus vires attractrices neque ad centrum inertiae cujusque corporis tendere, neque exacte quadratis distantiarum reciproce esse proportionales, ac nunc quidem intelliguntur aberrationem ab hac lege a duplici causa proficisci, a figura scilicet non sphaerica tam attrahentis quam corporis attracti. In primo nempe problemate in corpore attracto momenta inertiae aequalia, et in attrahente inaequalia; in secundo autem problemate in corpore attracto momenta inertiae inaequalia et in attrahente aequalia sumimus; unde dum alterum corpus habeat momenta inertiae aequalia, inde vis attractrix determinari potest. Superesset igitur, ut investigarem casum, quo ambo corpora habeant sua momenta inertiae inaequalia; verum etiamsi hanc investigationem feliciter expediremus, vix quicquam lucri inde consequeremur, cum calculus pro motu

minando instituendus nimis difficilis redderetur. Quo etiam facile erit vim attrahentem his casibus proximè assignare, modo unum modo alterum corpus tanquam sphaericum spectando et aberrationes a lege vulgari colligendo. Sed plerumque hae aberrationes tam sunt exiguae pro motu progressivo, ut satis tuto negligi queant; pro motu autem vertiginis sufficit figuram corporis attracti considerasse, quoniam vires sollicitantes per praelongos vectes agunt, unde tanta earum momenta nascuntur, ut praeter his momenta virium, quae ex figura corporis attracti resultarent, pro nihilo essent habenda, quandoquidem hae in ipso corpore attracto applicatae sunt censendae, ideoque nonnisi exigua momenta producere valent.

53. **Scholion 3.** Hae ergo sunt vires, quibus corpora coelestia sollicitantur, et ex quarum actione eorum motus ex principiis mechanicis investigari oportet, qui, quin deinceps vicissim cum observationibus exactissime conveniant, eo minus est dubitandum, cum existentia harum virium sit per ipsas observationes confirmata. Cum igitur hae vires neque sint quadratis distantiarum reciproce proportionales, neque ad ipsa centra inertiae cujusque corporis tendant, nisi corpora sint sphaerica, seu omnia momenta inertiae habeant aequalia, in multo difficiliore investigationes delibimur, quam quidem Newtonus susceperat. Praeterea vero insigne dubium hic oritur, an hae vires solae in mundo existant, quibus corpora coelestia sollicitentur? Etsi enim phaenomena alias nobis non patefaciant, tamen cum universum spatium aethere, utpote luminis vehiculo sit repletum, fieri omnino nequit, quin inde resistentia quaedam nascatur, quam corpora coelestia in motu suo patiantur. Nam quantumvis etiam subtilem aetheris materiam fingamus, tamen neque liberrime corpora crassiora penetrare statui potest, neque ea usque adeo poris plena concipere licet, ut in motu suo nullos plane impetus ab aethere sustineant. Ob poros quidem aetheri pervios concedere debemus, ejus resistentiam prae ea, quam alia fluida objicerent, multo minorem esse quam pro ratione densitatis; scilicet si aether esset centies millies rarior aëre, resistentia multo magis quam centies millies minor esset statuenda prae ea, quam idem corpus pari celeritate motum in aëre sentiret. Si quis objicere vellet, aetherem cuique corpori coelesti vicinum pari celeritate proferri, ideoque nullam inde resistentiam oriri, quod quidem nulla ratione confirmari potest, is tamen concedere teneretur, cometas resistentiam pati debere. Quod autem effectum hujusmodi resistentiae non percipiamus, causa est, quod nonnisi post plura secula sensibilis evadat: ac tantum abest, ut observationes huic sententiae plane adversentur, ut potius in motu lunae talis effectus animadverti videatur.

54. **Theorema.** Quotcunque fuerint corpora, quae se mutuo attrahant, et quomodocunque moveantur, eorum commune centrum inertiae vel quiescit, vel uniformiter in directum promovetur.

Demonstratio. Veritas hujus theorematis isto nititur fundamento, quod vires, quibus duo quaeque corpora se invicem attrahunt, sint inter se aequales et in contrarium directae. Scilicet si fuerint (fig. 174) duo corpora quaecunque Ma et Nb , et vis, qua se mutuo attrahunt $= V$, cujus directio sit recta ab , ita ut corpus Ma a corpore Nb sollicitetur a vi $= V$ in directione ab , corpus vero Nb a corpore Ma vi $= V$ in directione ba . Considerentur utriusque corporis centra inertiae, quae sint in A et B , et quatenus tantum ad motum progressivum horum corporum respicimus,

utrique corpori vis, qua sollicitatur, in ipso centro inertiae secundum eandem directionem applicata est concipienda. Hinc corpus A sollicitari censendum est vi $= V$ in directione $A\alpha$, et corpus B vi $= V$ in directione $B\beta$, ita ut vires sint aequales et directiones parallelae oppositaeque. Quare motus ad ternas directiones fixas referatur, et vis corpus A sollicitans secundum has ternas directiones resoluta praebet vires P, Q, R , vis corpus B sollicitans eodem modo resoluta dabit vires $-P, -Q, -R$. His positis (fig. 175) sint corpora quocumque se mutuo attrahentia, quorum massae, in cujusque centro inertiae A, B, C collectae, denotentur literis A, B, C , pro quibus coordinatae ternis directionibus fixis OE, OF, OG parallelae statuuntur.

