

### III.

## De motu corporum circa punctum fixum mobilium.

1. Ardua omnino est quaestio in Mechanica de motu corporum, nisi vel solo motu progressivo ferantur, vel circa axem fixum revolvantur: haec enim duo motus genera fere sola ab auctoribus, qui theoriam Mechanicam excoluerunt, sunt pertractata. Quando autem corpus ita agitatur, ut ejus motus neque ad progressionem simplicem, neque ad gyrationem circa quempiam axem fixum revocari possit, regulae communes, quarum ope hi motus calculo subjici solent, nullum amplius praestant usum, talisque motus determinatio altius ex primis Mechanicarum principiis repeti debet, quorum autem applicatio, ob summam motuum, qui in diversis corporis particulis inesse potest, differentiam, maximè difficultis redditur.

2. Ante Celeb. Dalembertum quidem nemo, quantum constet, hujusmodi motus evolutionem suscepit, isque adeo primus hoc argumentum attigisse est censendus in excellenti opere, quod de nutatione axis terrae conscripsit, in quo subtilissimam hujus generis quaestionem tam feliciter endavit, ut ab eo istius profundissimae partis Mechanicarum enucleatio potissimum sit expectanda. Cum enim terra, in aethere libere fluctuans et a viribus solis ac lunae sollicitata, non ita circa axem suum gyretur, ut is sibi perpetuo parallelus maneat, verus terrae motus per eas regulas, quae pro simplicioribus motus speciebus sunt crutae, minime expediri potest. Unde vir acutissimus multo sublimiores regulas in subsidium vocare est coactus, quae ita sunt comparatae, ut earum beneficio alii quicunque hujus generis motus, utcunque fuerint complicati, eodem successu definiri posse videantur.

3. Insignes hi profectus me etiam excitaverunt, ut vires meas in eadem quaestione temptarem, atque laboris mei specimen edidi in Comm. Academiae Regiae Berol. Tomo V. Quoniam autem in hac investigatione corpus terrae non solum tanquam rotundum, sed etiam a figura sphaerica minime aberrans spectari potest, hae circumstantiae in analysin ejusmodi determinationes ad calculum contrahendum inducunt, quae nullum locum essent habiturae, si terra figuram magis irregularē habueret. Ex quo methodus illa, qua pro motu terrae sum usus, parum utilitatis afferre poterit ad motum cuiuscunque corporis in genere determinandum, atque nihilominus regulae adhuc generales desiderabantur, quibus corporum quoruncunque motus ad calculum redigi possent, et quae non ad certum corporum genus essent adstrictae.

4. Exposui ergo in Comm. Acad. Berol. Tomo VI novam regulam mechanicam, quae ad omnium generis motus, quorum corpus est capax, accommodari potest: praeterquam autem quod haec regula admodum prolixis calculi formulis est contenta, ea etiam ejusmodi elementa, quae a corporis figuris pendente, requirit, ut ea pro quovis corporis situ peculiari calculo investigari debeant. Retuli enim in constantem situm corporis ad spatium absolutum, in quo sumtis pro libitu ternis axibus fixis, ad quodvis temporis punctum, non solum corporis momenta inertiae respectu istorum axium colligi oportet, sed etiam alias quantitates, quae ob corporis figuram in calculum ingrediuntur. Quoties igitur situs corporis respectu lorum ternorum axium mutatur, quod quidem singulis momentis fieri potest, valores illarum quantitatum semper de novo per computum erui debent, quo pacto motus determinatio plenumque molestissima redditur, atque adeo saepe ne suscipi quidem potest: propterea quod, si fuerint vires a situ corporis pendentes, ipse situs inter quantitates incognitas est referendus.

5. Quo igitur huic tanto incommode occurrerem, idem negotium nuper alia via confeci, et motus ex ejusmodi elementis definivi, quorum determinatio non a situ corporis respectu ternorum illorum axium in spatio absoluto sumtorum penderet, sed a tribus axibus in ipso corpore assumtis, et cum ipso mobilibus. Quoniam enim respectu istorum axium corpus perpetuo eundem situm conservata, elementa illa semel determinasse sufficit, sicque labor calculi continuo de novo instituendi evitatur. Hinc etiam regulae ad motum definiendum, quas ibi tradidi, multo facilius ad usum transferri, atque ad motus corporum a viribus quibuscumque sollicitatorum investigandos satis expedite accommodari possunt. Id solum incommodum etiamnunc restat, quod saepenumero ad calculos fere inextricabile ducamur: verum, etsi in hoc non tam Mechanicae quam Analyseos defectus cernitur, tamen si iste regulas frequenti usu nobis magis familiares reddemus, dubium est nullum, quin calculus, per plurimam tandem tractabilior efficiatur. Quod idem de aliis difficultoribus investigationibus experientia luculenter testatur, quae nonnisi post plurimos conatus demum ad faciliorum usum sunt traductae.

6. Quae autem tum temporis de hoc argumento conscripsi, brevitati consulens fere nimis succincte proposui, neque cuncta momenta, quibus haec investigatio innititur, satis luculenter explicavi. Tum vero etiam hoc negotium per formulas valde prolixas et taediosas ad finem perduxii, quae cum tandem aliquanto simpliciores extiterint, nullum est dubium, quin eadem per viam magis planam et facilem obtineri queant. Quoniam igitur tam ardui operis tractatio repetita semper nobis novum lumen largiri solet, ac tam insueta objecta, quae cum hac investigatione sunt connexa, nonnisi frequenti et assiduo usu nobis familiaria redduntur, hoc quidem idem argumentum denuo aggrediar operamque dabo, ut id tam perspicue, quam quidem ob rei difficultatem fieri poterit, exponam. Quoniam vero ante ad motus tantum eos, qui circa centrum gravitatis fiunt, indagationem institui nunc rem aliquanto generalius sum complexurus, motusque, qui circa quodcumque punctum fixum evenire possunt, ad examen revocabo.

7. Omne corpus ita moveri potest, ut duo quaevis ejus puncta in quiete permaneant, ac tum simul omnia puncta, quae inter haec duo in directum jacent, quiescant, quo casu corpus circa hanc lineam rectam in gyrum agi dicuntur, hicque motus ratione celeritatis in infinitum variare potest. Si autem praeter ea duo puncta tertium quodpiam punctum, non inter ea situm, seu cum iis non in directum jacens, in quiete retineatur, tum evidens est nullum plane motum in corpus cadere posse.

*Unde si tria puncta non in directum sita in quiete retineantur, corpus nullius plane motus erit  
upax, sed totum immotum manebit.*

8. Cum igitur tribus punctis in quiete retinendis omnis mobilitas corporis tollatur, intelligimus  
ires dari in quovis corpore mobilitatis gradus. Primus scilicet et insimus mobilitatis gradus est,  
cum duo puncta quieta servantur, quo casu corpus circa lineam rectam per duo illa puncta tran-  
seuntem gyrabitur, unde illa linea recta axis gyrationis vocatur. Ratione directionis ergo duplex  
tantum motus locum habere potest, prouti gyratio vel in hanc, vel in contrariam plagam fit; ratione  
celeritatis autem infinita varietas in corporis motum cadit; quovis tamen momento ex motu unius  
puncti simul totius corporis motus innotescit, dum celeritas ubique rationem distantiae ab axe gy-  
rationis sequitur.

9. Secundus porro mobilitatis gradus existit, cum non duo corporis puncta, sed unicum tantum  
in quiete fixum retinetur, sicque corpori multo major movendi libertas relinquitur. Jam enim non  
solum circa rectam quamcunque per istud punctum transeuntem, sed gyratio successive circa alias  
atque alias hujusmodi rectas fieri potest, ita tamen ut perpetuo punctum illud, quod centrum motus  
merito vocatur, immotum maneat. Hoc ergo casu infinites major motus multiplicitas in corpus  
cadit, quam praecedente.

10. Tertius denique ac summus mobilitatis gradus corpori erit tribuendus, quando ne punctum  
quidem corporis immotum retinetur, atque adeo corporis mobilitas nullo plane modo restringitur,  
quo casu corpus liberrime mobile dicitur. Cujusmodi motus investigatio, etiamsi ob summam mu-  
tabilitatem difficillima videatur, tamen ad gradum secundum facile revocatur, propterea quod quovis  
momento ejusmodi motum spatio absoluto inesse concipere licet, quo unum corporis punctum ad  
quietem redigatur. Quin etiam compertum est, omnem hujus generis motum resolvi posse in motum  
centri gravitatis, et motum, quo ipsum corpus circa centrum gravitatis, quasi in quiete maneret,  
agitatur.

11. Cum igitur motus primi generis pro omnibus corporibus rigidis, qualia hic contemplamur,  
jam ita sit investigatus, ut nihil amplius desiderari queat, atque motus tertii generis ad secundum  
feliciter sit perductus: omnis quaestio, quae adhuc in theoria motus corporum solidorum seu rigi-  
dorum enodanda restat, versatur in motu secundi generis, quo corpora circa punctum quasi centrum  
fixum mobilia statuantur. Hujusmodi motus cernitur, quando corpus cuspidi fixae impositum utcunque  
agitatur, ita tamen, ut semper idem corporis punctum cuspidi incumbat, quemadmodum acus mag-  
neticae tali cuspidi imponi solent. Quod si loco acus, orbis, seu discus, vel corpus aliis cujuscunque  
figurae cuspidi imponatur, habebitur in hoc motus genere casus patens, qui ad summam universa-  
litatem evhetur, quando insuper vires quascunque, quibus tale corpus urgeatur, introducemus.

12. Mirabilem usum hujusmodi motus Celeb. Bouguerus in eximio Tractatu de navigatione  
commemorat, ab artifice quodam Anglo inventum, quo contendit certae figurae corporis, operculo  
pyxidis simile, ita cuspidi imponi posse, ut eo in gyrum acto superficies suprema in planitem effor-  
mata perpetuo ad horizontem se componat, talemque motum in navigatione commendat, quippe  
ejus beneficio verum planum horizontale obtineri queat, agitatione navis non obstante. Manifestum  
autem est motus determinationem talis corporis ad genus secundum pertinere, atque eo esse diffici-

liorem, cum ipsa cuspis, cui corpus impingit, agitationi subjecta assumatur: quae theoria cum nondum satis sit exposita, aequa est difficile istud phaenomenum explicare, atque conditiones necessarias assignare, sub quibus id sit successurum: ex quo intelligi potest, quanta adjumenta, in praxi mechanica universa, ex accurata hujusmodi motuum pertractatione, merito expectari queant.

