



1783

De proprietatibus triangulorum mechanicis

Leonhard Euler

Follow this and additional works at: <https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works>

 Part of the [Mathematics Commons](#)

Record Created:

2018-09-25

Recommended Citation

Euler, Leonhard, "De proprietatibus triangulorum mechanicis" (1783). *Euler Archive - All Works*. 536.
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/536>

This Article is brought to you for free and open access by the Euler Archive at Scholarly Commons. It has been accepted for inclusion in Euler Archive - All Works by an authorized administrator of Scholarly Commons. For more information, please contact mgibney@pacific.edu.

DE PROPRIETATIBVS
TRIANGVLORVM
MECHANICIS.

Auctore

L. EVLERO.

Quemadmodum in Geometria sola extensio corporum cum eorum figura consideratur, ita in Mechanica potissimum materia, ex qua constant, spectatur, ex cuius quantitate eorum massa seu inertia aestimari solet, unde plurimae aliae affectiones, quas in determinatione motus nosse oportet, deducuntur. Inter has affectiones praecipuum locum tenet centrum gravitatis, quod autem potius centrum inertiae appellare expedit, quoniam etiam in corporibus, quae non sunt grauia, perinde locum habet. Tum vero ad motum corporum determinandum, pro quouis axe, circa quem gyratur, momentum inertiae cognitum esse debet, quem in finem imprimis respectu omnium axium, qui per centrum inertiae duci possunt, momenta inertiae definiendi necesse est, inter quos axes maxime eminent ii, quos principales vocavi, quippe circa quos corpora libere gyrari possunt, ita ut non opus sit eos a quapiam vi externa sustineri. Iidem vero axes principales hac insigni proprietate sunt praediti, ut eorum respectu momenta inertiae sint vel maxima vel minima, quemadmodum in Theoria
mea

mea Motus corporum solidorum, fufius ostendi. Haec omnia etiam ad figuras planas transferri possunt, si eas quasi ex lamina tenuissima, quae ubique ex materia homogenea constat, exacta concipiamus. Accommodavi equidem iam in allegato tractatu haec omnia quoque ad triangula. Quoniam vero cunctas istas proprietates ex formulis generalissimis, quas pro omnibus corporibus dederam, derivavi, atque hoc argumentum tantum quasi in transitu attigi, haud abs re fore arbitror, si istas triangulorum proprietates mechanicas ex primo fonte aliquanto vberius determinauero.

Lemma.

§. 1. Propositio triangulo quocunque ABC , eius centrum inertiae I reperietur, si in latere AB abscindatur portio $Bb = \frac{1}{3} AB$; tum vero ex b lateris BC ducatur parallela bc : huius enim punctum medium I erit centrum grauitatis seu inertiae trianguli.

Tab. III.
Fig. 1.

Scholion.

§. 2. Conuenit haec constructio cum ea, quae in elementis tradi solet, ubi ex angulo A duci iubetur recta AD , latus oppositum BC bisecans in D , in qua sumto interuallo $ID = \frac{1}{3} AD$, erit I centrum grauitatis. Cum enim bc ducta sit lateri BC parallela, erit etiam interuallum $Bb = \frac{1}{3} AB$, et quia $Ib = Ic$, punctum I utique erit centrum inertiae. Praesens autem constructio ad nostrum institutum magis est accommodata.

De

Denominaciones generales.

§. 3. Vt fractiones, ex parte illa tertia abscindenda oriundae, euentur, latera trianguli ita denotemus:

$$AB = 3.c, AC = 3.b \text{ et } BC = 3.a;$$

ipfos vero angulos

$$BAC = \alpha, ABC = \beta \text{ et } ACB = \gamma;$$

vnde pro lubitu loco cuiusque lateris angulus ei oppositus in calculum introduci poterit. Ita si loco lateris $AC = 3.b$ angulo β vti velimus, habebimus

$$9.bb = 9.aa + 9.cc - 18.ac \cos. \beta, \text{ siue}$$

$$bb = aa + cc - 2.ac \cos. \beta;$$

quibus positis erit pro centro inertiae I, interuallum $Bb = c$, et quia est $bc = \frac{2}{3} BC = 2.a$, erit $bI = a$. Si praeterea etiam rectam AD desideremus, ex elementis notum est esse $4 AD^2 + BC^2 = 2 AB^2 + 2 AC^2$, vnde fit

$$4 AD^2 = 9(2.bb + 2.cc - aa), \text{ ideoque}$$

$$AD = \frac{3}{2} \sqrt{(2.bb + 2.cc - aa)}, \text{ vnde fit}$$

$$AI = \sqrt{(2.bb + 2.cc - aa)}.$$

Simili ergo modo foret

$$BI = \sqrt{(2.aa + 2.cc - bb)} \text{ et } CI = \sqrt{(2.aa + 2.bb - cc)}.$$

Problema.

§. 4. Inuenire momentum inertiae trianguli ABC, respectu axis plano trianguli in ipso centro inertiae I perpendiculariter insistentis.

Solutio.

Solutio.

Sumto interuallo indefinito $AX = x$, ducatur Fig. 2.
 recta XZ basi BC parallela, eritque $XZ = \frac{ax}{c}$. Iam in
 hac linea capiatur interuallum indefinitum $XY = y$, et
 pro momento inertiae, quod quaeritur inueniendo, elemen-
 tum lineare $Yy = dy$ in quadratum distantiae ab axe,
 quae est recta IY duci debet; tum enim summa omni-
 um talium productorum $dy \cdot IY^2$, per totam trianguli are-
 am extensa, dabit momentum inertiae quaesitum. Hunc
 in finem ducatur recta IX , et quia in triangulo bIX
 dantur latera $Ib = a$ et $bX = 2c - x$, cum angulo in-
 tercepto $IbX = \beta$, erit

$$IX^2 = aa + (2c - x)^2 - 2a(2c - x)\cos.\beta.$$

Ponatur autem breuitatis gratia haec recta $IX = p$, vt
 fit $pp = aa + (2c - x)^2 - 2a(2c - x)\cos.\beta$; tum vero
 fit angulus $IXY = bIX = \theta$, eritque $\sin.\theta = \frac{(2c - x)\sin.\beta}{p}$.

Nunc igitur ex triangulo IXY erit

$$IY^2 = pp + yy - 2py\cos.\theta,$$

quod quadratum ductum in dy et integratum praebet in-
 tegrale $pp y + \frac{1}{3}y^3 - p y y \cos.\theta$; quod sponte euanescit
 sumto $y = 0$. Ponatur nunc $y = XZ = \frac{ax}{c}$, et momen-
 tum ex tota linea XZ ortum erit

$$\frac{a p p x}{c} + \frac{a^2 x^3}{3 c^3} - \frac{a a p x x}{c} \cos.\theta.$$

In hac igitur formula tantum opus est loco literarum p
 et θ suos valores substitui. Est vero vti vidimus

$$pp = aa + (2c - x)^2 - 2a(2c - x)\cos.\beta.$$

At pro angulo θ ex puncto X in Ib demittatur perpendicularum

XP , eritque $p \cos. \theta = IP$. Cum igitur sit

$$bP = bX \cos. \beta = (2c - x) \cos. \beta,$$

ob $Ib = a$ erit

$$IP = a - (2c - x) \cos. \beta = p \cos. \theta;$$

quibus valoribus substitutis prodit momentum quaesitum:

$$\frac{ax^2}{c} + \frac{a^2 x^3}{3c^2} - \frac{a^2 x^2}{cc} - 4axx + 4acx \\ + \frac{a^2 x}{c} - \frac{a^2 x}{cc} (2c - x)^2 \cos. \beta.$$

