



1788

De motu trium corporum se mutuo attrahentium super eadem linea recta

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 motu trium corporum se mutuo attrahentium super eadem linea recta" (1788). *Euler Archive - All Works*. 626.
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/626>

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
MOTU TRIVM CORPORVM
 SE MVTVO ATTRAHENTIVM SVPER EADEM
 LINEA RECTA.

Auctore
 L. EVLERO.

Conuent. exhib. d. 12 Decemb. 1776.

§. 1.

Hoc argumentum continet sine dubio casum simplicissimum celeberrimi illius problematis, quo motus trium corporum se inuicem attrahentium inuestigandus proponitur. Quamobrem si praesens quaestio, qua tria illa corpora super eadem linea recta moueri sumuntur, omnem sagacitatem Geometrarum eludit, atque adeo vires analyseos superare videtur, nullo certe modo problematis illius generalis solutio sperari poterit. Hanc ob rem haud inutile erit, istum casum simplicissimum accuratius euoluere, atque omnes difficultates, quae eius solutionem impediunt, omni adhibita attentione perpendere, quo clarius appareat, quanta adhuc analyseos incrementa desiderentur, antequam problematis generalis solutio cum successu suscipi queat.

§. 2. Sit igitur **O V** linea recta, super qua tria corpora **A B C** se inuicem attrahentia moueantur, quorum massas per

per easdem litteras A, B, C indicemus. Iam in illa recta accipiatur pro lubitu punctum fixum O, a quo ad quoduis tempus distantias illorum corporum inuestigari oporteat. Elapsus igitur tempore quounque $= t$, vocentur istae distantiae $O A = x$, $O B = y$, et $O C = z$, vbi quidem assumimus esse $y > x$ et $z > y$, siveque binorum corporum A et B distantia erit $A B = y - x$, distantia vera $A C = z - x$, et distantia $B C = z - y$, quarum distantiarum quadratis vires, quibus bina horum corporum se mutuo attrahunt, reciproce proportionales statuantur. Hinc ergo corpus A a corpore B trahitur vi $= \frac{B}{(y-x)^2}$ atque a C vi $= \frac{c}{(z-x)^2}$. Deinde vero corpus B ad A trahitur vi $= \frac{A}{(y-x)^2}$ et ad C vi $= \frac{c}{(z-y)^2}$. Denique corpus C trahitur ad A vi $= \frac{A}{(z-x)^2}$ et ad B vi $= \frac{B}{(z-y)^2}$.

Tab. III.
Fig. 3.

§. 3. Ex his igitur viribus secundum principia motus orientur tres sequentes aequationes:

I. Pro motu corporis A

$$\frac{\partial^2 x}{\partial t^2} = + \frac{B}{(y-x)^2} + \frac{c}{(z-x)^2}.$$

II. Pro motu corporis B

$$\frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = - \frac{A}{(y-x)^2} + \frac{c}{(z-y)^2}.$$

III. Pro motu corporis C

$$\frac{\partial^2 z}{\partial t^2} = - \frac{A}{(z-x)^2} - \frac{B}{(z-y)^2};$$

atque in his tribus aequationibus omnia continentur, quibus motus horum trium corporum determinantur. Vbi imprimis notari oportet, has formulas tam diu tantum valere, quam diu fuerit $y > x$ et $z > y$, veluti figura ostendit. At vero si nunc fuerit $y > x$, in motus continuatione interuallum $A B = y - x$ eouslyque tantum imminui potest, quoad corpora A et B ad contactum

tactum perueniant: statim vero atque hoc contigerit, collisio fiet, qua totus motus aliam indolem accipiet, prouti corpora fuerint elastica nec ne, qui effectus neutquam in nostris formulis continetur; vnde euidens est, motum in his formulis contentum diutius durare non posse, quam donec duo horum corporum ad contactum peruererint.

§. 4. Statim autem patet, ob ternas distantias variabiles x , y & z , quibuscum etiam variabilitas temporis coniungi debet, nullam harum trium aequationum per se integrationem admittere posse. Per certas autem combinationes aequationes inde integrabiles deriuari possunt, quarum praecipua est haec:

$$I. A + II. B + III. C, \text{ quae praebet hanc aequationem:}$$

$$\frac{\partial \partial x + B \partial \partial y + C \partial \partial z}{\partial t^2} = 0$$

quae ducta in ∂t et integrata praebet,

$$A \partial x + B \partial y + C \partial z = \alpha \partial t, \text{ etiam cum} \quad \text{hincque denuo integrando,}$$

$$A x + B y + C z = \alpha t + \beta,$$

vbi litterae α et β denotant constantes per geminam integracionem ingressas.