13. Cum autem motus secundi generis in se complectatur motus primi generis, evidens est illud commode applicari non posse, nisi prius hoc diligenter fuerit exploratum. In quo etiamsi nulla amplius insit difficultas, idque jam in variis scriptis mechanicis uberrime sit expositum, tamen quatenus ei genus secundum innititur, ejus pertractatio de novo suscipienda atque ita instruenda videtur, ut ab eo via ad hoc alterum praepareatur, et connexio quae inter ambo intercedit, luculentius demonstretur. Quam ob causam ab indagatione motuum primi generis exordiar, quos equidem ex primis Mechanicæ principiis ita sum derivaturus, ut pari ratione investigatio motuum secundi generis suscipi queat.

14. In omni autem motu, utcunque fuerit complicatus, sive corporum rigidorum, sive flexibilium, sive etiam fluidorum investigando, cum variae methodi in usum vocari soleant, euidem longa experientia edoctus sequentem methodum non solum commodissimam, sed etiam ita comparatam deprehendi, ut ad omnia motus genera aequa pateat, ac semper certo cum successu adhiberi possit. Primo scilicet generatim in corpore motum quemcunque inesse concipio, qui quidem generalissime omnes plane motus, quorum corpus est capax, in se complectatur. Secundo, pro singulis corporis particulis vires ad hunc motum prosequendum requisitas investigo, quae nimurum eatenus sunt necessariae, quatenus quaelibet particula vel non uniformiter, vel non in directum fertur. Tertio, has vires requisitas ad motum fictum prosequendum comparo cum viribus, a quibus corpus actu sollicitatur, easque his aequivalentes facio; quod quo facilius praestari possit, alteras vires in contrarias converto, quae proinde cum alteris in aequilibrio consistere debebunt. Cum igitur vires requisitae contrarie vel negative sumtae, vires actu sollicitantes destruere, seu cum iis aequilibrium constituere debeant, theoria aequilibrii suppeditabit aequationes, quibus motus fictus et generaliter assumptus ad motum realem perducitur, unde verus corporis motus definietur.

15. Quodsi corpus non libere est mobile, sed ejus motus limitatur, veluti si circa axem vel centrum fixum movetur, vel fluidum per canales manat, tum plerumque haec ipsa motus obstaculam quandam sustinent, cujus determinatio per vulgares methodos saepenumero admodum fit difficultas et lubrica. Hujus autem methodi ope, quam hic adumbravi, et haec determinatio redditur planissima. Denotet enim  $R$  has vires, quas fulcrum aliave corporis obstacula sustinent; tum vero vires corporis actu sollicitantes designentur littera  $P$ , vires vero ad motum prosequendum requisitae, littera  $Q$ . Jam quoniam fulcrum pari vi in corpus reagit, ipsum corpus inde  $v = -R$  sollicitari censendum est, ita ut nunc universae vires in corpus agentes sint  $= P - R$ . Motus ergo ita comparatus erit ut vires ad ejus conservationem requisitae  $Q$  his viribus  $P - R$  perfecte aequivaleant, haecque adeo aequalitas subsistat  $Q = P - R$ , ex qua actio seu pressio corporis in fulcrum erit  $R = P - Q$ , seu haec pressio aequalis erit viribus corpus actu sollicitantibus, demis viribus ad motus conservacionem requisitis.

16. En ergo regulam facillimam, cujus ope quovis casu pressio corporis in fulcrum definiri potest, eaque tam late patet, ut non solum ad omnia motuum non liberorum genera extendatur, sed etiam ad omnia corporum genera, sive sint solida, sive fluida, eodem successu accommodari possit. Reducitur ergo non solum haec de pressione corporum in fulera seu sustentacula difficillima quaestio, sed etiam ipsa motus omnium corporum determinatio ad puram quaestionem staticam, propere quod vel aequilibrium inter vires, vel aequivalentia virium exquiritur. Pro motu scilicet ipso definiendo aequilibrium adesse debet inter vires actu sollicitantes  $P$ , et inter vires ad motum requisitas negative sumtas, hoc est inter vires  $P$  et  $-Q$ , quod quidem aequilibrium ex immobilitate fulcri ducitur: tum vero cogitatione remota fulcri immobilitate, differentia illarum virium  $P - Q$  praebet vim a fulcro sustentam.

17. Apparet ergo fulcrum eatenus tantum premi, quatenus vires actu sollicitantes superant vires ad motum requisitas, ita ut si nullis opus sit viribus ad motum prosequendum, fulcrum omnes vires sollicitantes sustineat. Contra vero fulcrum nullas plane vires sustinebit, quando vires actu sollicitantes viribus requisitis omnino fuerint aequales, quo casu motus corporis perinde se habebit, ac si esset perfecte liberum, neque ejus motus ullo modo limitatus. Si enim axis vel fulcrum nullam vim sustinet, motus idem omnino erit, ac si axis vel fulcrum prorsus tolleretur, quo pacto corpus in perfectam libertatem se movendi vindicatur.

18. Principium autem mechanicum, ex quo vires ad quemvis motum prosequendum requisitae expeditissime definiri possunt, ita se habet: Considerato (Fig. 121) corporis elemento quocunque, cuius massa sit  $dM$ , motus ejus ita sit comparatus, ut elapso tempore  $= t$ , id elementum pervenerit in  $Z$ , cuius loci situs per ternas coordinatas, in datis directionibus fixis assumtas  $AX = x$ ,  $XY = y$  et  $YZ = z$  definiatur, ita ut hae quantitates  $x$ ,  $y$ ,  $z$  tanquam functiones temporis spectari possint, quarum differentialibus  $dx$ ,  $dy$  et  $dz$ , ad elementum temporis  $dt$  relatis, verus particulae  $Z$  motus continetur. Sumto jam differentiali temporis  $dt$  constante, ad motum elementi  $Z = dM$  prosequendum tribus opus est viribus motricibus, secundum directiones, illis coordinatis parallelas  $AX$ ,  $XY$  et  $YZ$ , sollicitibus, quae sint  $Z_p$ ,  $Z_q$  et  $Z_r$ , eruntque hae vires:

$$\text{I. Vis secundum } Z_p \text{ ipsi } AX \text{ parallele urgens} = \frac{2dMddx}{dt^2},$$

$$\text{II. Vis secundum } Z_q \text{ ipsi } XY \text{ parallele urgens} = \frac{2dMddy}{dt^2},$$

$$\text{III. Vis secundum } Z_r \text{ ipsi } YZ \text{ parallele urgens} = \frac{2dMd dz}{dt^2}.$$

Directiones autem harum ternarum virium ita sunt concipiendae, uti in figura repraesentantur, ita ut tendant ad singulas coordinatas  $x$ ,  $y$  et  $z$  augendas, siquidem vires prodeant affirmativae; sin autem sint negativae, directiones in contrarium sunt mutandae.

19. Quod ad binarium attinet, quo hae formulae sunt affectae, is a mensura determinata, qua tempus cum reliquis quantitatibus in comparationem dicitur, pendet, quae si alia statueretur, quicunque alias numerus aequi adhiberi posset. Utor autem hic ea ratione, secundum quam tempus, quo grave ex altitudine quacunque  $a$  libere delabitur, per  $2\sqrt{a}$  exprimi solet, ita ut si  $a$  denotet altitudinem lapsus uno minuto secundo facti, expressio temporis quaecunque  $t$  per  $2\sqrt{a}$  divisa in minuta secunda convertatur; hoc ergo modo tempus  $t$  cum magnitudinibus  $x$ ,  $y$ ,  $z$  comparabitur.

20. Porro exponenda est relatio inter vires motrices et massas, quae cum aequa per se non determinetur, sed a mensura arbitraria pendeat, euidem semper eujusque corporis massam per pondus, quod idem corpus in superficie terrae esset habitum, exprimere soleo, quandoquidem massae ponderibus proportionales deprehenduntur, per pondera vero etiam quaevi vires motrices utpote quantitates homogeneae exprimi possunt. Hac ergo ratione recepta, primum massae et vires motrices ad homogeneityatem reducuntur, tum vero etiam quadrata temporum et lineae.

21. Temporum autem ratio deducta est ex notione velocitatis, quae in motu uniformi per spatium ad tempus applicatum indicari solet, velocitas autem ipsa per radicem quadratam altitudinis, e qua grave labendo parem celeritatem acquirit: unde tam velocitatum quam temporum mensura absolute obtinetur, quae ita est comparata, ut quadrata tam temporum quam celeritatum pro linea sint reputandae.

22. Hoc igitur principio, cui omnium motuum judicium ita innititur, ut omnia principia mechanica, quaecunque vulgo proferri solent, in eo contineantur, exposito, methodoque, qua ad omni generis motus investigandos, uti convenit, indicata, ad institutum exequendum pergo, ac primo quidem motum gyroriorum corporum solidorum circa axem quemcunque fixum examini subjiciam. Si igitur (Fig. 122) corpus quodecumque *EFGH*, quod circa axem fixum *Aa* gyretur, quocum unum quasi corpus continuum constitueret, sive axis per ipsum transeat, sive extrinsecus cum eam firmiter sit connexus, ita ut singulae corporis particulae tam inter se quam respectu hujus axis perpetuo eundem situm conservent.

23. Hoc corpus primo consideretur in quiete, et quo singulorum ejus elementorum situs facilius in computum duci queat, praeter axem gyrationis *Aa* statuantur in corpore insuper duo axes *OB* et *OC*, cum inter se tum ad *Aa* normales, qui se mutuo in puncto *O* decussent, et corpori firmiter inhaereant. Situs horum duorum axium assumtorum, aequa ac punctum *O*, ab arbitrio nostro penderet, perindeque est quomodo cumque constituantur. Respectu horum ternorum axium ergo quaevi particula corporis certum situm tenebit, qui commodissime per ternas coordinatas his axibus parallelae definiatur. Scilicet a particula corporis quacunque *Z* demittatur in planum *AOB* perpendicularum *ZY*, quod axi *OC* erit parallelum; tum ex *Y* axi *OB* parallela agatur *YX*, axi *OA* in *X* occurrens; atque situs particulae *Z*, respectu ternorum axium, per has ternas coordinatas *OX=x*, *XY=y* et *YZ=z* determinabitur.