Augeatur nunc interuallum $AX = x$ suo differentiali dx , et linea XZ promouebitur per interuallum infinite paruum $dx \sin. \beta$, in quod igitur momentum modo inuentum ducatur et integretur, reperieturque ista expressio:

$$\frac{ax^4 \sin. \beta}{4c} + \frac{a^2 x^4 \sin. \beta}{12c^2} - \frac{a^2 x^3 \sin. \beta}{3cc} - \frac{1}{2} ax^2 \sin. \beta + 2acx \sin. \beta \\ + \frac{a^2 x^2}{2c} - \sin. \beta \cos. \beta (2acx - \frac{1}{3} \frac{a^2 x^3}{c} + \frac{a^2 ax^4}{4cc}),$$

quamobrem hoc integrale extendatur per totum triangulum, statuendo $x = 3c$, ac prodibit totum momentum inertiae quaesitum ita expressum:

$$\frac{2}{3} ac (aa + cc) \sin. \beta - \frac{2}{3} aacc \sin. \beta \cos. \beta,$$

quod reducitur ad hanc formam:

$$\frac{2}{3} ac \sin. \beta (aa + cc - ac \cos. \beta).$$

Inuenta hac expressione introducamus etiam massam trianguli, quippe quae in omnia momenta inertiae ingredi debet, et cum area trianguli sit

$$= \frac{1}{2} AB. BC \sin. \beta = \frac{2}{3} ac \sin. \beta,$$

si massam designemus litera M , ut sit $M = \frac{2}{3} ac \sin. \beta$, prodibit momentum inertiae respectu axis ad planum trianguli in puncto I normalis

$$= \frac{1}{3} M (aa + cc - ac \cos. \beta).$$

Corol-

Corollarium.

§. 5. Cum fit $bb = aa + cc - 2ac \cos. \beta$, erit
 $ac \cos. \beta = \frac{aa + cc - bb}{2}$;

quo valore substituto nostrum momentum inertiae prodibit $\frac{1}{12} M (aa + bb + cc)$, quae formula, quoniam tria latera in eam aequaliter ingrediuntur, characterem veritatis secum gerit; vnde si latera ipsa introducantur, erit hoc momentum inertiae $\frac{1}{12} M (A B^2 + A C^2 + B C^2)$.

Scholion.

§. 6. Quia iste axis perpendiculariter insistit in ipso centro inertiae I, evidens est, eum simul esse axem principalem trianguli, quandoquidem momentum inertiae eius respectu inuentum sine dubio omnium est maximum; simul enim atque axis inclinatur, propius ad elementa singula dmouetur, vnde momentum inertiae minus exurgere debet. Praeterea vero hoc etiam inde patet, quod si triangulum circa hunc axem gyretur, omnes vires centrifugae se mutuo manifesto destruant, in quo consistit character praecipuus axium principalium; ex quo sequitur: reliquos axes principales in ipsum planum trianguli incidere debere, quandoquidem demonstrari, ternos axes principales perpetuo inter se esse normales. Ad eos igitur inuestigandos, primum in plano trianguli axem quemcunque per centrum inertiae ductum consideremus, eiusque respectu momentum inertiae quaeramus, quo deinceps ex hac generali determinatione axes principales elici queant.

Problema 2.

§. 7. Inuenire momentum inertiae trianguli ABC, respectu axis cuiuscunque in ipso plano trianguli sita et per eius centrum inertiae I transeuntis.

Solutio.

Tab. III
Fig. 3.

Sit recta IPQ axis propositus, qui faciat cum re-
cta *b-c* angulum $bIP = \Phi$, erit angulus $bPI = 180^\circ - \beta - \Phi$,
pro quo breuitatis gratia scribamus ω . Cum igitur sit
 $Ib = a$, erit $bP = \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega}$ et $IP = \frac{a \sin. \beta}{\sin. \omega}$, hincque erit in-
teruallum $AP = 2c - \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega}$. Iam ducatur indefinite basi
BC parallela XZ, cui productae axis occurrat in puncto
Q; tum posita $AX = x$ erit $XZ = \frac{ax}{c}$. Ergo quia tri-
angulum XPQ simile est triangulo bPI, erit angulus
 $XPQ = \beta$, angulus $XPQ = 180^\circ - \beta - \Phi = \omega$, et an-
gulus $XQP = \Phi$; vnde quia latus $XP = 2c - x - \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega}$,
erit latus

$PQ = \frac{(2c - x) \sin. \beta}{\sin. \Phi} - \frac{a \sin. \beta}{\sin. \omega}$ et $XQ = \frac{(2c - x) \sin. \omega}{\sin. \Phi} - a$,
pro quo breuitatis gratia scribamus q , vt sit

$$q = \frac{(2c - x) \sin. \omega}{\sin. \Phi} - a.$$

Nunc in recta XZ capiatur portio indefinita $XY = y$,
cuius elementum sit $Yy = dy$, vnde ad axem demittatur
perpendicularum $YR = (q + y) \sin. \Phi$, quae cum sit distan-
tia puncti Y ab axe, erit elementi linearis momentum
inertiae $= dy (q + y)^2 \sin. \Phi^2$, cuius formulae, vbi sola y
est variabilis, integrale erit $(qy + \frac{1}{2}y^2) \sin. \Phi^2$,
quod quia sponte euanescit posito $y = 0$, statuamus $y = \frac{ax}{c}$,
eritque

eritque momentum ex tota linea XZ natum

$$\left(\frac{a q q x}{c} + \frac{a a q x x}{c c} + \frac{a^2 x^2}{3 c^3} \right) \sin. \Phi^2;$$

quae expressio, si loco q valor assumtus substituatur, abit in hanc formam:

$$\frac{a x (x c - x)^2 \sin. \omega^2}{c} - \frac{a a x (x c - x)^2 \sin. \Phi \sin. \omega}{c c} + \frac{a^2 x (x c c - x c x + x x) \sin. \Phi^2}{3 c^3}$$

Augeatur nunc abscissa AX = x suo differentiali dx , unde recta XZ accipiet latitudinem $dx \sin. \beta$, et expressio modo inuenta per $dx \sin. \beta$ multiplicata integretur, statimque loco x scribatur $3c$, sicque momentum inertiae pro toto triangulo reperietur

$$\frac{2}{3} a c^2 \sin. \beta \sin. \omega^2 - \frac{2}{3} a a c c \sin. \beta \sin. \Phi \sin. \omega + \frac{2}{3} a^2 c \sin. \beta \sin. \Phi^2.$$

Cum nunc area trianguli sit $\frac{1}{2} a c \sin. \beta$, quae quasi massam trianguli refert, eius loco literam M scribamus, ut sit $\frac{2}{3} a c \sin. \beta = \frac{1}{2} M$, quo facto momentum inertiae quaesitum ita satis succincte exprimetur:

$$\frac{1}{2} M (c c \sin. \omega^2 - a c \sin. \Phi \sin. \omega + a a \sin. \Phi^2).$$

Vbi meminisse oportet esse $\omega = 180^\circ - \beta - \Phi$, denotante Φ angulum, quo axis IPQ ad rectam bc , ideoque etiam ad latus BC inclinatur, dum ω denotat angulum, sub quo idem axis ad latus AB inclinatur.

Corollarium I.

§. 3. Quod si ergo per angulum B axi IPQ ducatur parallela FBG, in eamque ex reliquis aogulis A et C ducantur normales AF et CG erit

$$AF = 3 c \sin. \omega \text{ et } CG = 3 a \sin. \Phi,$$

unde momentum inertiae ita erit expressum:

$$\frac{1}{12} M (A F^2 - A F. C G + C G^2).$$

R 3

Corol-

Corollarium 2.