§. 5. Haec autem aequatio ostendit, commune centrum gravitatis trium corporum nostrorum motu uniformi super recta $O V$ proferri. Quod si enim hoc tempore commune centrum gravitatis corporum A , B et C statuatur in puncto G , eiusque distantia ab O vocetur $O G = v$, ex natura centri gravitatis notum est fore

$$A x + B y + C z = (A + B + C) v.$$

Hinc igitur erit

$$(A + B + C) v = \alpha t + \beta;$$

vnde

Vnde cum celeritas progressiva istius centri grauitatis sit $= \frac{\partial v}{\partial t}$, erit ista celeritas $\frac{\partial v}{\partial t} = \frac{a}{A+B+C}$, ideoque constans. Vnde manifestum est, quomodounque tria corpora inter se moueantur, eorum comune centrum grauitatis G perpetuo motu uniformi proferri, nisi forte creniat, ut prorsus quiescat, quod siet, si fuerit $a = 0$.

§. 6. Deinde etiam alia aequatio integrabilis ex tribus inuentis formari potest, ope huius combinationis:

$$I. A \partial x + II. B \partial y + III. C \partial z,$$

quando quidem hinc sequens aequatio nascetur:

$$\frac{A \partial x \partial \partial x + B \partial y \partial \partial y + C \partial z \partial \partial z}{\partial t^2} = \frac{AB(\partial x - \partial y)}{(y-x)^2} + \frac{AC(\partial x - \partial z)}{(z-x)^2} + \frac{BC(\partial y - \partial z)}{(z-y)^2}.$$

cuius integrale manifesto colligitur esse

$$\frac{A \partial x^2 + B \partial y^2 + C \partial z^2}{z \partial t^2} = \frac{AB}{y-x} + \frac{AC}{z-x} + \frac{BC}{z-y} + \Delta.$$

§. 7. Haec aequatio continet principium foecundissimum virium viuarum, vel etiam minimae actionis. Cum enim $\frac{\partial x}{\partial t}$ exprimat celeritatem corporis A, $\frac{\partial y}{\partial t}$ celeritatem corporis B, et $\frac{\partial z}{\partial t}$ celeritatem corporis C, quibus corpora a punto fixo O recedunt, vires viuae horum corporum erunt: primi $A = \frac{A \partial x^2}{\partial t^2}$, secundi $B = \frac{B \partial y^2}{\partial t^2}$ et tertii $C = \frac{C \partial z^2}{\partial t^2}$; inde aequatio modo inventa nobis declarat, summam virium viuarum semper aequari huic formulae:

$$\frac{zAB}{y-x} + \frac{zAC}{z-x} + \frac{zBC}{z-y} + \Delta;$$

quae ergo quantitas eatenus increscit, quatenus distantiae binorum corporum fiunt minores; dum contra, si corpora a se invicem recedant, summa virium viuarum diminuitur.

§. 8. Duas igitur iam nacti sumus aequationes integratas, quarum prior adeo duplē integrationem admisit: vnde si quis insuper vnicam aequationem integratam eruere posset, is certe plurimum praestitisse esset censendus, quanquam tractatio harum aequationum differentialium primi gradus adhuc maximis difficultatibus foret inuoluta, ita vt etiam tum vix illa solutio idonea expectari posset. Quantumuis autem Geometrae in hac inuestigatione elaborauerint, nulla tamen etiamnunc aequatio integrabilis deduci potuit. Interim tamen sequenti modo aequationem maxime memorabilem deducere licet, vnde haud parum lucis expectari poterit.

§. 9. Euoluamus scilicet hanc combinationem: I. $Ax +$
II. $By +$ III. Cz , quae dabit hanc aequationem:

$$\frac{ax\partial\partial x + by\partial\partial y + cz\partial\partial z}{\partial t^2} = - \frac{AB}{y-x} - \frac{AC}{z-x} - \frac{BC}{z-y}.$$

Ante autem per integrationem inuenimus

$$\frac{a\partial x^2 + b\partial y^2 + c\partial z^2}{\partial t^2} = \frac{2AB}{y-x} + \frac{2AC}{z-x} + \frac{2BC}{z-y} + \Delta,$$

vnde si has duas aequationes inuicem addamus, ob

$$x\partial\partial x + \partial x^2 = \partial_x x \partial x = \frac{1}{2}\partial\partial x x,$$

similique modo ob

$$y\partial\partial y + \partial y^2 = \frac{1}{2}\partial\partial yy \text{ et}$$

$$z\partial\partial z + \partial z^2 = \frac{1}{2}\partial\partial zz,$$

nascetur sequens aequatio maxime memorabilis:

$$\frac{a\partial\partial xx + b\partial\partial yy + c\partial\partial zz}{\partial t^2} = \frac{AB}{y-x} + \frac{AC}{z-x} + \frac{BC}{z-y} + \Delta.$$

Neque tamen etiamnunc patet, qualis fructus hinc percipi queat, quoniam integrale membra dextri, si per ∂t multiplicetur, nullo modo sperari potest.