24. Pro eadem ergo corporis particula *Z* hae ternae coordinatae perpetuo eandem quantitatem retinebunt, etiamsi corpus utcunque moveatur, propterea quod hos axes quasi corpori infixos cum eoque simul motos assumimus. In statu enim motus hi ipsi axes cum corpore moventur, sed ipsorum respectu quaelibet corporis particula perpetuo eundem situm retinet, per coordinatas *x*, *y* et *z* determinatum; scilicet si corpus circa axem *AOa* gyretur, hic quidem axis *OA* quiescit, sed ambo reliqui *OB* et *OC* circa eum aequaliter convertentur. Sin autem motus ad genus secundum pertinet, ita ut corpus circa punctum fixum *O* agitetur, tum fieri potest, ut omnes tres axes in continuo motu versentur, nihilo vero minus eorum respectu quaelibet corporis particula constanter eundem situm conservet.

25. Motus autem corporis, sive ad genus primum, sive secundum referatur, dummodo punctum  $O$  quiescat, distinctissime cognoscetur si ad quodvis tempus situm ternorum axium respectu spatii absoluti assignare noverimus. Tum enim simul cuiuslibet corporis particulae verum situm respectu spatii absoluti definire poterimus, quem si ad quodvis temporis instans colligamus, ex mutatione situs momentanea ipsum motum cuiusque particulae facile concludemus; spatiolum enim a quavis particula descriptum ad elementum temporis applicatum praebet ejus celeritatem, et duo motus ejusdem particulae duobus tempusculis successivis inter se collati ostendent cum celeritatis tum directionis mutationem, quibus rebus plane omnia, quae de motu corporis universo quaeri possunt, continentur. Hocque ergo modo perfectam motus cognitionem impetrabimus.

26. Dum autem corpus ad spatium absolutum reserimus, in eo quoque tres axes assumi conveniet, quorum respectu situs corporis quovis momento definiri debet. Hi igitur tres axes spatii absoluti probe sunt distinguendi a tribus illis axibus, quos corpori infixos concipimus: illi enim revera sunt immobiles, hi vero cum corpore simul moventur, atque ex situ horum axium respectu illorum quovis momento tam situs corporis quam ejus motus cognoscitur. Quare dum corpus utcunque moveatur, ita ut punctum  $O$  immotum maneat, ejus motus perfecte describetur, si ad quodvis tempus situm axium corpori infixorum respectu axium spatii absoluti assignare poterimus.

27. Quo igitur cuiuslibet elementi corporis  $Z$  verum motum ad quodvis tempus definire queamus, primum ejus situm respectu axium ternorum ipsi corpori infixorum indagare debemus, qui quidem situs, ut vidimus, commodissime per ternas coordinatas his axibus parallelas determinatur; et quamdiu idem corporis elementum spectatur, hae ternae coordinatae nullam mutationem subeunt, uteunque corpus moveatur. Unde si hae coordinatae per  $x$ ,  $y$  et  $z$  designentur, eae pro quantitatibus constantibus erunt habendae, quamdiu scilicet idem corporis elementum spectatur, propterea quod ejus situs respectu horum axium, qui corpori fixi simulque cum eo mobiles statuuntur, nulli mutationi est obnoxius.

28. Deinde vero ejusdem elementi situm quoque respectu ternorum axium absolutorum explorari oportet, quod pariter per alias ternas coordinatas his axibus parallelas commodissime praestabitur. Jam vero hae coordinatae etiam pro eodem corporis elemento labente tempore pro variabilibus sunt habendae, atque ex hac ipsa variatione ejus verus motus aptissime dijudicatur, siquidem ejus situs respectu horum axium continuo immutatur. Quodsi ergo hae coordinatae per litteras  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$  designentur, hae successu temporis mutationem perpeti censendae sunt, dum praecedentes  $x$ ,  $y$ ,  $z$  pro constantibus haberi debent.

29. Quoniam ergo cuiusque elementi motus ex coordinatis mobilibus  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$  peti debet, in id imprimis est incumbendum, ut has coordinatas ex coordinatis fixis  $x$ ,  $y$ ,  $z$  derivemus, quem in finem ad quodvis tempus situm axium corporis, respectu axium spatii absoluti, explorari convenient. Principalis igitur quaestio tum hoc redibit, ut cognito situ axium corporis respectu axium spatii absoluti, pro quoque corporis elemento ternae coordinatae mobiles seu variables  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$  ex coordinatis immobilibus et fixis  $x$ ,  $y$ ,  $z$  definiantur: quod igitur quemadmodum commodissime fieri possit, diligenter dispiciamus. Haec autem disquisitio tam ad motus secundi generis quam primi generis aequa patebit, quia unum saltem corporis punctum  $O$  tanquam fixum assumimus.

30. Ante omnia autem observari conveniet, si ternae coordinatae axibus  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$  inter se normalibus parallelae fuerint  $OX=x$ ,  $XY=y$  et  $YZ=z$ , atque distantia elementi  $Z$  a centro  $O$  ponatur  $OZ=v$ , ut sit  $\rho\rho=xx+yy+zz$ , tum  $\frac{x}{v}=\frac{OX}{OZ}$  exprimere cosinum anguli  $AOZ$ , pars que modo esse  $\frac{y}{v}=\cos BOZ$  et  $\frac{z}{v}=\cos COZ$ . Hinc ergo ex angulis, quibus recta  $OZ$  ad ternos axes  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$  inclinatur, coordinatae his axibus parallelae ita exprimuntur, ut sit

$$\begin{aligned} \text{coordinata axi } OA \text{ parallela } x &= v \cos AOZ \\ \text{“ “ } OB \text{ “ } y &= v \cos BOZ \\ \text{“ “ } OC \text{ “ } z &= v \cos COZ. \end{aligned}$$

31. Si autem situs ejusdem elementi ad alios ternos axes quoscunque inter se normales et se in eodem puncto  $O$  decussantes referatur, per coordinatas  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$ , quae his tribus axibus sunt parallelae, hae coordinatae ad illas  $x$ ,  $y$ ,  $z$  semper ita erunt comparatae, ut sit

$$X = \mathfrak{A}x + \mathfrak{B}y + \mathfrak{C}z, \quad Y = \mathfrak{D}x + \mathfrak{E}y + \mathfrak{F}z, \quad Z = \mathfrak{G}x + \mathfrak{H}y + \mathfrak{J}z,$$

ubi  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$ ,  $\mathfrak{D}$ ,  $\mathfrak{E}$ ,  $\mathfrak{F}$ ,  $\mathfrak{G}$ ,  $\mathfrak{H}$ ,  $\mathfrak{J}$  sunt quantitates a situ posteriorum axium respectu priorum pendentes, uti ex elementis geometriae constat, ubi de permutatione coordinatarum respectu aliorum axium agitur.

32. Ex iisdem autem elementis constat hos coëfficientes ita a se invicem pendere, ut semper sint

$$XX+YY+ZZ=xx+yy+zz=\rho\rho.$$

Ex quo substituendis pro  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$  valoribus exhibitis necesse est sit:

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}\mathfrak{A}+\mathfrak{D}\mathfrak{D}+\mathfrak{G}\mathfrak{G} &= 1, \quad \mathfrak{B}\mathfrak{B}+\mathfrak{E}\mathfrak{E}+\mathfrak{H}\mathfrak{H} = 1, \quad \mathfrak{C}\mathfrak{C}+\mathfrak{F}\mathfrak{F}+\mathfrak{J}\mathfrak{J} = 1, \\ \mathfrak{A}\mathfrak{B}+\mathfrak{D}\mathfrak{C}+\mathfrak{G}\mathfrak{H} &= 0, \quad \mathfrak{A}\mathfrak{C}+\mathfrak{D}\mathfrak{H}+\mathfrak{G}\mathfrak{J} = 0, \quad \mathfrak{B}\mathfrak{C}+\mathfrak{E}\mathfrak{F}+\mathfrak{H}\mathfrak{J} = 0, \end{aligned}$$

quarum aequationum ope sex harum quantitatum per reliquias tres definiri possunt.

33. Hinc autem vicissim obtinetur determinatio coordinatarum  $x$ ,  $y$ ,  $z$  per alteras  $X$ ,  $Y$  et  $Z$ , hoc modo

$$x = \mathfrak{A}X + \mathfrak{D}Y + \mathfrak{G}Z, \quad y = \mathfrak{B}X + \mathfrak{E}Y + \mathfrak{H}Z, \quad z = \mathfrak{C}X + \mathfrak{F}Y + \mathfrak{J}Z,$$

unde porro sequentes horum coëfficientium relationes colliguntur, quae quidem jam in superioribus contentae esse debent:

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}\mathfrak{A}+\mathfrak{B}\mathfrak{B}+\mathfrak{C}\mathfrak{C} &= 1, \quad \mathfrak{D}\mathfrak{D}+\mathfrak{E}\mathfrak{E}+\mathfrak{F}\mathfrak{F} = 1, \quad \mathfrak{G}\mathfrak{G}+\mathfrak{H}\mathfrak{H}+\mathfrak{J}\mathfrak{J} = 1, \\ \mathfrak{A}\mathfrak{D}+\mathfrak{B}\mathfrak{E}+\mathfrak{C}\mathfrak{F} &= 0, \quad \mathfrak{A}\mathfrak{E}+\mathfrak{B}\mathfrak{H}+\mathfrak{C}\mathfrak{J} = 0, \quad \mathfrak{D}\mathfrak{G}+\mathfrak{E}\mathfrak{H}+\mathfrak{F}\mathfrak{J} = 0. \end{aligned}$$

34. His autem omnibus conditionibus per tres angulos satisfieri potest. Assumtis enim tribus angulis  $p$ ,  $q$ ,  $r$ , novem hi coëfficientes ita definiri possunt, ut sit:

$$\begin{aligned} \mathfrak{A} &= \cos p, & \mathfrak{B} &= \sin p \cos q, & \mathfrak{C} &= \sin p \sin q, \\ \mathfrak{D} &= \sin p \cos r, & \mathfrak{E} &= -\sin q \sin r - \cos p \cos q \cos r, & \mathfrak{F} &= -\cos q \sin r - \cos p \sin q \cos r, \\ \mathfrak{G} &= \sin p \sin r, & \mathfrak{H} &= +\sin q \cos r - \cos p \cos q \sin r, & \mathfrak{J} &= -\cos q \cos r - \cos p \sin q \sin r, \end{aligned}$$

cujusmodi autem anguli per has litteras  $p$ ,  $q$ ,  $r$  quovis casu exprimantur, mox videbimus.