§. 9. Si axis IPQ ipsi lateri BC parallelus statuatur, erit angulus $\Phi = 0$, hincque $\omega = 180^\circ - \beta$. Hoc ergo casu momentum inertiae respectu istius axis erit $\frac{1}{2} M c c \sin. \beta^2$. Ad hoc intelligendum, si ex A in latus BC perpendicularum demitteretur, id foret $= 3 c \sin. \beta$, ideoque perpendicularum ex puncto I in BC demissum $= c \sin. \beta$. Demittatur ergo hoc perpendicularum IL , et respectu axis, lateri BC paralleli, momentum inertiae erit $\frac{1}{2} M \cdot IL^2$; vnde simul momenta inertiae innotescunt pro axibus reliquis lateribus parallelis.

Corollarium 3.

§. 10. Si axis ita accipiatur, vt per angulum A transeat, cadet punctum P in A ; hincque erit

$$bP = \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega} = 2c, \text{ siue } a \sin. \Phi = 2c \sin. \omega;$$

quamobrem respectu axis IA momentum inertiae erit $\frac{2}{3} M c c \sin. \omega^2$, quod autem commodius ad latus BC , vt-pote angulo A oppositum, reducitur, fietque hoc momentum inertiae $= \frac{2}{3} M a a \sin. \Phi$, vbi Φ denotat angulum, quem axis AI productus cum basi BC constituit; vnde simul patet, quomodo momenta inertiae respectu axium IB et IC exprimentur.

Corollarium 4.

Tab. III.
Fig. 4

§. 11. Quod si ergo in figura ex centro inertiae I in singula latera demittantur perpendiculara Ip , Iq , Ir ; tum pro axe per I ducto et lateri BC parallelo momentum inertiae erit $\frac{1}{2} M \cdot Ip^2$; at pro axe lateri AB parallelo

$I_0 = \frac{1}{2} M \cdot I r^2$, ac pro axe lateri $A C$ parallelo erit hoc momentum inertiae $= \frac{1}{2} M \cdot I q^2$. Praeterea vero si ex b in $I A$ ducatur perpendicularum $b s$, momentum inertiae respectu axis $I A$ erit $\frac{1}{2} M a a \sin. \Phi^2$. Quia autem $I b = a$ et angulus $A I b = \Phi$, erit $b s = a \sin. \Phi$, ideoque pro axe $I A$ momentum inertiae erit $\frac{1}{2} M \cdot b s^2$, id quod pari modo ad axes $I B$ et $I C$ extenditur.

Corollarium 5.

§. 12. Consideremus etiam axes in latera perpendicularares, ac denotet $I p$ talem axem in latus $B C$ normalem, eritque $\Phi = 90^\circ$, hincque $\omega = 90^\circ - \beta$, unde momentum inertiae pro hoc axe $I p$ reperitur:

$$\frac{1}{2} M (c c \cos. \beta^2 - a c \cos. \beta + a a),$$

ubi est uti vidimus $I p = c \sin. \beta$. Quare si hoc perpendicularum vocemus $I p = p$, ut sit $c \sin. \beta = p$, erit $c = \frac{p}{\sin. \beta}$, hincque momentum inertiae erit:

$$(p p \cot. \beta^2 - a p \cot. \beta + a a) \frac{1}{2} M;$$

quae expressio quo magis ad nostrum scopum accommodetur, ex I ducantur lateribus $A B$ et $A C$ parallelae $I \beta$ et $I \gamma$, erit $B \beta = a$ et ob eandem rationem $C \gamma = a$, ita ut sit $\beta \gamma = a$. Iam ex triangulo $I \beta p$ erit:

$$\beta p = I p \cot. \beta = p \cot. \beta,$$

unde momentum inertiae respectu axis $I p$ erit:

$$\frac{1}{2} M (\beta p^2 - a \cdot \beta p + a a).$$

Cum igitur sit $a = \beta \gamma = \beta p + \gamma p$, erit hoc momentum:

$$= \frac{1}{2} M (\beta p^2 + \beta p \cdot \gamma p + \gamma p^2),$$

ficque

ficque simili modo ab utroque puncto β et γ pender, profus uti rei natura postulat.

Problema 3.

§. 12. *Inter omnes axes per centrum inertiae I in plano trianguli transeuntes eos determinare, quorum respectu momenta inertiae sint vel maxima vel minima.*

Solutio.

Tab. III.
Fig. 3.

In solutione praecedentis problematis in genere considerauimus axem quemcunque IPQ , qui cum recta bc , ideoque cum latere BC , faciebat angulum $bIP = \Phi$, vnde formauimus angulum $\omega = 180^\circ - \beta - \Phi$, hincque determinauimus momentum inertiae

$$= \frac{1}{2} M (c c \sin. \omega^2 - a c \sin. \Phi \sin. \omega + a a \sin. \Phi^2).$$

Nunc ergo quaestio huc redit: quantum angulum Φ accipi oporteat, ut momentum prodeat vel maximum vel minimum; vnde, cum soli anguli Φ et ω sint variables, differentiale istius formulae nihilo aequetur, vnde ista resultat aequatio:

$$0 = 2 c c d \omega \sin. \omega \cos. \omega - a c d \omega \sin. \Phi \cos. \omega - a c d \Phi \sin. \omega \cos. \Phi + 2 a a d \Phi \sin. \Phi \cos. \Phi,$$

quare cum sit $d \omega = -d \Phi$, habebimus,

$$- 2 c c \sin. \omega \cos. \omega + a c \sin. \Phi \cos. \omega - a c \sin. \omega \cos. \Phi + 2 a a \cos. \Phi \sin. \Phi = 0.$$

sive ob

$$a c (\sin. \Phi \cos. \omega - \sin. \omega \cos. \Phi) = a c \sin. (\Phi - \omega) \text{ et} \\ 2 \sin. \omega \cos. \omega = \sin. 2 \omega \text{ et } 2 \sin. \Phi \cos. \Phi = \sin. 2 \Phi,$$

prodi-

prodibit haec aequatio:

$$0 = -cc \sin. 2\omega + ac \sin. (\Phi - \omega) + aa \sin. 2\Phi.$$

Hic autem erit

$$\Phi - \omega = 2\Phi + \beta - 180^\circ, \text{ vnde fit}$$

$$\sin. (\Phi - \omega) = -\sin. 2\Phi \cos. \beta - \cos. 2\Phi \sin. \beta, \text{ et}$$

$$\sin. 2\omega = -\sin. 2\Phi \cos. 2\beta - \cos. 2\Phi \sin. 2\beta;$$

quibus valoribus substitutis nostra aequatio fiet

$$0 = cc \sin. 2\Phi \cos. 2\beta + cc \sin. 2\beta \cos. 2\Phi$$

$$-ac \sin. 2\Phi \cos. \beta - ac \cos. 2\Phi \sin. \beta + aa \sin. 2\Phi,$$

vnde colligitur

$$\text{tang. } 2\Phi = \frac{ac \sin. \beta - cc \sin. 2\beta}{aa - ac \cos. \beta + cc \cos. 2\beta}$$

quocirca pro angulo Φ duo reperientur valores, quorum alter pro momento inertiae maximo, alter vero pro momento minimo valebit; atque ambo axes hinc nati inter se erunt normales. Quod si enim super recta bc construatur angulus $bIv = 2\Phi$, tum rectae IE et IF , angulos bIv et cIv bisecantes, erunt ambo axes principales quaesiti; tum vero si pro utroque valore Φ capiatur angulus $\omega = 180^\circ - \beta - \Phi$, erit momentum inertiae respectu amborum horum axium

Tab. III.
Fig. 5.

$$= \frac{1}{2} M (cc \sin. \omega^2 - ac \sin. \Phi \sin. \omega + aa \sin. \Phi^2)$$

quorum alterum erit maximum alterum vero minimum.