$$O\alpha = x, \alpha a = y, aA = z; \quad O\beta = x', \beta b = y', bB = z'; \quad O\gamma = x'', \gamma c = y'', cC = z''.$$

Sit porro vis, qua corpora A et B se mutuo attrahunt, $= V$, vis corporum A et $C = V'$ et corporum B et $C = V''$, quae secundum easdem directiones fixas resolutae dent vires P, Q, R, P', Q', R' , et P'', Q'', R'' atque

corpus	sollicitabitur secundum		
	direct. OE	direct. OF	direct. OG
A	$+P + P'$	$+Q + Q'$	$+R + R'$
B	$-P + P''$	$-Q + Q''$	$-R + R''$
C	$-P' - P''$	$-Q' - Q''$	$-R' - R''$

Jam ex principiis accelerationis, sumto elemento temporis dt constante, colligimus formulas sequentes

$$\begin{aligned} A\ddot{x} &= 2gdt^2 (+P + P'); & A\ddot{y} &= 2gdt^2 (+Q + Q'); & A\ddot{z} &= 2gdt^2 (+R + R') \\ B\ddot{x}' &= 2gdt^2 (-P + P''); & B\ddot{y}' &= 2gdt^2 (-Q + Q''); & B\ddot{z}' &= 2gdt^2 (-R + R'') \\ C\ddot{x}'' &= 2gdt^2 (-P' - P''); & C\ddot{y}'' &= 2gdt^2 (-Q' - Q''); & C\ddot{z}'' &= 2gdt^2 (-R' - R'') \end{aligned}$$

unde concludimus

$$\begin{aligned} A\ddot{x} + B\ddot{x}' + C\ddot{x}'' &= 0 \\ A\ddot{y} + B\ddot{y}' + C\ddot{y}'' &= 0 \\ A\ddot{z} + B\ddot{z}' + C\ddot{z}'' &= 0, \end{aligned}$$

simulque patet si plura tribus fuerint corpora, hujusmodi ternas aequationes semper oriri debere. Hinc ergo integrando consequimur

$$\begin{aligned} A\dot{x} + B\dot{x}' + C\dot{x}'' &= Edt; & Ax + Bx' + Cx'' &= Et + \mathfrak{E} \\ A\dot{y} + B\dot{y}' + C\dot{y}'' &= Fdt; & Ay + By' + Cy'' &= Ft + \mathfrak{F} \\ A\dot{z} + B\dot{z}' + C\dot{z}'' &= Gdt; & Az + Bz' + Cz'' &= Gt + \mathfrak{G}, \end{aligned}$$

unde apparet, commune centrum inertiae corporum secundum singulas directiones OE, OF, OG uniformiter proferri, ideoque ejus motum verum fore uniformem in directum. Nisi igitur commune centrum inertiae quiescat, certe uniformiter in directum profertur.

55. **Coroll. 1.** Si igitur toti systemati motus aequalis et contrarius ei, quo commune centrum inertiae progreditur, imprimi concipiatur, corpora ita movebuntur, ut commune centrum inertiae in quiete persistat.

56. **Coroll. 2.** Hoc autem motu superaddito, motus corporum respectivus inter se non mutabitur, ex quo totius mundi commune centrum inertiae tanquam quiescens spectari potest, motus enim singulorum corporum ab iisdem viribus efficietur, sive istud centrum quiescat, sive uniformiter directum promoveatur.

57. **Coroll. 3.** Quare si motum corporum respectivum, respectu communis centri inertiae definire velimus, non alias vires, praeter eas, quibus singula corpora revera sollicitantur, considerari opus est.

58. **Scholion 1.** In Astronomia autem neque motus corporum coelestium absolutos, neque ad eorum commune centrum inertiae relatos contemplari solemus, sed potius propositum est eorum motus respectu corporis cujuscumque mundani, quales spectatori, in ejus centro inertiae collocato, essent apparituri, assignare. Ita motus planetarum primariorum ut et cometarum ad centrum solis, secundariorum vero ad centrum primarii referri solent. Ut autem hi motus apparentes per calculum reperiantur, id corpus, ex cujus centro ii spectari concipiuntur, tanquam quiescens assumitur, reliquis vero, praeter vires, quibus revera sollicitantur, insuper vires applicari debent, quae sint similes et contrariae iis, quibus corpus quiescens urgetur; scilicet hae vires primo per massam corporis quiescentis dividi, tum vero iterum per massam cujusque corporis moti, cui sunt applicandae, multiplicari debent, ut in his corporibus aequalem et contrariam motus perturbationem producant ei, quam in corpore, quod quiescens assumitur, producturae fuissent. Haec regula rite observata perducet ad motus apparentes, ex quibus deinceps motus veri, si motus corporis, quod pro quiescente assumitur, fuerit cognitus, facile definiuntur, siquidem opus fuerit eos nosse: semper enim sufficit motus tantum respectivus inter se habere cognitos. Ac si hos motus respectu unius noverimus, facile respectu cujusque alius determinabimus, quemadmodum Astronomi ex locis planetarum heliocentricis eorum loca geometrica elicere solent: scilicet cognito motu planetarum ac proinde etiam terrae, qualis ex centro solis esset appariturus, per solam Geometriam inde colligitur motus eorum, quo spectatori in centro terrae posito progredi videntur, unde deinceps etiam motus apparens pro spectatoribus in superficie terrae constitutis facile concluditur.