35. Repraesentet jam (Fig. 123) sphaera  $O\alpha\beta\gamma$  spatium absolutum, respectu cuius situs corporis prius momento definiri debeat: commodissimum autem est spatium absolutum instar sphaerae considerare, quo praecepta trigonometriae sphaericæ in usum vocari possent. Existente ergo  $O$  centro hujus sphaerae, sint  $O\alpha$ ,  $O\beta$ ,  $O\gamma$  terni axes spatii absoluti, immobiles et inter se normales, eruntque arcus sphaerae, sint  $\alpha\beta$ ,  $\alpha\gamma$ ,  $\beta\gamma$  in superficie sphaerae quadrantes, eorumque adeo cosinus = 0 et sinus = 1, posito radio sphaerae = 1. Corporis autem, cuius motus investigatur, centrumque in centro sphaerae  $O$  immobile haeret, terni axes  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$  transeant per superficie sphaericæ puncta  $A$ ,  $B$ ,  $C$ , præsenti quidem temporis instanti, ita ut arcus in figura non expressi  $AB$ ,  $AC$  et  $BC$  sint pariter quadrantes.

36. Pro corporis elemento quoconque  $Z$ , cuius a centro  $O$  distantia est  $OZ = v$ , sint ternae coordinatae axibus in corpore infixis et cum corpore mobilibus  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  parallelæ  $x$ ,  $y$  et  $z$ ; eiusdem vero elementi ternae coordinatae axibus spatii absoluti et immobilibus  $O\alpha$ ,  $O\beta$ ,  $O\gamma$  parallelæ sint  $X$ ,  $Y$  et  $Z$ . Unde si recta  $OZ$  superficiem sphaericam in  $M$  trajiciat, indeque tam ad puncta  $A$ ,  $B$ ,  $C$ , quam  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$  arcus circulorum maximorum ducantur, erit ut vidimus:

$$\cos MA = \frac{x}{v}, \quad \cos MB = \frac{y}{v}, \quad \cos MC = \frac{z}{v},$$

$$\cos M\alpha = \frac{X}{v}, \quad \cos M\beta = \frac{Y}{v}, \quad \cos M\gamma = \frac{Z}{v}.$$

Pendeant autem hæc posterioræ coordinatae ita a prioribus, ut sit

$$X = \mathfrak{A}x + \mathfrak{B}y + \mathfrak{C}z, \quad Y = \mathfrak{D}x + \mathfrak{E}y + \mathfrak{F}z, \quad Z = \mathfrak{G}x + \mathfrak{H}y + \mathfrak{I}z.$$

37. Substitutis autem pro  $x$ ,  $y$ ,  $z$  et  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$  superioribus valoribus habebimus

$$\cos M\alpha = \mathfrak{A} \cos MA + \mathfrak{B} \cos MB + \mathfrak{C} \cos MC,$$

$$\cos M\beta = \mathfrak{D} \cos MA + \mathfrak{E} \cos MB + \mathfrak{F} \cos MC,$$

$$\cos M\gamma = \mathfrak{G} \cos MA + \mathfrak{H} \cos MB + \mathfrak{I} \cos MC,$$

unde facile valores coefficientium per quantitates ad figuram pertinentes exhibere poterimus. Cum enim haec formulae debeant subsistere, ubique punctum  $M$  assumatur, ponamus punctum  $M$  sumi successively in ipsis punctis  $A$ ,  $B$ ,  $C$ : ut sit  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$  summae assignentur, ergo habemus

38. Puncto  $M$  autem primo in  $A$  sumto, ut sit  $MA = 0$ , arcus  $MB$  et  $MC$  abibunt in quadrantes, eritque  $\cos MB = 0$  et  $\cos MC = 0$ , unde nostræ aequationes præbebunt

$$\cos A\alpha = \mathfrak{A}, \quad \cos A\beta = \mathfrak{D}, \quad \cos A\gamma = \mathfrak{G}.$$

Deinde sumatur  $M$  in  $B$ , ut fiat  $MB = 0$  et  $\cos MB = 1$ , item  $\cos MA = 0$  et  $\cos MC = 0$ , atque prodit

$$\cos B\alpha = \mathfrak{B}, \quad \cos B\beta = \mathfrak{E}, \quad \cos B\gamma = \mathfrak{H}.$$

Denique sumto  $M$  in  $C$ , ut fiat  $MC = 0$ ,  $\cos MC = 1$  et  $\cos MA = 0$ ,  $\cos MB = 0$ , orietur

$$\cos C\alpha = \mathfrak{C}, \quad \cos C\beta = \mathfrak{F}, \quad \cos C\gamma = \mathfrak{I}.$$

Patet ergo litteras  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$ ,  $\mathfrak{D}$ ,  $\mathfrak{E}$ ,  $\mathfrak{F}$ ,  $\mathfrak{G}$ ,  $\mathfrak{H}$ ,  $\mathfrak{I}$  exprimere cosinus archum, quibus puncta mobilia  $A$ ,  $B$ ,  $C$  a fixis  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$  distant, seu denotare cosinus angulorum, quibus axes cor-

poris  $OA, OB, OC$ , ad axes spatii absoluti  $O\alpha, O\beta, O\gamma$  inclinantur. Erit ergo  $\cos A\alpha = \cos p$ , sed angulus  $p$  aequalis est arcui  $A\alpha$ : tum vero ob  $\cos A\beta = \mathfrak{D} = \sin p \cos r$ , patet  $r$  designare angulum  $A\alpha\beta$ . Denique ob  $\cos B\alpha = \mathfrak{B} = \sin p \cos q$ , patet  $q$  denotare angulum  $\alpha AB$ ; manifestum autem est si dentur primo angulus  $\beta\alpha A = r$ , secundo arcus  $\alpha A = p$ , et tertio angulus  $\alpha AB = q$ , tum positiones omnium trium punctorum  $A, B, C$  in spatio absoluto determinari.

40. En ergo insigne theorema trigonometricum, quo idem punctum  $M$  dupli modo ad terminos sphaerae puncta quadrante a se invicem distantia refertur

$$\cos M\alpha = \cos A\alpha \cos MA + \cos B\alpha \cos MB + \cos C\alpha \cos MC,$$

$$\cos M\beta = \cos A\beta \cos MA + \cos B\beta \cos MB + \cos C\beta \cos MC,$$

$$\cos M\gamma = \cos A\gamma \cos MA + \cos B\gamma \cos MB + \cos C\gamma \cos MC,$$

cujus demonstratio more geometrico absolvenda non parum sagacitatis requirere videtur.

41. His igitur subsidiis cum ex analysi tum trigonometria sphærica comparatis, ipsa problemata mechanica aggrediamur, siquidem etiam principia, ex quibus eorum solutio peti debet, sufficiente sunt exposita. Quae subsidia cum ad motus genus tam primum quam secundum pateant, a generis primo nostras investigationes incipiamus, quo corpus circa axem fixum gyrari assumitur. Quodsi ergo  $OA$  fuerit iste axis fixus, quia is in spatio quoque absoluto situm suum constanter retinet, cum axis  $O\alpha$  confundi poterit, ita ut sit  $A\alpha = 0$ , ideoque  $\alpha B$  et  $\alpha C$  arcus 90 graduum.

### De motu rotatorio corporis rigidi circa axem fixum.

42. Sumto  $OA$  pro axe fixo, circa quem corpus utcunque gyretur, congruat is cum axe  $O\alpha$  spatii absoluti, et ad tempus quocunque  $t$  bini reliqui corporis axes habeant in spatio absoluto situm  $OB$  et  $OC$ , et puncta  $B$  et  $C$  erunt in circulo maximo  $\beta\gamma\delta$ , cuius polus est  $\alpha$ . Positis jam  $x, y, z$  coordinatis elementi corporis  $Z$  axibus  $OA, OB, OC$  parallelis, et  $X, Y, Z$  coordinatis ejusdem elementi axibus immobilibus parallelis, si adhibeamus supra inductam relationem in has duplices coordinatas, habebimus  $A\alpha = 0$  et  $\alpha B = \alpha C = 90^\circ$ .

43. Hinc ergo coëfficientes assumti  $\mathfrak{A}, \mathfrak{B}, \mathfrak{C}$ , etc. ita definientur, ut sit:  $\cos A\alpha = \mathfrak{A} = \cos B\alpha = \mathfrak{B} = 0$ ,  $\cos C\alpha = \mathfrak{C} = 0$ ,  $\cos A\beta = \mathfrak{D} = 0$  et  $\cos A\gamma = \mathfrak{E} = 0$ . Ac si ponatur  $B\beta = s$ , erit  $\cos B\beta = \mathfrak{G} = \cos s$ ,  $\cos B\gamma = \mathfrak{H} = \sin s$ ,  $\cos C\beta = \mathfrak{I} = -\sin s$  et  $\cos C\gamma = \mathfrak{J} = \cos s$ . Quibus valoribus introductis habebimus  $X = x$ ,  $Y = y \cos s - z \sin s$ ,  $Z = y \sin s + z \cos s$ ,  $s = B\beta$  denotat angulum  $\beta\alpha B$ , quem corpus jam tempore  $t$  circa axem  $O\alpha$  vel  $OA$  motu angulari confecit; spectari ergo debet  $s$  tanquam functio temporis  $t$ , dum coordinatae  $x, y, z$  ratione temporis sunt quantitates constantes.

44. Quoniam nunc situs elementi  $Z$  respectu spatii absoluti per ternas coordinatas  $X, Y, Z$  exprimitur, quae cum tempore variantur, dum alterae  $x, y, z$  constantes manent, si massa elementi  $Z$  per  $dM$  indicetur, et differentiale temporis  $dt$  constans assumatur, ad motum hujus elementi prosequendum requiruntur tres vires motrices secundum directiones axium  $O\alpha, O\beta, O\gamma$  sollicitantes, quae sunt

visio de vis secund.  $O\alpha = \frac{2dMddx}{dt^2}$ , vis secund.  $O\beta = \frac{2dMddy}{dt^2}$ , vis secund.  $O\gamma = \frac{2dMddz}{dt^2}$ , quoniam virium directiones, his axibus parallelae, in ipso punto  $Z$  applicatae sunt concipiendae.

45. Innotescunt ergo vires ad elementum corporis  $Z$  sollicitandum requisitae secundum axes spatii absoluti agentes, quae per notam virium compositionem vel ad duas, vel etiam ad unicam revocari possunt. Expediet autem eas reducere ad ternas alias, quae secundum axes corpori insixos  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  agant, ut calculus harum virium, etiam sine respectu ad motum habito, expediri possit, propterea quod elementum  $Z$  ad hos axes constanti et immutabili ratione refertur.