Corollarium I.

§. 14. Statuamus breuitatis gratia

$$ac \sin. \beta - cc \sin. 2\beta = A \text{ et } aa - ac \cos. \beta + cc \cos. 2\beta = B,$$

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

S

vt

vt fit $\text{tang. } 2\Phi = \frac{A}{B}$, tum vero ponatur

$$\sqrt{(AA + BB)} = \Delta;$$

qui valor cum possit esse tam negatiuus quam posituus, ad omnem ambiguitatem euitandam hic tantum eius valorem posituum consideremus, quippe ex quo alterum momentum facillime deducetur, loco $+\Delta$ scribendo $-\Delta$. Hinc igitur statim habemus

$$\text{fin. } 2\Phi = \frac{A}{\Delta} \text{ et } \text{cof. } 2\Phi = \frac{B}{\Delta},$$

unde cum fit

$$\text{tang. } \Phi = \frac{\text{fin. } 2\Phi}{1 + \text{cof. } 2\Phi} = \frac{\frac{A}{\Delta}}{1 + \frac{B}{\Delta}}, \text{ erit}$$

$$\text{tang. } \Phi = \frac{A}{\Delta + B} = \frac{\Delta - B}{A}.$$

Corollarium 2.

§. 15. Nunc igitur quoque hos valores in expressionem pro momento inertiae inuentam, quae erat

$$= \frac{1}{2} M (c c \text{ fin. } \omega^2 - a c \text{ fin. } \Phi \text{ fin. } \omega + a a \text{ fin. } \Phi^2)$$

introducamus, et cum fit

$$\text{fin. } \Phi^2 = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \text{cof. } 2\Phi, \text{ erit } \text{fin. } \Phi^2 = \frac{1}{2} - \frac{B}{2\Delta} = \frac{\Delta - B}{2\Delta},$$

deinde ob

$$\begin{aligned} \text{fin. } \omega^2 &= \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \text{cof. } 2\omega = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \text{cof. } (2\beta + 2\Phi) \\ &= \frac{1}{2} - \frac{1}{2} (\text{cof. } 2\beta \text{cof. } 2\Phi - \text{fin. } 2\beta \text{fin. } 2\Phi) \end{aligned}$$

erit

$$\text{fin. } \omega^2 = \frac{\Delta - B \text{cof. } 2\beta + A \text{fin. } 2\beta}{2\Delta};$$

Denique cum fit

$$\begin{aligned} \text{fin. } \Phi \text{ fin. } \omega &= \frac{1}{2} \text{cof. } (\omega - \Phi) - \frac{1}{2} \text{cof. } (\omega + \Phi) \\ &= -\frac{1}{2} \text{cof. } (\beta + 2\Phi) + \frac{1}{2} \text{cof. } \beta \\ &= \frac{1}{2} \text{cof. } \beta - \frac{1}{2} \text{cof. } \beta \text{cof. } 2\Phi + \frac{1}{2} \text{fin. } \beta \text{fin. } 2\Phi \end{aligned}$$

erit

erit

$$\sin. \Phi \sin. \omega = \frac{\Delta \cos. \beta - B \cos. \beta + A \sin. \beta}{\Delta}$$

quibus valoribus substitutis prodibit momentum inertiae ita expressum:

$$\frac{M}{4\Delta} (\Delta (aa - ac \cos. \beta + cc) - A (ac \sin. \beta - cc \sin. 2\beta) - B (aa - ac \cos. \beta + cc \cos. 2\beta));$$

vbi cum sit

$$ac \sin. \beta - cc \sin. 2\beta = A \text{ et } aa - ac \cos. \beta + cc \cos. 2\beta = B$$

erit momentum inertiae

$$= \frac{M}{4\Delta} (\Delta (aa - ac \cos. \beta + cc) - AA - BB)$$

$$= \frac{1}{4} M (aa - ac \cos. \beta + cc) - \Delta.$$

Sicque sumto Δ positiuo hoc momentum inertiae erit minimum, at sumto Δ negatiuo habebitur momentum inertiae maximum

$$= \frac{1}{4} M (aa - ac \cos. \beta + cc + \Delta).$$

Corollarium 3.

§. 16. Supra autem inuenimus, respectu axis ad planum trianguli in I normalis, momentum inertiae

$$= \frac{1}{2} M (aa - ac \cos. \beta + cc),$$

cui ergo summa duorum reliquorum momentorum, quae hic inuenimus, est aequalis; quam proprietatem pro omnibus figuris planis semper locum habere demonstraui in theoria motus corporum rigidorum.

Scholion.

§. 17. Quod si tam positionem axium principalium quam eorum momenta inertiae per calculum

expedire velimus, formulae hic inuentae satis idoneae videntur. Verum si constructionem geometricam desideremus, istae formulae nos in maximas ambages praecipitent, cuius incommodi ratio sine dubio in hoc est sita: quod praeter basin trianguli $BC = 3a$, pro qua inclinationem axium principalium quaesiuimus, alterum tantum latus $AB = 3c$, cum angulo β in calculum introduximus, cum pari iure alterum latus $AC = 3b$, cum angulo γ introduci potuisset, vnde plerumque solutiones parum idoneae reperiri solent; quamobrem, vt istam ambiguitatem e medio tollamus, loco lateris AB rectam AI cum angulo quam cum basi BC facit, in calculum introducamus, quandoquidem haec recta simili modo ad vtrumque latus AB et AC refertur, id quod in sequente Problemate exsequemur.

Scholion 2.

§. 18. Quemadmodum positio axium principalium, siue angulus Φ aequae refertur ad ambo latera AB et AC , ita manifestum est ipsa momenta inertiae ad omnia tria latera trianguli aequaliter referri debere. Ad quod ostendendum, cum sit

$$ac \cos. \beta = \frac{1}{2}(aa + cc - bb),$$

iam supra obseruauimus esse

$$aa - ac \cos. \beta + cc = \frac{1}{2}(aa + bb + cc),$$

sicque prior pars momentorum inertiae iam aequaliter ex literis a, b, c , est composita. Neceffe igitur est, vt etiam pars altera Δ aequaliter has literas a, b, c inuoluat; Cum igitur sit $\Delta \Delta = AA + BB$, loco A et B substituamus

tuamus assumptos valores, ac prodibit

$$\Delta \Delta = a^4 - 2a^2c \cos. \beta + aacc(3 \cos. \beta^2 - \sin. \beta^2) - 2ac^2 \cos. \beta + c^4.$$

Anferatur vtrunque $(aa - acc \cos. \beta + cc)^2$, eritque

$$\Delta \Delta - \frac{1}{4}(aa + bb + cc)^2 = -3aacc \sin. \beta^2;$$

quare cum fit

$$acc \cos. \beta = \frac{1}{2}(aa + cc - bb), \text{ erit}$$

$$aacc \cos. \beta^2 = \frac{1}{4}(a^4 + b^4 + c^4 + 2aacc - 2aabb - 2ccbb)$$

tum vero

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

vbi omnes tres literae a, b, c , aequaliter occurrunt, quo valore substituto reperietur

$$\Delta \Delta = a^4 + b^4 + c^4 - aabb - aacc - bbcc,$$

ita vt fit

$$\Delta = \sqrt{a^4 + b^4 + c^4 - aabb - aacc - bbcc},$$

consequenter ambo momenta principalia ita exprimentur, vt fit.