59. **Scholion 2.** Cum numerus corporum in mundo existentium et se mutuo attrahentium sit quasi infinitus, eorum motus exactissime definire haud licet, nisi pro corporum se mutuo attrahentium numero quantumvis magno motus inde oriundos determinare voluerimus, quod problema tantis calculi difficultatibus involutum deprehenditur, ut sagacitas humana illi enodando minime sufficere videatur. Verum corpora mundana ita commode a sapientissimo Conditoris disposita deprehenduntur, ut primo sol et stellae fixae tam vastis a se invicem intervallis sint remotae, ut vires, quibus in se mutuo agunt, non obstante horum corporum insigni mole, pro nihilo sint reputandae; unde fit, ut stellae fixae cum sole tanquam corpora quiescentia et nullis viribus se mutuo sollicitantia spectare liceat, quod commodum nequaquam locum esset habiturum, si minoribus intervallis a se invicem distarent. Deinde etiam planetae et cometae nunquam tantopere a sole recedere videntur, ut vires, quas a stellis fixis sustinent, prae vi solis quicquam momenti adipiscantur. Tum vero etiam planetae principales et cometae pro suis massis tantis distantibus a se invicem manent se juncti, ut vires, qui-

bus se mutuo afficiunt, prae viribus, quibus ad solem tendunt, sint satis exiguae. Luna autem satellites Jovis et Saturni tam vicini sunt suis principalibus, ut vires, quibus ad eos urgentur, plurimum excedant ipsam vim solis. Quare pro motu omnium horum corporum proxime determinandum sufficit unicam vim considerasse, dum reliquae prae ea sint valde parvae, quarum effectus tantum exiguis perturbationibus producendis consumuntur, quas ope methodi approximandi definire licet. Si autem vel planetae primarii sibi essent multo propiores, vel satellites a suis principalibus magis distarent, nullo fere modo ad motus eorum cognitionem pertingere possemus.

60. **Scholion 3.** Primo ergo duo tantum corpora se mutuo attrahentia contemplari conveniunt, ubi quidem eorum indoles, prout fuerint sphaerica vel non sphaerica, investigationem bipartitam reddet. Nomine autem corporum sphaericorum complector omnia ea, in quibus terna momenta principalia sunt aequalia, reliqua omnia non sphaerica appellans. Sphaeroidica autem corpora in genere mihi erunt ea, in quibus duo momentorum principalia sunt aequalia, quae ergo unico axe principali sunt praedita, dum bini reliqui fuerint indefiniti, atque ad hoc genus omnia corpora coelestia referenda videntur. Expedito autem binorum corporum motu, ad terna progrediamur, quousque scilicet licuerit. Si enim problema in genere resolvere nequeamus, contenti esse poterimus approximationibus inde petitis, quod prae una vi reliquae sint valde exiguae, qui casus in mundo ubique locum habere videtur. Denique quid aetheris resistentia valeat erit inquirendum, ac tandem perturbatio in motu vertiginis a momentis virium sollicitantium oriunda Astronomiae mechanicae finem imponet.

Caput II.

De motu duorum corporum sphaericorum se mutuo attrahentium.

61. **Problema.** Si duo corpora sphaerica se mutuo attrahant, definire motum alterius, quasi spectatori in alterius centro posito est appariturus, ad planum, in quo ipse motus absolutus, relatum.

Solutio. (Fig. 176.) Sint A et B duo corpora, quae litterae simul eorum massas denotent, observator constitutus sit in centro corporis A , quod propterea ut quiescens consideretur. Quia virium, quibus se mutuo attrahunt, directio per utriusque centrum transit, quomodocumque corpus B moveri coeperit, directio vis sollicitantis semper est in plano per motus directionem et centrum corporis A transeunte, ideoque corpus B in eodem plano progredi perget. Quare tabula repraesentet hoc planum, in quo centrum corporis B moveri videtur, et cum initio ex E fuerit egressum, elapso tempore t pervenerit in B , ita ut circa A confecerit angulum $EAB = \varphi$, distantia $AB = \rho$, unde patet si ad quodvis tempus t tam angulum $EAB = \varphi$ quam distantiam $AB = \rho$ assignare potuerimus, motum corporis B perfecte fore cognitum. Cum igitur B trahatur ad A in directione BA vi $= \frac{AB}{vv}$, parique vi corpus A ad B in directione AB sollicitetur, haec posterior vis in corpus B translata fiet $= \frac{BB}{vv}$, idque in directione AB afficere censendum est.