46. Cum autem sit  $X = x$  et  $x$  constans, vis prima secundum  $O\alpha$  evanescit, et reliquae duas secundum  $O\beta$  et  $O\gamma$  facile reducuntur ad directiones  $OB$  et  $OC$ . Resolvitur enim vis secundum  $O\beta$  in has duas

$$\text{vis sec. } OB = vi \sec. O\beta \cos B\beta = vi \sec. O\beta \cos s,$$

$$\text{vis sec. } OC = vi \sec. O\beta \cos C\beta = - vi \sec. O\beta \sin s$$

similique modo vis secundum  $O\gamma$  in has duas

$$\text{vis sec. } OB = vi \sec. O\gamma \cos B\gamma = vi \sec. O\gamma \sin s,$$

$$\text{vis sec. } OC = vi \sec. O\gamma \cos C\gamma = vi \sec. O\gamma \cos s.$$

47. Hinc ergo pro motu particulae  $Z$  requiruntur duae sequentes vires

$$\text{altera sec. } OB = \frac{2dM}{dt^2} (ddY \cos s + ddZ \sin s), \text{ altera sec. } OC = \frac{2dM}{dt^2} (-ddY \sin s + ddZ \cos s).$$

Cum autem hic variabilitas temporis spectetur, sola quantitas  $s$  erit variabilis, eritque ergo

$$dY = -yds \sin s - zds \cos s, \quad ddY = -ydds \sin s - zdds \cos s - yds^2 \cos s + zds^2 \sin s,$$

$$dZ = yds \cos s - zds \sin s, \quad ddZ = +ydds \cos s - zdds \sin s - yds^2 \sin s - zds^2 \cos s,$$

quibus valoribus substitutis binae istae vires prodibunt:

$$\text{vis sec. } OB = \frac{2dM}{dt^2} (-zdds - yds^2), \quad \text{vis sec. } OC = \frac{2dM}{dt^2} (ydds - zds^2).$$

48. Quoniam corpus est mobile circa axem  $OA$  (Fig. 122) momenta harum virium respectu ejus sunt spectanda. At vis secundum  $OC$  seu  $YZ$  agens praebet momentum ad corpus in plagam  $BC$  circa  $OA$  convertendum = vi sec.  $OC.y$ ; vis autem secundum  $OB$  seu  $XY$  dat momentum ad motum in plagam oppositam  $CB$  accelerandum = vi sec.  $OB.z$ , unde utrinque nascitur momentum in plagam  $BC$  tendens =  $\frac{2dM}{dt^2} (yy + zz) dds = \frac{2dds}{dt^2} (yy + zz) dM$ . Tantum scilicet momentum requiritur pro elemento corporis  $Z = dM$  ad motum, quo corpus ferri assumimus, producendum.

49. Cum igitur ob singula corporis elementa talia momenta requirantur, haec omnia momenta summae colligantur, quae quidem praesenti corporis instanti locum habeant. Jam ergo tempus constans statuendum, ideoque terminus  $\frac{2dds}{dt^2}$  a solo tempore pendens, et variabilitas omnis in elementi  $Z$  erit transferenda, ita ut nunc coordinatae  $y$  et  $z$  variabiles reddantur: ex quo summae omnium momentorum, seu momentum totale in plagam  $BC$  tendens erit =  $\frac{2dds}{dt^2} f(y^2 + z^2) dM$ . Conservatio nimirum motus, quem in corpore inesse ponimus, hoc virium momentum requirit.

50. Denotat autem  $s$  angulum, quem corpus tempore  $t$  jam motu suo circa axem  $OA$  absolvit, unde  $\frac{ds}{dt}$  exprimit ipsam celeritatem angularis in plagam  $BC$  directam, et  $\frac{2dds}{dt^2}$  accelerationem huius motus in eandem plagam, quippe quae ex differentiali celeritatis angularis ad elementum temporis applicata aestimatur. Unde videmus eatenus tantum virium momento ad hujus motus conservationem opus esse, quatenus motus angularis mutationem subit. Si enim esset uniformis, seu  $\frac{dds}{dt^2} = 0$ , nullum opus esset; pro eodem autem corpore momentum virium ipsi accelerationi est proportionale.

51. Quantum autem virium momentum quaevis acceleratio pro quolibet corpore requirat, formula  $\int(yy + zz) dM$  judicari debet. Denotat autem  $yy + zz$  quadratum lineae  $XZ$ , hoc est quadratum distantiae elementi  $Z$  ab axe gyrationis  $OA$ ; singula igitur corporis elementa in quadrato distantiarum suarum ab axe  $OA$  multiplicari, haecque cuneta producta in unam summam colliguntur, quae summa si ponatur  $= Mff$ , quam voco momentum inertiae corporis respectu axis  $OA$ , erit momentum virium ad accelerationem  $\frac{2dds}{dt^2}$  producendam requisitum  $= Mff \cdot \frac{2dds}{dt^2}$ .

52. Hinc igitur vicissim, si corpus a viribus quibuscunque sollicitetur, definire poterimus, quantum ab iis motus corporis afficiatur. Quaerantur enim ex viribus illis momenta respectu axis  $OA$ , quae in unam summam collecta praebent momentum in plagam  $BC$  tendens  $= P$ , et cum esse debeat  $Mff \cdot \frac{2dds}{dt^2} = P$ , habebitur hinc

$$\frac{2dds}{dt} = \frac{Pdt}{Mff}, \quad \frac{2ds}{dt} = \frac{\int Pdt}{Mff} \quad \text{et} \quad 2s = \frac{\int dt \int Pdt}{Mff},$$

unde si ad quodvis tempus  $t$  virium sollicitantium momentum  $P$  constet, ad quodvis tempus quoque non solum acceleratio, sed etiam ipsa celeritas angularis definiri poterit.

53. Cum ergo hoc modo motus gyratorius cuiuscunque corporis circa axem fixum perfecte determinetur, quaecunque fuerint vires sollicitantes, investigemus etiam vires, quas ipse axis partim ob vires sollicitantes, partim ob motum corporis sustinet. Ac supra quidem vidimus axem sustinere primum vires, quibus corpus actu sollicitatur, deinde vero insuper vires, quae sint aequales et oppositae viribus ad motum conservandum requisitis. Cum igitur per se sit manifestum, quantam vim axis sustineat a viribus corpus actu sollicitantibus, indagandae tantum restant eae vires, quae ex viribus ad motum requisitis in axem redundant. Ob motum ergo particulae  $Z$  (Fig. 124) considerandae sunt duae vires  $Zq$  et  $Zr$ , axibus  $OB$  et  $OC$  parallelae, et inventis oppositae, quae propterea erunt

$$\text{vis } Zq = \frac{2dM}{dt^2} (zddz + yds^2) \quad \text{et} \quad \text{vis } Zr = \frac{2dM}{dt^2} (-yddz + zds^2)$$

vim enim  $Zp$ , quae est axi  $OA$  parallela, hoc casu in nihilum abire invenimus.

54. Omnes ergo has vires in summam colligere debemus, et quia vis  $Zq$  in planum  $AOC$  est normalis, dabitur vis quedam  $MQ$  in hoc planum itidem normalis et axi  $OB$  parallela, quae omnibus viribus  $Zq$  aequivaleat. Deinde quia vis  $Zr$  in planum  $AOB$  est normalis, vis iis omnibus aequalens, quae sit  $NR$ , pariter in hoc planum erit normalis, seu axi  $OC$  parallela, sive omnes illae vires infinite parvae ad has duas vires finitas  $MQ$  et  $NR$  reducentur, quarum actionem propterea axis sentiet praeter vires, quibus corpus actu sollicitatur, ita ut, si corpus a nullis viribus sollicitetur, axis has tantum duas vires  $MQ$  et  $NR$  esset sustenturus.

55. Ex doctrina autem compositionis virium constat, vim  $MQ$  aequalem esse summae omnium virium  $Zq$ , ita ut sit

$$\text{vis } MQ = \frac{2dds}{dt^2} \int z dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int y dM.$$

Deinde parimodo vis  $NR$  aequalis est summae omnium virium  $Zr$ , sive erit

$$\text{vis } NR = -\frac{2dds}{dt^2} \int y dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int z dM;$$

ad has ergo vires inveniendas singula corporis elementa per binas coordinatas  $y$  et  $z$  multiplicari et integralia per totum corpus extendi debent, ut obtineantur valores totales formularum  $\int y dM$  et  $\int z dM$ .

56. Quantitate harum virium inventa, earum loca applicationis  $M$  et  $N$  in planis  $AOC$  et  $AOB$  investigari debent, quem in finem ex  $M$  in  $OA$  et ex  $N$  in  $OB$  ducantur normales  $MG$  et  $NH$ , ita ut quaeri oporteat intervallum  $OG.GM$  et  $OH.HN$ . Constat autem esse

$$\text{vis } MQ \cdot OG = \int \text{vir. } Zq \cdot x \quad \text{et} \quad \text{vis } MQ \cdot GM = \int \text{vir. } Zq \cdot z,$$

$$\text{vis } NR \cdot OH = \int \text{vir. } Zr \cdot y \quad \text{et} \quad \text{vis } NR \cdot HN = \int \text{vir. } Zr \cdot x,$$

unde elicetur

$$OG = \frac{\frac{2dds}{dt^2} \int xz dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int xy dM}{\text{vis } MQ}, \quad GM = \frac{\frac{2dds}{dt^2} \int zz dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int yz dM}{\text{vis } MQ},$$

$$OH = \frac{-\frac{2dds}{dt^2} \int yy dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int yz dM}{\text{vis } NR}, \quad HN = \frac{-\frac{2dds}{dt^2} \int xy dM + \frac{2ds^2}{dt^2} \int xz dM}{\text{vis } NR} = Oh.$$

57. Quo igitur hinc facilius definiri possit, quales vires axis gyrationis sustineat, corpus, quasi esset in quiete, consideretur, cui praeter vires actu sollicitantes hae duae vires  $MQ$  et  $NR$  essent applicatae. Cum enim omnium harum virium momenta respectu axis  $OA$  se destruant, ex earum conjunctione vires nascentur, quarum media directio per ipsum axem  $OA$  transit, ita ut vis aequivalens immediate in axem agat; unde patebit quanta vi opus sit ad axem in situ suo retinendum, ne inclinetur. Cum autem ex viribus actu sollicitantibus nascatur respectu axis  $OA$  momentum  $P$ , videntur esse  $P = \frac{2dds}{dt^2} \int (yy + zz) dM$ ; hinc eo expeditius compositio omnium virium in axem agentium instituetur.