Minimum:

$$\frac{1}{2}M(aa + bb + cc - 2\sqrt{a^4 + b^4 + c^4 - aabb - aacc - bbcc}),$$

Maximum:

$$\frac{1}{2}M(aa + bb + cc + 2\sqrt{a^4 + b^4 + c^4 - aabb - aacc - bbcc}).$$

Problema.

§. 19. Formulam pro angulo Φ in praecedente problemate inuentam ita transformare, vt ad constructionem geometricam apta reddatur.

Solutio.

Quoniam Φ denotat angulum bIP , quo axis principalis IP ad rectam bI , lateri BC parallelam, inclinatur, is aequae respicit latus $AC = 3b$ cum angulo $ACB = \gamma$, ac latus $AB = 3c$ cum angulo $ABC = \beta$, existente latere $BC = 3a$: formulam inuentam

$$\text{tang. } 2\Phi = \frac{ac \sin. \beta - c^2 \sin. 2\beta}{a^2 - ac \cos. \beta + c^2 \cos. \beta^2}$$

Tab. III.
Fig. 6.

ita transformemus, vt in eam ambo latera AC et BC eum angulis β et γ aequaliter ingrediantur. Hunc in finem ex centro inertiae I ductam concipiamus rectam Ia , lateri AC parallelam, vt obtineamus triangulum Iba , toti triangulo ABC simile, cuius latera sint triplo minora, scilicet $Ib = a$, $Ia = b$ et $ab = c$, et anguli $abI = \beta$ et $aIb = \gamma$. Tum vero si ex a in basin Ib demittatur perpendicularum ad , erit $c \sin. \beta = b \sin. \gamma = ad$, et quia $bd = c \cos. \beta$ et $Id = b \cos. \gamma$, erit $a = c \cos. \beta + b \cos. \gamma$. Hic iam valor loco a in numeratore nostrae formulae:

$ac \sin. \beta - c^2 \sin. 2\beta = ac \sin. \beta - 2cc \sin. \beta \cos. \beta$,
substitutus praebet

$$-cc \sin. \beta \cos. \beta + bc \sin. \beta \cos. \gamma,$$

in cuius posteriore membro loco $c \sin. \beta$ scribatur $b \sin. \gamma$, sicque numerator noster induet hanc formam: $bc(\sin. \beta - \gamma)$. Simili modo pro denominatore retenta parte prima aa , ex parte altera

$$-aac \cos. \beta + cc \cos. 2\beta = -a^2c \cos. \beta + cc \cos. \beta^2 - cc \sin. \beta^2,$$

si loco a valor ante datus scribatur, reperietur:

$$-bc \cos. \beta \cos. \gamma - cc \sin. \beta^2,$$

cuius

cuius postremus terminus, ob $c \sin. \beta = b \cos. \gamma$, fit $-bc \sin. \beta \sin. \gamma$, ita vt haec pars fiat $-bc \cos. (\beta - \gamma)$, hincque totus denominator $= a^2 - bc \cos. (\beta - \gamma)$, vnde formula nostra nunc habebit hanc formam:

$$\text{tang. } 2\Phi = \frac{bc \sin. (\beta - \gamma)}{a^2 - bc \cos. (\beta - \gamma)}$$

quae, si breuitatis gratia sumatur $\frac{bc}{a} = e$, abibit in hanc:

$$\text{tang. } 2\Phi = \frac{e \sin. (\beta - \gamma)}{a - e \cos. (\beta - \gamma)}$$

Pro qua construenda abscindatur angulus $abe = aId = \gamma$, et capiatur $be = \frac{bc}{a} = e$, iunctaque recta Ie erit angulus $bIe = 2\Phi$. Cum enim fit angulus $abe = \gamma$, erit angulus $Ibe = \beta - \gamma$. Hinc si ex e in bI demittatur perpendicularum ep , ob $be = e$ erit hoc perpendicularum

$$ep = e \sin. (\beta - \gamma) \text{ et } bp = e \cos. (\beta - \gamma),$$

vnde fit

$$Ip = a - e \cos. (\beta - \gamma);$$

ficque prodibit tangens anguli bIe , hoc est

$$\frac{ep}{Ip} = \frac{e \sin. (\beta - \gamma)}{a - e \cos. (\beta - \gamma)} = \text{tang. } 2\Phi.$$

Vnde patet hunc angulum bIe eum ipsum esse, quem quaerimus, qui ergo si biseccetur recta IM , erit IM alter axis principalis, cuius respectu momentum inertiae est minimum, alter vero axis IN ad istum IM erit normalis, eiusque respectu momentum inertiae erit maximum.

Corollarium I.

§. 20. Quo haec constructio magis ad morem Tab. III Geometrarum adornetur, triangulo Iab circumscribatur Fig. 7 circulus, in quo capiatur arcus $af = ab$, vt fiat angulus

abf

$a b f = \gamma$, ideoque $I b f = \beta - \gamma$. Porro abscindatur arcus $b \gamma = a I$, ut ducta recta $a g$ fiat angulus $b a g = \beta$, eritque intersectio rectarum $b f$ et $a g$ ipsum punctum e figurae praecedentis. Cum enim in triangulo $a b e$ sit angulus $a b e = \gamma$ et angulus $b a e = \beta$, erit triangulum $a b e$ simile toti triangulo $b I a$; unde prodit ista proportio $I b : I a = a b : b e$, hoc est in literis $a : b = c : \frac{b c}{a} = e$, ficque est $b e = e = \frac{b c}{a}$, et ducta recta $I e$ prodit angulus $b I e = 2 \Phi$.

Corollarium 2.

§. 21. Si triangulum propositum fuerit Ifofceles, et latus $I a = a b$, erunt etiam anguli β et γ aequales; unde statim fit $\text{tang. } 2 \Phi = 0$, ideoque vel $2 \Phi = 0$ vel $2 \Phi = 180$; quamobrem hoc casu prior axis $I M$ in ipsam lineam $I b$ incidit, seu basi $B C$ erit parallelus, alter vero illi erit normalis. Hinc quia $c = b$ erit

$\sqrt{(a^2 + b^2 + c^2 - a a b b - a a c c - b b c c)} = a a - b b$, hincque vel $\Delta = a a - b b$ vel $\Delta = b b - a a$, prouti fuerit vel $a > b$ vel $b > a$. Priori igitur casu, quo $a > b$, erit momentum inertiae prius $\frac{1}{2} M (4 b b - a a)$, posterius vero $\frac{3}{2} M a a$. Casu vero quo $b > a$ prius momentum inertiae fit $\frac{3}{2} M a a$, posterius vero maius $\frac{1}{2} M (4 b b - a a)$.

Corollarium 3.

§. 22. Quod si triangulum fuerit plane aequilaterum, ut sit $a = b = c$, quia tum fit $\text{tang. } 2 \Phi = 0$, ipse angulus Φ plane non determinatur, sed omnes plane rectae per centrum inertiae I ductae vicemgerent axium principalium,

palium, quorum respectu omnia momenta inertiae erunt $= \frac{1}{2} M a a$; quemadmodum etiam in omnibus corporibus, in quibus duo momenta inertiae principalia inter se sunt aequalia, vni venire obseruati, quippe quo casu infiniti axes principales locum habent.

Alia solutio eiusdem problematis.