58. Aequivalet autem vis  $MQ$  vi sibi aequali in axis punto  $G$  applicata, una cum vi evanescente rectae  $GM$  in infinitum productae applicata, cujus tamen momentum sit finitum respectu axis  $OA$ , et aequali momento vis  $MQ$ . Simili modo vis  $NR$  aequivalet vi sibi aequali, axi in punto  $h$ , ducta  $Nh$  ipsi  $BO$  parallela, applicata, et insuper vi infinite parvae, rectae  $hN$  in distantia infinita applicatae. Quare cum harum virium infinite parvarum actiones a viribus actu sollicitantibus destruantur, ob vires ad motus conservationem requisitas axis sollicitabitur in punctis  $G$  et  $h$  viribus  $MQ$  et  $NR$  ante inventis. Similique modo vires actu corpus sollicitantes in directionibus sibi parallelis axi immediate sunt applicanda, ut obtineantur vires, quas axis inde sustinet.

## De motu corporis rigidi circa centrum fixum.

59. Motum circa axem fixum ideo accuratius definire visum est, ut pari modo calculus motu circa punctum fixum suscipi possit. Sumtis ergo in spatio absoluto tribus axibus immobilibus (Fig. 123)  $O\alpha$ ,  $O\beta$ ,  $O\gamma$ , existente  $O$  illo puncto fixo, circa quod corpus a viribus quibuscumque solicitatum movetur, pervenerit corpus elapso tempore  $t$  in eum statum, ut jam axes ipsi infixi in spacio absoluto situm teneant  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$ . Quem situm si ad quodvis tempus assignare potuerimus, motum corporis perfecte habebimus cognitum; sumimus autem utrosque hos ternos axes inter se normales.

60. Pro situ porro axium mobilium  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  respectu immobilium definiendo, statuamus supra:  $\cos A\alpha = \mathfrak{A}$ ,  $\cos B\alpha = \mathfrak{B}$ ,  $\cos C\alpha = \mathfrak{C}$ ,  $\cos A\beta = \mathfrak{D}$ ,  $\cos B\beta = \mathfrak{E}$ ,  $\cos C\beta = \mathfrak{F}$ ,  $\cos A\gamma = \mathfrak{G}$ ,  $\cos B\gamma = \mathfrak{H}$ ,  $\cos C\gamma = \mathfrak{I}$ , eruntque hae quantitates  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$  etc. functiones solius temporis  $t$ , quae ut vidimus, ita a se invicem pendent, ut sit

$$\begin{array}{ll} \mathfrak{AA} + \mathfrak{BB} + \mathfrak{CC} = 1, & \mathfrak{AA} + \mathfrak{DD} + \mathfrak{GG} = 1, \\ \mathfrak{DD} + \mathfrak{EE} + \mathfrak{FF} = 1, & \mathfrak{BB} + \mathfrak{EE} + \mathfrak{HH} = 1, \\ \mathfrak{GG} + \mathfrak{HH} + \mathfrak{II} = 1, & \mathfrak{CC} + \mathfrak{FF} + \mathfrak{II} = 1, \\ \mathfrak{AD} + \mathfrak{BE} + \mathfrak{CF} = 0, & \mathfrak{AB} + \mathfrak{DC} + \mathfrak{GH} = 0, \\ \mathfrak{AG} + \mathfrak{BH} + \mathfrak{CI} = 0, & \mathfrak{AC} + \mathfrak{DF} + \mathfrak{GI} = 0, \\ \mathfrak{DG} + \mathfrak{EH} + \mathfrak{FI} = 0, & \mathfrak{BC} + \mathfrak{EF} + \mathfrak{HI} = 0. \end{array}$$

61. Si jam coordinatae cuiusvis elementi  $Z = dM$ , axibus corpori infixis  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  parallelae sint  $x$ ,  $y$ ,  $z$ , quae ratione temporis sunt constantes; atque ejusdem elementi coordinatae axibus immobilibus  $O\alpha$ ,  $O\beta$ ,  $O\gamma$  parallelae ponantur  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$ , jam invenimus esse

$$X = \mathfrak{A}x + \mathfrak{By} + \mathfrak{Cz}, \quad Y = \mathfrak{D}x + \mathfrak{Ey} + \mathfrak{Fz}, \quad Z = \mathfrak{G}x + \mathfrak{Hy} + \mathfrak{Iz}.$$

62. His positis quaeramus vires ad motum particulae  $Z$  requisitas, quae ex his coordinatis  $X$ ,  $Y$ ,  $Z$ , ita reperientur ut sint

$$\text{vis sec. } O\alpha = \frac{2dMddX}{dt^2} = \frac{2dM}{dt^2} (xdd\mathfrak{A} + ydd\mathfrak{B} + zdd\mathfrak{C}),$$

$$\text{vis sec. } O\beta = \frac{2dMddY}{dt^2} = \frac{2dM}{dt^2} (xdd\mathfrak{D} + ydd\mathfrak{E} + zdd\mathfrak{F}),$$

$$\text{vis sec. } O\gamma = \frac{2dMddZ}{dt^2} = \frac{2dM}{dt^2} (xdd\mathfrak{G} + ydd\mathfrak{H} + zdd\mathfrak{I}),$$

quia nempe hic de motu ejusdem elementi  $Z$  est quaestio, coordinatae  $x$ ,  $y$ ,  $z$  pro constantibus functiones vero temporis tantum  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$  etc. pro variabilibus sunt habendae.

63. Praestabit autem has vires ad alias directiones reducere, qui ipsis axibus corpori infixis parallelae, quae reductio facile instituetur hanc regulam observando. Si vis quaepiam  $V$  secundum directionem  $OM$  ageret, ea resolvetur in has vires

$$\text{vim sec. } OA = V \cos MA, \quad \text{vim sec. } OB = V \cos MB, \quad \text{vim sec. } OC = V \cos MC$$

	hinc vis	praebet per resolutionem:
	vim sec. $OA$	vim sec. $OB$
sec. $O\alpha$	$\frac{2dMddX}{dt^2} \cos A\alpha$	$\frac{2dMddX}{dt^2} \cos B\alpha$
sec. $O\beta$	$\frac{2dMddY}{dt^2} \cos A\beta$	$\frac{2dMddY}{dt^2} \cos B\beta$
sec. $O\gamma$	$\frac{2dMddZ}{dt^2} \cos A\gamma$	$\frac{2dMddZ}{dt^2} \cos B\gamma$
	vim sec. $OC$	vim sec. $OC$

61. His viribus colligendis orientur pro elemento in  $Z = dM$

$$\text{I. Vis sec. } OA = \frac{2dM}{dt^2} \begin{Bmatrix} + x\mathfrak{A}dd\mathfrak{A} + y\mathfrak{A}dd\mathfrak{B} + z\mathfrak{A}dd\mathfrak{C} \\ + x\mathfrak{D}dd\mathfrak{D} + y\mathfrak{D}dd\mathfrak{E} + z\mathfrak{D}dd\mathfrak{F} \\ + x\mathfrak{G}dd\mathfrak{G} + y\mathfrak{G}dd\mathfrak{H} + z\mathfrak{G}dd\mathfrak{J} \end{Bmatrix} = \text{vi Zp}$$

$$\text{II. Vis sec. } OB = \frac{2dM}{dt^2} \begin{Bmatrix} + x \mathfrak{B} dd \mathfrak{A} + y \mathfrak{B} dd \mathfrak{B} + z \mathfrak{B} dd \mathfrak{C} \\ + x \mathfrak{C} dd \mathfrak{D} + y \mathfrak{C} dd \mathfrak{E} + z \mathfrak{C} dd \mathfrak{F} \\ + x \mathfrak{H} dd \mathfrak{G} + y \mathfrak{H} dd \mathfrak{H} + z \mathfrak{H} dd \mathfrak{I} \end{Bmatrix} = \text{vi Zq}$$

$$\text{III. Vis sec. } OC = \frac{2dM}{dt^2} \begin{Bmatrix} -x\mathfrak{C}dd\mathfrak{A} + y\mathfrak{C}dd\mathfrak{B} + z\mathfrak{C}dd\mathfrak{C} \\ -x\mathfrak{F}dd\mathfrak{D} + y\mathfrak{F}dd\mathfrak{E} + z\mathfrak{F}dd\mathfrak{F} \\ -x\mathfrak{S}dd\mathfrak{G} + y\mathfrak{S}dd\mathfrak{H} + z\mathfrak{S}dd\mathfrak{J} \end{Bmatrix} = \text{vi Zr}$$

ideoque ad motum elementi  $Z = dM$  requiruntur hae tres vires  $Z_p$ ,  $Z_q$  et  $Z_r$  (Fig. 124).

65. Quia punctum corporis  $O$  fixum retinetur, ratione motus non tam ipsae hae vires, quam earum momenta respectu ternorum axium  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$  spectari debent.