§. 23. Consideremus hic ipsum triangulum propositum $A B C$, cuius latera posita sunt $A B = 3 c$, $A C = 3 b$, $B C = 3 a$, anguli vero $B A C = \alpha$, $A B C = \beta$, $B C A = \gamma$; tum vero ducta basi $B C$ per centrum inertiae I parallela $b c$, pro vno axe principali $I M$ posuimus angulum $b I M = \phi$, et inuenimus

Tab. III.
Fig. 8.

$$\text{tang. } 2 \phi = \frac{a c \sin. \beta - c c \sin. 2 \beta}{a a - a c \cos. \beta + c c \cos. 2 \beta}$$

Nunc vero ducamus per I rectam $A I F$, quae basin $B C$ bisecabit in F , vt sit $B F = C F = \frac{1}{2} a$, et vocemus hanc rectam $A F = 3 f$, at angulum $A F C = \zeta$, eritque

$$3 b : 3 f = \sin. \zeta : \sin. \beta, \text{ hincque}$$

$$b \sin. \beta = f \sin. \zeta; \text{ tum vero erit}$$

$$A F^2 = A B^2 + B F^2 - 2 A B. B F \cos. \beta, \text{ hoc est}$$

$$f f = c c + \frac{1}{4} a a - a c \cos. \beta,$$

unde fit

$$a c \cos. \beta = c c + \frac{1}{4} a a - f f.$$

Deinde erit simili modo

$$c c = f f + \frac{1}{4} a a + a f \cos. \zeta;$$

quo valore substituto fit

$$a c \cos. \beta = \frac{1}{2} a a + a f \cos. \zeta,$$

quae aequatio per $c \sin. \beta = f \sin. \zeta$ diuisa praebet

$$\cot. \beta = \frac{a + f \cos. \zeta}{2f \sin. \zeta}.$$

Imprimis autem notentur isti valores:

$c \sin. \beta = f \sin. \zeta$ et $c \cos. \beta = \frac{1}{2} a + f \cos. \zeta$,
 quorum ratio ex figura facillime patet, hincque erit

$$2ca \sin. \beta \cos. \beta = ca \sin. 2\beta = af \sin. \zeta + 2ff \sin. \zeta \cos. \zeta = af \sin. \zeta + ff \sin. 2\zeta,$$

deinde

$$ca \cos. \beta^2 - ca \sin. \beta^2 = ca \cos. 2\beta \\ = \frac{1}{2} a a + af \cos. \zeta + ff \cos. 2\zeta.$$

Substituuntur igitur isti valores in nostra formula pro tang. 2Φ inuenta, ac prodibit numerator:

$$ca \sin. \beta - ca \sin. 2\beta = -ff \sin. 2\zeta$$

et denominator:

$$aa - ca \cos. \beta + ca \cos. 2\beta = \frac{3}{2} aa + ff \cos. 2\zeta,$$

sique erit

$$\text{tang. } 2\Phi = \frac{-ff \sin. 2\zeta}{\frac{3}{2} aa + ff \cos. 2\zeta}.$$

Nunc etiam positionem axis IM ad rectam AF referamus, ponendo angulum AIM = Ψ , ut fit $\Psi = 180^\circ - \Phi - \zeta$, ideoque $2\Psi = 360^\circ - 2\zeta - 2\Phi$, vnde fit

$$\text{tang. } 2\Psi = -\text{tang. } (2\zeta + 2\Phi) = \frac{-\text{tang. } 2\zeta - \text{tang. } 2\Phi}{1 + \text{tang. } 2\zeta \cdot \text{tang. } 2\Phi}.$$

Quod si iam hic loco tang. 2Φ valor modo inuentus substituat, reperietur

$$\text{tang. } 2\Psi = \frac{-\frac{3}{2} aa \text{ tang. } 2\zeta}{\frac{3}{2} aa + ff \cos. 2\zeta + ff \sin. 2\zeta \text{ tang. } 2\zeta}$$

est vero

$$ff(\cos. 2\zeta + \sin. 2\zeta \text{ tang. } 2\zeta) = \frac{ff}{\cos. 2\zeta},$$

vnde

vnde supra et infra per $\cos. 2 \zeta$ multiplicando prodibit

$$\text{tang. } 2 \psi = \frac{-\frac{3}{4} a a \sin. 2 \zeta}{\frac{3}{4} a a \cos. 2 \zeta + ff}$$

quam ergo construi oportet, atque hinc deriuatur sequens

Constructio.

§. 24. Capiatur angulus $A F E = 180^\circ - 2 \zeta$, ip- Tab. III.
sa autem recta $F E = \frac{3 a a}{4 f}$; tum iungatur recta $I E$, et Fig. 2.
ambo anguli $A I E$ et $F I E$ bisecentur rectis $I M$ et $I N$,
quae erunt ambo axes principales nostri trianguli.

Demonstratio.

Vocemus angulum $A F E = 2 \eta$, ut sit
 $2 \zeta = 180^\circ - 2 \eta$, quo valore adhibito fit

$$\text{tang. } 2 \psi = \frac{-\frac{3}{4} a a \sin. 2 \eta}{-\frac{3}{4} a a \cos. 2 \eta + ff} = \frac{\frac{3}{4} a a \sin. 2 \eta}{\frac{3}{4} a a \cos. 2 \eta - ff}$$

tum vero ponatur recta $F E = \frac{3 a a}{4 f} = e$, ut fiat

$$\text{tang. } 2 \psi = \frac{e \sin. 2 \eta}{e \cos. 2 \eta - f}$$

quare si ex E in $A F$ ducatur normalis $E P$, erit

$$E P = e \sin. 2 \eta \text{ et } F P = e \cos. 2 \eta;$$

Ergo cum sit $F I = f$, erit $I P = e \cos. 2 \eta - f$, sicque
manifesto erit

$$\text{tang. } A I E = \frac{e \sin. 2 \eta}{e \cos. 2 \eta - f} = \text{tang. } 2 \psi;$$

consequenter quia angulus $A I E = 2 \psi$, eo bisecto erit
 $A I M = \psi$, sicque haec recta $I M$ erit alter axis princi-
palis; alter vero $I N$, qui ad hunc est normalis, reperitur
bisecando angulum $F I E$. Q. E. D.

Corollarium 1.

Tab. III. §. 25. Quo: hanc constructionem magis ad Pra-
 Fig. 10. xiii accommodemus, iterum triangulo ABC circumscri-
 batur circulus, vt in figura repraesentatur, vbi recta
 AF producat vsque ad circulum in D; et cum sit
 $AF \cdot FD = BF \cdot FC = BF^2$, erit $FD = \frac{BF^2}{AF}$, vnde
 $FD = \frac{a^2}{f}$, sicque haec linea FD aequatur nostrae li-
 neae FE in figura praecedente. Cum igitur hic sit angu-
 lus BFD = ζ , ex D in BC agatur normalis, quae vlti-
 rius in E producat, vt fiat DG = GE, eritque iun-
 gendo puncta F et E, FE = FD et angulus BFE
 = BFD = ζ , ideoque BFE = 2ζ , sicque erit angu-
 lus AFE = $180^\circ - 2\zeta$, quemadmodum in constructio-
 ne assumimus, ita vt sit FE = e et angulus AFE = 2η ,
 vnde ducta recta IE manifesto fit angulus AIE = 2ψ .
 Caeterum non opus est ducere rectam DE, quoniam
 punctum E facilius determinabitur, si ex punctis B et C
 circini intervallis BD et CD fiat intersectio, quae cadet
 in ipsum punctum E, quamobrem haec constructio ob
 summam simplicitatem longe praeferenda videtur.

Corollarium 2.

§. 26. Quemadmodum ambo axes principales in hac
 constructione ad rectam IA sunt definiti, ita necesse est,
 vt si similis constructio ad rectas IB et IC accommodetur,
 eadem axium principalium positio reperiatur, quae con-
 venientia ex solis principiis geometricis non nisi per
 maximas ambages ostendi posse videtur. Quamobrem se-
 quens Theorema eo maiore attentione dignum esse ar-
 bitror. Theo-

Theorema geometricum.

§. 27. Si triangulo ABC circumscribatur circulus. in eoque ex angulis A, B, C ducantur chordae Aa, Bb, Cc , latera opposita BC, AC et AB , bifecantes in punctis D, E et F , quae se mutuo fecent in puncto I ; tum vero notentur puncta α, β, γ , ita ut sint intervalla

$$\begin{array}{lll} \text{I. } B\alpha = Ba & \text{II. } A\alpha = Ab & \text{III. } A\gamma = Ac \\ C\alpha = Ca & C\beta = Cb & B\gamma = Bc \end{array}$$

junganturque rectae $I\alpha, I\beta$ et $I\gamma$; his factis binæ rectae MIM et mIm , quae angulos $A I\alpha$ et $a I\alpha$ bifecant, quoque angulos $B I\beta$ et $b I\beta$, itemque $C I\gamma$ et $c I\gamma$ bifecabunt.

Scholion.

§. 28. Hactenus quidem ambos axes principales ex principio indirecto, quo eorum respectu momenta inertiae sunt vel maxima vel minima, determinauimus, quandoquidem demonstrari, his casibus etiam in omnibus corporibus vires centrifugas, si corpora circa hos axes motu gyatorio ferantur, se mutuo destruere, ita ut non opus sit hos axes ab vlla vi externa sustineri, in quo vtiq; consistit principium directum, ex quo axes principales definiri conuenit, quamobrem non incongruum videtur, ex eodem principio directo axes trianguli principales determinare. Ac primo quidem quod ad axem ad planum trianguli normalem attinet, per se manifestum est, si triangulum circa hunc axem gyraretur, tum omnes vires centrifugas, quoniam eidem puncto I , scilicet centro inertiae, erunt applicatae, se mutuo in aequilibrio esse fer-

vaturas. Pro binis igitur reliquis axibus in ipso plano trianguli fitis superest, ut eorum positionem ex eodem principio directo determinemus.

Problema.

Tab. III. §. 29. Proposito quocunque triangulo materiali ABC, Fig. 3. in eius plano binos axes principales ex principio directo, quo omnes vires centrifugae se mutuo destruere debent, inuestigare.

Solutio.

Maneant omnes denominationes, uti supra in Problemate secundo sunt constitutae, scilicet: $AB = 3c$, $AC = 3b$, $BC = 3a$, et angulus $ABC = \beta$; tum vero ducta basi parallela bc , ut sit $Bb = \frac{1}{3} AB = b$, ita ut in eius puncto medio I sit centrum inertiae trianguli, erit $Ib = a$. Iam sit recta IPQ unus axium principalium, ponaturque angulus $bIP = \Phi$, et angulus

$$IPb = 180^\circ - \beta - \Phi = \omega,$$

ut fit

$$bP = \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega} \text{ et } IP = \frac{a \sin. \beta}{\sin. \omega}.$$

Nunc pro nostra inuestigatione ex puncto indefinito X agatur basi BC parallela XZ, axi occurrens in Q; ac vocato interuallo $AX = x$ erit $XZ = \frac{ax}{c}$; hinc quia $bX = 2c - x$, erit

$$PX = 2c - x - \frac{a \sin. \Phi}{\sin. \omega} \text{ et } XQ = \frac{(2c - x) \sin. \omega}{\sin. \Phi} - a,$$

quod breuitatis gratia ponatur $= q$. Praetera vero erit

$$PQ = \frac{(2c - x) \sin. \beta}{\sin. \Phi} - \frac{a \sin. \beta}{\sin. \omega}, \text{ vnde fit recta}$$

$$IQ = \frac{(2c - x) \sin. \beta}{\sin. \Phi} y,$$

quae breuitatis gratia vocetur $= p$. Nunc in recta XZ
capiatur indefinite interuallum XY = y , et ex Y in axem
IQ demittatur perpendicularum YR, vnde ob QY = $q + y$
et angulum ad Q = Φ erit

$$YR = (q + y) \sin. \Phi \text{ et } QR = (q + y) \cos. \Phi,$$

hincque interuallum IR = $p - (q + y) \cos. \Phi$. His posi-
tis quocunque motu triangulum circa axem IQ gyretur,
vis centrifuga puncti Y ab axe erit vt interuallum RY,
in qua directione etiam ponatur ab axe recedere. Pona-
mus igitur hanc vim centrifugam esse $\alpha (q + y) \sin. \Phi$,
quae, quia axis per centrum inertiae transit, per totum
triangulum se mutuo sponte destruet. Praeterea vero ne-
cesse est, vt. etiam momenta harum virium respectu puncti
I euanescent; momentum autem puncti I erit

$$\alpha (q + y) \sin. \Phi (p - (q + y) \cos. \Phi),$$

quod euolutum dat

$$\alpha p (q + y) \sin. \Phi - \alpha (q + y)^2 \sin. \Phi \cos. \Phi.$$

Concipiamus nunc elementum lineare Yy = dy , quod in
istam formulam ductum et integratum praebet

$$\alpha p q y \sin. \Phi + \frac{1}{2} \alpha p y y \sin. \Phi - \alpha q q y \sin. \Phi \cos. \Phi$$

$$- \alpha q y y \sin. \Phi \cos. \Phi - \frac{1}{2} \alpha y^3 \sin. \Phi \cos. \Phi,$$

quod iam euanescit facto $y = 0$. Promoueatur igitur pun-
ctum Y in Z, ponendo $y = \frac{ax}{c}$, et momentum pro tota
linea XZ erit

$$\frac{\alpha p q x \sin. \Phi}{c} + \frac{\alpha p^2 x x \sin. \Phi}{2 c^2} - \frac{\alpha q q x \sin. \Phi \cos. \Phi}{c}$$

$$- \frac{\alpha q x x \sin. \Phi \cos. \Phi}{c} - \frac{\alpha a^3 x^3 \sin. \Phi \cos. \Phi}{3 c^3}.$$

Promoueatur iam punctum X per elementum dx , et lineae
XZ

XZ tribuatur latitudo $dx \sin. \beta$, per eamque momentum modo inuentum multiplicetur, et omisso coefficiente a , quippe qui per diuisionem tolletur in fine calculi, prodibit ista formula:

$$\frac{apqxdx \sin. \Phi \sin. \beta}{c} + \frac{aapxxdx \sin. \Phi \sin. \beta}{2c^2} - \frac{aqqxdx \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta}{c} - \frac{aaqxxdx \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta}{c^2} - \frac{a^3x^2dx \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta}{2c^3}$$