Praebet autem vis  $Z_p$  momenta circa  $\begin{cases} OB = Z_p \cdot z & \text{in plagam } CA \\ OC = Z_p \cdot y & \text{“ } BA \end{cases}$

$$\text{vis } Zq \quad \ll \quad \left\{ \begin{array}{l} OC = Zq \cdot x \\ OA = Zq \cdot z \end{array} \right. \quad \ll \quad \begin{array}{l} AB \\ CB \end{array}$$

$$\text{vis } Zr \quad " \quad " \quad \left\{ \begin{array}{l} OA = Zr.y \\ OB = Zr.x \end{array} \right. \quad " \quad BC \\ AC$$

66. Hinc ergo resultant ex motu particulæ in  $Z = dM$  pro tribus axibus  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  sequentia tria momenta:

$$\text{I. Mom. circa } OA = \frac{2dM}{dt^2} \left\{ \begin{array}{l} + xy (\mathfrak{C}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{G}) \\ - xz (\mathfrak{B}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{C}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{G}) \\ + yy (\mathfrak{C}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{H}) \\ - zz (\mathfrak{B}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{C}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{G}) \\ + yz (\mathfrak{C}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{H}) \\ - rz (\mathfrak{B}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{C}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{H}) \end{array} \right\} \dots \dots \dots BC$$

in plaga

$$\text{II. Mom. circa } OB = \frac{2dM}{dt^2} \left\{ \begin{array}{l} +yz(\mathfrak{A}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{S}) \\ -xy(\mathfrak{C}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{S}) \\ +zz(\mathfrak{A}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{J}) \\ -xx(\mathfrak{C}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{G}) \\ +xz(\mathfrak{A}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{G}) \\ -xz(\mathfrak{C}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{J}) \end{array} \right\} \dots \dots \dots CA$$
  

$$\text{III. Mom. circa } OC = \frac{2dM}{dt^2} \left\{ \begin{array}{l} +xz(\mathfrak{B}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{J}) \\ -yz(\mathfrak{A}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{S}) \\ +xx(\mathfrak{B}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{G}) \\ -yy(\mathfrak{A}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{H}) \\ +xy(\mathfrak{B}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{H}) \\ -xy(\mathfrak{A}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{G}) \end{array} \right\} \dots \dots \dots AB$$

67. Positio autem trium axium mobilium  $OA$ ,  $OB$ ,  $OC$  in spatio absoluto commodissime cognoscitur ex his tribus angulis

$$\beta\alpha A = r, \quad \alpha A = p \quad \text{et} \quad \alpha AB = q,$$

ex quibus fit, ut supra vidimus,

$$\begin{aligned} \mathfrak{A} &= \cos p, & \mathfrak{B} &= \sin p \cos q, & \mathfrak{C} &= \sin p \sin q, \\ \mathfrak{D} &= \sin p \cos r, & \mathfrak{E} &= -\sin q \sin r - \cos p \cos q \cos r, & \mathfrak{F} &= +\cos q \sin r - \cos p \sin q \cos r \\ \mathfrak{G} &= \sin p \sin r, & \mathfrak{H} &= +\sin q \cos r - \cos p \cos q \sin r, & \mathfrak{J} &= -\cos q \cos r - \cos p \sin q \sin r \end{aligned}$$

Ex his ergo tribus angulis non solum ratio novem quantitatum  $\mathfrak{A}$ ,  $\mathfrak{B}$ ,  $\mathfrak{C}$  etc. sed etiam earum differentialium definiri conveniet.

68. Erit autem differentialibus sumendis

$$\begin{aligned} d\mathfrak{A} &= -dp \sin p, & d\mathfrak{B} &= dp \cos p \cos q - \mathfrak{C}dq, & d\mathfrak{C} &= dp \cos p \sin q + \mathfrak{B}dq, \\ d\mathfrak{D} &= dp \cos p \cos r - \mathfrak{G}dr, & d\mathfrak{E} &= dp \sin p \cos q \cos r - \mathfrak{F}dq - \mathfrak{H}dr, & d\mathfrak{F} &= -dp \sin p \sin q \cos r + \mathfrak{C}dq - \mathfrak{D}dr, \\ d\mathfrak{G} &= dp \cos p \sin r + \mathfrak{D}dr, & d\mathfrak{H} &= dp \sin p \cos q \sin r - \mathfrak{J}dq + \mathfrak{E}dr, & d\mathfrak{J} &= -dp \sin p \sin q \sin r + \mathfrak{H}dq + \mathfrak{G}dr \end{aligned}$$

69. Hinc autem porro elicuntur istae formulae

$$\begin{aligned} \mathfrak{A} &= \mathfrak{C}\mathfrak{J} - \mathfrak{F}\mathfrak{H}, & \mathfrak{B} &= \mathfrak{F}\mathfrak{G} - \mathfrak{D}\mathfrak{J}, & \mathfrak{C} &= \mathfrak{D}\mathfrak{H} - \mathfrak{E}\mathfrak{G}, \\ \mathfrak{D} &= \mathfrak{C}\mathfrak{H} - \mathfrak{B}\mathfrak{J}, & \mathfrak{E} &= \mathfrak{A}\mathfrak{J} - \mathfrak{C}\mathfrak{G}, & \mathfrak{F} &= \mathfrak{B}\mathfrak{G} - \mathfrak{A}\mathfrak{H}, \\ \mathfrak{G} &= \mathfrak{B}\mathfrak{F} - \mathfrak{E}\mathfrak{G}, & \mathfrak{H} &= \mathfrak{C}\mathfrak{D} - \mathfrak{A}\mathfrak{F}, & \mathfrak{J} &= \mathfrak{A}\mathfrak{E} - \mathfrak{B}\mathfrak{D}, \end{aligned}$$

harumque ope sequentes:

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}d\mathfrak{C} + \mathfrak{D}d\mathfrak{F} + \mathfrak{G}d\mathfrak{J} &= dp \sin q + dr \sin p \cos q, \\ \mathfrak{C}d\mathfrak{A} + \mathfrak{F}d\mathfrak{D} + \mathfrak{J}d\mathfrak{G} &= -dp \sin q - dr \sin p \cos q, \\ d\mathfrak{A}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{D}d\mathfrak{F} + d\mathfrak{G}d\mathfrak{J} &= (dp \cos q - dr \sin p \sin q)(dr \cos p - dq), \\ \mathfrak{A}d\mathfrak{B} + \mathfrak{D}d\mathfrak{C} + \mathfrak{G}d\mathfrak{H} &= dp \cos q - dr \sin p \sin q, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{B}d\mathfrak{A} + \mathfrak{C}d\mathfrak{D} + \mathfrak{H}d\mathfrak{G} &= -dp \cos q + dr \sin p \sin q, \\ d\mathfrak{A}d\mathfrak{B} + d\mathfrak{D}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{G}d\mathfrak{H} &= (dp \sin q - dr \sin p \cos q) (dq - dr \cos p), \\ \mathfrak{B}d\mathfrak{C} + \mathfrak{C}d\mathfrak{F} + \mathfrak{H}d\mathfrak{J} &= dq - dr \cos p, \\ \mathfrak{C}d\mathfrak{B} + \mathfrak{F}d\mathfrak{C} + \mathfrak{J}d\mathfrak{H} &= -dq + dr \cos p, \\ d\mathfrak{B}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{C}d\mathfrak{F} + d\mathfrak{H}d\mathfrak{J} &= (dp \sin q + dr \sin p \cos q) (dp \cos q - dr \sin p \sin q). \end{aligned}$$

70. Tum vero etiam habebitur

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}d\mathfrak{A} + \mathfrak{D}d\mathfrak{D} + \mathfrak{G}d\mathfrak{G} &= 0, \\ \mathfrak{B}d\mathfrak{B} + \mathfrak{E}d\mathfrak{E} + \mathfrak{H}d\mathfrak{H} &= 0, \\ \mathfrak{C}d\mathfrak{C} + \mathfrak{F}d\mathfrak{F} + \mathfrak{J}d\mathfrak{J} &= 0, \\ d\mathfrak{A}^2 + d\mathfrak{D}^2 + d\mathfrak{G}^2 &= dp^2 + dr^2 \sin^2 p = (dp \cos q - dr \sin p \sin q)^2 + (dp \sin q + dr \sin p \cos q)^2, \\ d\mathfrak{B}^2 + d\mathfrak{E}^2 + d\mathfrak{H}^2 &= (dp \cos q - dr \sin p \sin q)^2 + (dq - dr \cos p)^2, \\ d\mathfrak{C}^2 + d\mathfrak{F}^2 + d\mathfrak{J}^2 &= (dq \sin q + dr \sin p \cos q)^2 + (dq - dr \cos p)^2. \end{aligned}$$

71. Cum igitur omnia ad has tres formulas

$$dp \cos q - dr \sin p \sin q, \quad dp \sin q + dr \sin p \cos q \quad \text{et} \quad dq - dr \cos p$$

sint reducta, ponamus ad abbreviandum

$$-dp \cos q + dr \sin p \sin q = Pdt, \quad dp \sin q + dr \sin p \cos q = Qdt, \quad -dq + dr \cos p = Rdt,$$

eruntque nostrae formulae

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}d\mathfrak{B} + \mathfrak{D}d\mathfrak{C} + \mathfrak{G}d\mathfrak{H} &= -Pdt, \quad \mathfrak{A}d\mathfrak{C} + \mathfrak{D}d\mathfrak{F} + \mathfrak{G}d\mathfrak{J} = +Qdt, \quad \mathfrak{B}d\mathfrak{C} + \mathfrak{E}d\mathfrak{F} + \mathfrak{H}d\mathfrak{J} = -Rdt \\ \mathfrak{B}d\mathfrak{A} + \mathfrak{E}d\mathfrak{D} + \mathfrak{H}d\mathfrak{G} &= +Pdt, \quad \mathfrak{C}d\mathfrak{A} + \mathfrak{F}d\mathfrak{D} + \mathfrak{J}d\mathfrak{G} = -Qdt, \quad \mathfrak{C}d\mathfrak{B} + \mathfrak{F}d\mathfrak{E} + \mathfrak{J}d\mathfrak{H} = +Rdt \\ d\mathfrak{A}d\mathfrak{B} + d\mathfrak{D}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{G}d\mathfrak{H} &= -Qdt^2, \quad d\mathfrak{A}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{D}d\mathfrak{F} + d\mathfrak{G}d\mathfrak{J} = -Prdt^2, \quad d\mathfrak{B}d\mathfrak{C} + d\mathfrak{E}d\mathfrak{F} + d\mathfrak{H}d\mathfrak{J} = -PQdt^2 \\ d\mathfrak{A}^2 + d\mathfrak{D}^2 + d\mathfrak{G}^2 &= dt^2 (P^2 + Q^2) \\ d\mathfrak{B}^2 + d\mathfrak{E}^2 + d\mathfrak{H}^2 &= dt^2 (P^2 + R^2) \\ d\mathfrak{C}^2 + d\mathfrak{F}^2 + d\mathfrak{J}^2 &= dt^2 (Q^2 + R^2). \end{aligned}$$

72. Quod si jam hinc ad differentialia secunda descendamus, ob elementum temporis  $dt$  constantes, reperiemus

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{H} &= -dPdt + QRdt^2 \\ \mathfrak{B}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{G} &= +dPdt + QRdt^2 \\ \mathfrak{C}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{G} &= -dQdt + PRdt^2 \\ \mathfrak{A}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{J} &= +dQdt + PRdt^2 \\ \mathfrak{B}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{J} &= -dRdt + PQdt^2 \\ \mathfrak{C}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{H} &= +dRdt + PQdt^2 \\ \mathfrak{A}dd\mathfrak{A} + \mathfrak{D}dd\mathfrak{D} + \mathfrak{G}dd\mathfrak{G} &= -dt^2 (PP + QQ) \\ \mathfrak{B}dd\mathfrak{B} + \mathfrak{E}dd\mathfrak{E} + \mathfrak{H}dd\mathfrak{H} &= -dt^2 (PP + RR) \\ \mathfrak{C}dd\mathfrak{C} + \mathfrak{F}dd\mathfrak{F} + \mathfrak{J}dd\mathfrak{J} &= -dt^2 (QQ + RR). \end{aligned}$$