Nunc cum sit

$$p = \frac{(2c - x) \sin. \beta}{\sin. \Phi} \text{ et } q = \frac{(2c - x) \sin. \omega}{\sin. \Phi} - a,$$

hincque

$$pq = \frac{(2c - x)^2 \sin. \beta \sin. \omega}{\sin. \Phi^2} - a \frac{(2c - x) \sin. \beta}{\sin. \Phi},$$

capiatur integrale per partes, ac statim pro toto triangulo statuatur $x = 3c$, reperieturque

$$\int pqx dx = \frac{9c^4 \sin. \beta \sin. \omega}{4 \sin. \Phi^2},$$

$$\int pxx dx = -\frac{9c^4 \sin. \beta}{4 \sin. \Phi},$$

$$\int qqx dx = \frac{9c^4 \sin. \omega^2}{4 \sin. \Phi^2} + \frac{9}{2} aac,$$

$$\int qxxx dx = -\frac{9c^4 \sin. \omega}{4 \sin. \Phi} - 9ac^3,$$

$$\int x^2 dx = \frac{1}{3} x^3 = \frac{27}{2} c^3$$

Singulae hae formulae per suos coefficientes multiplicatae et in vnam summam collectae dabunt hanc aequationem:

$$\frac{9ac^3 \sin. \beta^2 \sin. \omega}{4 \sin. \Phi} - \frac{9}{2} aac \sin. \beta^2 - \frac{9ac^3 \cos. \Phi \sin. \beta \sin. \omega^2}{4 \sin. \Phi},$$

$$- \frac{9}{2} a^3 c \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta + \frac{9}{2} aac \cos. \Phi \sin. \beta \sin. \omega$$

$$+ 9a^3 c \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta - \frac{27}{2} a^3 c \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \beta = 0,$$

quae per $9ac \sin. \beta$ diuisa abit in hanc:

$$\frac{c \sin. \beta \sin. \omega}{4 \sin. \Phi} - \frac{ac \sin. \beta}{8} - \frac{cc \cos. \Phi \sin. \omega^2}{4 \sin. \Phi} - \frac{1}{2} aa \sin. \Phi \cos. \Phi$$

$$+ \frac{1}{2} ac \cos. \Phi \sin. \omega + aa \sin. \Phi \cos. \Phi - \frac{3}{2} aa \sin. \Phi \cos. \Phi = 0$$

vbi cum occurrant triplicis generis termini, vel per aa vel

vel per ac , vel per cc affecti, singulos seorsim exprima-
mus et per $\sin. \Phi$ multiplicemus, sicque prodibit haec
aequatio:

$$- 2aa \cos. \Phi \sin. \Phi^2 + ac(2 \sin. \Phi \cos. \Phi \sin. \omega - \sin. \beta \sin. \Phi) \\ + cc(2 \sin. \beta \sin. \omega - 2 \cos. \Phi \sin. \omega^2) = 0.$$

Cum igitur sit $\omega = 180 - \beta - \Phi$, erit

$$\sin. \omega = \sin. (\beta + \Phi) = \sin. \beta \cos. \Phi + \cos. \beta \sin. \Phi,$$

vnde habebitur pro membro ac coefficientis

$$2 \sin. \beta \sin. \Phi \cos. \Phi^2 + 2 \cos. \beta \sin. \Phi^2 \cos. \Phi - \sin. \beta \sin. \Phi,$$

at membrum cc , quia factorem habet $2 \sin. \omega$, ita reprae-
sentetur:

$$2cc \sin. \omega (\sin. \beta - \cos. \Phi \sin. \omega),$$

cuius factor posterior, loco $\sin. \omega$ substituto valore, euadit,

$$\sin. \beta - \sin. \beta \cos. \Phi^2 - \cos. \beta \cos. \Phi \sin. \Phi = \sin. \beta \sin. \Phi^2 \\ - \cos. \beta \sin. \Phi \cos. \Phi = \sin. \Phi (\sin. \beta \sin. \Phi - \cos. \beta \cos. \Phi) \\ = - \sin. \Phi \cos. (\beta + \Phi).$$

Cum igitur sit $\omega = 180^\circ - \beta - \Phi$, erit $\cos. \omega = - \cos. (\beta + \Phi)$,
ideoque postremum membrum erit

$$2cc \sin. \omega \sin. \Phi \cos. \omega = cc \sin. \Phi \sin. 2\omega,$$

quod ob $2\omega = 360^\circ - 2\beta - 2\Phi$ dat

$$\sin. 2\omega = - \sin. (2\beta + 2\Phi) = - \sin. 2\beta \cos. 2\Phi - \cos. 2\beta \sin. 2\Phi,$$

sicque vltimum membrum est

$$- cc \sin. \Phi (\sin. 2\beta \cos. 2\Phi + \cos. 2\beta \sin. 2\Phi);$$

membrum vero medium est

$$ac \sin. \Phi (2 \cos. \Phi \sin. \omega - \sin. \beta),$$

cuius factor posterior, loco $\sin. \omega$ scripto valore, fit

$$2 \sin. \beta \cos. \Phi^2 + 2 \cos. \beta \sin. \Phi \cos. \Phi - \sin. \beta.$$

Cum igitur sit $2 \cos. \Phi^2 - 1 = \cos. 2 \Phi$, hic factor posterior fit

$$\sin. \beta \cos. 2 \Phi + \cos. \beta \sin. 2 \Phi,$$

sicque membrum medium

$$= a c \sin. \Phi (\sin. \beta \cos. 2 \Phi + \cos. \beta \sin. 2 \Phi).$$

Denique primum membrum reducitur ad hanc formam: $-a a \sin. \Phi \sin. 2 \Phi$, unde, quia omnia membra iam diuidi possunt per $\sin. \Phi$, emerget ista aequatio:

$$-a a \sin. 2 \Phi + a c (\sin. \beta \cos. 2 \Phi + \cos. \beta \sin. 2 \Phi)$$

$$-c c (\sin. 2 \beta \cos. 2 \Phi + \cos. 2 \beta \sin. 2 \Phi) = 0,$$

unde tandem colligimus

$$\frac{\sin. 2 \Phi}{\cos. 2 \Phi} = \text{tang. } 2 \Phi = \frac{a c \sin. \beta - c c \sin. \beta}{a a - a c \cos. \beta + c c \cos. 2 \beta},$$

quae est eadem aequatio, quam supra in Problemate tertio per methodum maximorum et minimorum pro positione axium principalium eruimus, unde egregius consensus inter utramque methodum perspicitur.

Scholion.

§. 30. Omnia igitur, quae haecenus circa axes principales trianguli cuiuscunque inuenimus, primo redeunt ad positionem binorum axium principalium in plano trianguli sitorum, pro quibus definiendis imprimis notatu digna est constructio satis simplex et concinna §. 27. exposita, ubi rectae MIM et mIm exhibent binos axes principales, quorum respectu momenta inertiae sunt inventa:

Maxi-

Maximum:

$$\frac{1}{2}M(aa+bb+cc+2\sqrt{(a^2+b^2+c^2-abb-acc-bbc)}),$$

Minimum:

$$\frac{1}{2}M(aa+bb+cc-2\sqrt{(a^2+b^2+c^2-abb-acc-bbc)}),$$

quorum summa $\frac{1}{2}M(aa+bb+cc)$, praebet momentum inertiae respecta tertii axis principalis, qui plano trianguli in centro inertiae I perpendiculariter insistit. Facile autem est quouis casu discernere, vtri priorum binorum axium conueniat vel momentum inertiae maximum vel minimum; quibus inuentis pro quouis alio axe per centrum inertiae I ducto momentum inertiae facillime determinatur, quemadmodum in *Theoria motus corporum rigidorum* fusius demonstrauit. Si enim non solum pro triangulo, sed etiam pro corpore quocunque, terni axes principales fuerint IF, IG, IH, inter se normales, et per centrum inertiae I transeuntes; tum vero pro axe IF momentum inertiae fuerit Mff , pro axe $IG = Mgg$, et pro axe $IH = Mhh$, denotante M massam totius corporis, hinc pro quouis alio axe IO, ad principales ita constituto, vt sint anguli $FIO = \zeta$, $GIO = \eta$ et $HIO = \theta$, momentum inertiae erit

Tab. III.
Fig. 12.

$$= Mff \cos. \zeta^2 + Mgg \cos. \eta^2 + Mhh \cos. \theta^2.$$

Perpicuum autem est semper fore

$$\cos. \zeta^2 + \cos. \eta^2 + \cos. \theta^2 = 1.$$