73. Vires ergo ad conservationem motus particulæ in  $Z = dM$  circa axes corpori proprii  $OA, OB, OC$  sequentia præbent momenta:

I. Momentum circa  $OA$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } BC = & \\ -xy\left(\frac{dQ}{dt} - PR\right) & \\ -xz\left(\frac{dP}{dt} + QR\right) & \\ 2dM \left\{ \begin{array}{l} -yy\left(\frac{dR}{dt} + PQ\right) \\ -zz\left(\frac{dR}{dt} - PQ\right) \\ -yz(PP - QQ) \end{array} \right. & \end{aligned}$$

II. Momentum circa  $OB$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } CA = & \\ -yz\left(\frac{dp}{dt} - QR\right) & \\ -rx\left(\frac{dR}{dt} + PQ\right) & \\ 2dM \left\{ \begin{array}{l} +zz\left(\frac{dQ}{dt} + PR\right) \\ +xx\left(\frac{dQ}{dt} - PR\right) \\ +xz(RR - PP) \end{array} \right. & \end{aligned}$$

III. Momentum circa  $OC$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } AB = & \\ -xz\left(\frac{dR}{dt} - PQ\right) & \\ -yz\left(\frac{dQ}{dt} + PR\right) & \\ 2dM \left\{ \begin{array}{l} +xx\left(\frac{dP}{dt} + QR\right) \\ +yy\left(\frac{dP}{dt} - QR\right) \\ +xy(QQ - RR) \end{array} \right. & \end{aligned}$$

74. Inventis his tribus momentis, quae ad motum particulæ  $dM$  requiruntur, integralia harmoniarum nobis monstrabunt terrena virium momenta, quae ad motum totius corporis requiruntur praesenti temporis instante. Tempore autem manente, quantitates  $P, Q, R$  pro constantibus sum habendae, quia ab angulis  $p, q, r$  pendent, indeque tantum cum tempore mutantur. Situs igit̄ elementi  $dM$  jam variabilis erit, ideoque ternae coordinatae  $x, y, z$ , haeque integrationes per totam corporis massam extendi debebunt.

75. Pónamus igit̄ pro toto corpore, cujus massa sit  $= M$ , haec integralia esse

$$\int(yy + zz) dM = Mff = momento inertiae respectu axis  $OA$$$

$$\int(xx + zz) dM = Mgg = \text{momento inertiae respectu axis } OB$$

$$\int(xx + yy) dM = Mhh = \text{momento inertiae respectu axis } OC.$$

Tum vero sit

$$\int yz dM = Mll, \quad \int xx dM = Mmm, \quad \int xy dM = Mnn$$

atque hi valores ex cognita corporis figura definientur.

76. Cum igit̄ sit

$\int(yy - zz) dM = M(hh - gg)$ ,  $\int(zz - xx) dM = M(ff - hh)$ ,  $\int(xx - yy) dM = M(gg - ff)$ , pro totius corporis motu conservando requiruntur sequentia terrena virium momenta:

I. Mom. circa axem  $OA$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } BC = & \\ +ff \cdot \frac{dR}{dt} + (hh - gg)PQ & \\ 2M \left\{ \begin{array}{l} +ll(PP - QQ) \\ -mm \cdot \frac{dP}{dt} - mmQR \\ -nn \cdot \frac{dQ}{dt} + nnPR \end{array} \right. & \end{aligned}$$

II. Mom. circa axem  $OB$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } CA = & \\ +gg \cdot \frac{dQ}{dt} + (ff - hh)PR & \\ 2M \left\{ \begin{array}{l} +mm(RR - PP) \\ -nn \cdot \frac{dR}{dt} - nnPQ \\ -ll \cdot \frac{dP}{dt} + llQR \end{array} \right. & \end{aligned}$$

III. Mom. circa axem  $OC$

$$\begin{aligned} \text{in plagam } AB = & \\ +hh \cdot \frac{dp}{dt} + (gg - ff)QR & \\ 2M \left\{ \begin{array}{l} +nn(QQ - RR) \\ -ll \cdot \frac{dQ}{dt} - llPR \\ -mm \cdot \frac{dR}{dt} + mmPQ \end{array} \right. & \end{aligned}$$

## Problema generale.

Corporis circa punctum fixum  $O$  mobilis et a viribus quibuscunque sollicitati definire motum.

**Solutio.** (Fig. 124.) Assumantur in corpore tres axes se mutuo in punto fixo  $O$  normaliter secantes, qui sint  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$ , secundum quos eiusvis elementi  $Z$  corporis situs definiatur ternis coordinatis  $OX$ ,  $XY$  et  $YZ$  illis axibus parallelis. Sit massa elementi corporis in  $Z$  siti  $= dM$ , ejusque ternae coordinatae  $OX = x$ ,  $XY = y$  et  $YZ = z$ . Tum ex figura et indole corporis colligantur per integrationem pro toto corpore valores sequentium formularum, ubi  $M$  denotat massam totius corporis:

$$\begin{aligned} \int(yy + zz) dM &= Mff, & \int yz dM &= Mll, \\ \int(xx + zz) dM &= Mgg, & \int xz dM &= Mmm, \\ \int(xx + yy) dM &= Mhh, & \int xy dM &= Mnn. \end{aligned}$$

His valoribus inventis ponamus (Fig. 125) elapso tempore ternos axes corporis in spatio absoluto tenere statim  $OA$ ,  $OB$  et  $OC$ , qui ita respectu poli fixi  $\alpha$  et quasi meridiani fixi  $\alpha\beta$  sit comparatus, ut sit

$$\beta\alpha A = r, \quad \alpha A = p \quad \text{et} \quad \alpha AB = q$$

nuncque considerentur vires, quibus corpus sollicitatur, indeque momenta respectu ternorum axium corporis colligantur. Sit igitur

Momentum circa axem  $OA$  in plagam  $BC = F$

$$\begin{array}{lllll} \text{“} & \text{“} & \text{“} & OB & \text{“} \quad CA = G \\ \text{“} & \text{“} & \text{“} & OC & \text{“} \quad AB = H, \end{array}$$

quae virium momenta plerumque ab angulis  $p$ ,  $q$ ,  $r$  seu situ corporis in spatio absoluto pendent, neque idcirco pro cognitis accipi possunt. Porro vero aliae tres quantitates  $P$ ,  $Q$ ,  $R$  in computum duci debent, quae ab ipsis angulis  $p$ ,  $q$ ,  $r$  ita pendent, ut sit

$$Pdt = dr \sin p \sin q - dp \cos q, \quad Qdt = dr \sin p \cos q + dp \sin q, \quad Rdt = dr \cos p - dq.$$

Denique vero inter virium sollicitantium momenta  $F$ ,  $G$ ,  $H$  et has quantitates sequentes intercedunt relationes

$$\frac{F}{2M} = \begin{cases} ff \cdot \frac{dR}{dt} + (hh - gg) PQ + ll(PP - QQ) \\ - mm \cdot \frac{dP}{dt} - mmQR - nn \cdot \frac{dQ}{dt} + nnPR \end{cases}$$

$$\frac{G}{2M} = \begin{cases} gg \cdot \frac{dQ}{dt} + (ff - hh) PR + mm(RR - PP) \\ - nn \cdot \frac{dR}{dt} - nnPQ - ll \cdot \frac{dP}{dt} + llQR \end{cases}$$

$$\frac{H}{2M} = \begin{cases} hh \cdot \frac{dP}{dt} + (gg - ff) QR + nn(QQ - RR) \\ - ll \cdot \frac{dQ}{dt} - llPR - mm \cdot \frac{dR}{dt} + mmPQ. \end{cases}$$

Quoniam igitur tam  $P, Q, R$  quam  $F, G, H$  per ternos angulos  $p, q, r$  dantur, ex his aequationibus ad quodvis tempus elapsum  $t$  definiri poterunt hi ipsi anguli  $p, q$  et  $r$ , unde ad hoc instantia positio ternorum corporis axium  $OA, OB$  et  $OC$  innotescit, hincque etiam verus corporis motus cognoscitur. Q. E. I.

**Coroll. 1.** Circa has ternas postremas aequationes notari meretur, si prima per  $Rdt$ , secunda per  $Qdt$  et tertia per  $Pdt$  multiplicetur, summae integrale fore

$$\frac{1}{M} (\int FRdt + \int GQdt + \int HPdt) = ffRR + ggQQ + hhPP - 2llPQ - 2mmPR - 2nnQR,$$

quod integrale conservationem virium vivarum involvit.

**Coroll. 2.** Deinde ex iisdem tribus postremis aequationibus aliud integrale obtineri potest multiplicando

$$\begin{aligned} &\text{primam per } (ffR - nnQ - mmP)dt \\ &\text{secundam per } (ggQ - llP - nnR)dt \\ &\text{tertiam per } (hhP - mmR - llQ)dt \end{aligned}$$

tum enim aggregati integrale erit

$$\begin{aligned} \frac{1}{M} (ff\int FRdt + gg\int GQdt + hh\int HPdt) - \frac{1}{M} (nn\int (FQ + GR)dt + ll\int (GP + HQ)dt + mm\int (HR + FP)dt) = \\ (f^4 + n^4 + m^4)RR + (g^4 + l^4 + n^4)QQ + (h^4 + m^4 + l^4)PP + 2mmnn PQ + 2llnn PR + 2llmm QR \\ - 2l^2(g^2 + h^2)PQ - 2m^2(f^2 + h^2)PR - 2n^2(f^2 + g^2)QR \end{aligned}$$

**Coroll. 3.** Quodsi ergo corpus a nullis viribus sollicitetur, habentur statim hae duae aequationes integrales

$$ffRR + ggQQ + hhPP - 2llPQ - 2mmPR - 2nnQR = C$$

et

$$\begin{aligned} (f^4 + n^4 + m^4)RR + (g^4 + l^4 + n^4)QQ + (h^4 + m^4 + l^4)PP \\ + 2(m^2n^2 - l^2(g^2 + h^2))PQ + 2(l^2n^2 - m^2(f^2 + h^2))PR + 2(l^2m^2 - n^2(f^2 + g^2))QR = D, \end{aligned}$$

quas constantes ex conditionibus motus definiri oportet.