§. 10. Quoniam autem iam inuenimus centrum gravitatis commune trium nostrorum corporum uniformiter in directum

rectum progrēdi, vnde ad quoduis tempus eius situm seu distantiam $O G = v$ facillime assignare licebit, hoc obseruato sufficiet binas tantum distantias inter corpora nosse, quo pacto tota inuestigatio ad pauciores quantitates variabiles reducetur. Si enim ponamus distantiam $A B = p$ et distantiam $B C = q$, ita vt sit $y - x = p$ et $z - y = q$, erit $z - x = p + q$. Deinde ob $y = x + p$ et $z = x + p + q$, tres aequationes primo inuentae has induent formas:

$$I. \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} = \frac{B}{pp} + \frac{C}{(p+q)^2};$$

$$II. \frac{\partial^2 x + \partial^2 p}{\partial t^2} = -\frac{A}{pp} + \frac{C}{qq};$$

$$III. \frac{\partial^2 x + \partial^2 p + \partial^2 q}{\partial t^2} = -\frac{A}{(p+q)^2} - \frac{B}{qq};$$

vnde si prima a secunda, tum vero secunda a tertia subtrahatur, impetrabuntur binae sequentes aequationes pro definiendis ad quoduis tempus t binis nouis variabilibus p et q :

$$I. \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = -\frac{(A+B)}{pp} + \frac{C}{qq} - \frac{C}{(p+q)^2};$$

$$II. \frac{\partial^2 q}{\partial t^2} = \frac{A}{pp} - \frac{A}{(p+q)^2} - \frac{(B+C)}{qq}.$$

§. 11. Quoniam primo inuenimus esse

$$A x + B y + C z = \alpha t + \beta,$$

si loco y et z valores supra assignatos substituamus, habebimus
 $(A + B + C)x + (B + C)p + Cq = \alpha t + \beta$.

Per centrum autem grauitatis G reperta est haec aequatio:

$$(A + B + C)v = \alpha t + \beta,$$

vnde tres quantitates x , y et z definire poterimus; erit scilicet

$$x = v - \frac{(B+C)p - Cq}{A+B+C},$$

hincque porro fiet

$$y = v + \frac{Ap - Cq}{A+B+C} \text{ et}$$

$$z = v + \frac{Ap + (A-B)q}{A+B+C}.$$

§. 12. Quia centrum grauitatis G vel quiescit vel uniformiter in directum progreditur, posteriore casu, si toti systemati motus aequalis et contrarius ei, quo centrum grauitatis procedit, imprimi concipiatur, centrum grauitatis ad quietem redigetur. Quare cum nihil impedit, quominus punctum fixum O in ipso centro grauitatis G constituamus, ponamus $v = 0$, eritque multo simplicius:

$$x = \frac{(B+C)p - Cq}{A+B+C} = GA,$$

$$y = \frac{A p - C q}{A+B+C} = GB,$$

$$z = \frac{A p + (A+B)q}{A+B+C} = GC,$$

Sicque simulac quantitates p et q assignare licuerit, etiam singularium corporum loca innotescunt.

§. 13. Hinc etiam aequationem, quam supra integrare licuit, quae erat

$$\frac{A \partial x^2 + B \partial y^2 + C \partial z^2}{\partial t^2} = \frac{2AB}{p} + \frac{2AC}{p+q} + \frac{2BC}{q} + \Delta,$$

ad istum casum accommodare licebit. Ponamus autem breuitatis gratia $A + B + C = \Sigma$, eritque

$$A \partial x^2 = \frac{A}{\Sigma^2} (B^2 \partial p^2 + 2BC \partial p (\partial p + \partial q) + C^2 (\partial p + \partial q)^2),$$

$$B \partial y^2 = \frac{B}{\Sigma^2} (A^2 \partial p^2 - 2AC \partial p \partial q + C^2 \partial q^2),$$

$$C \partial z^2 = \frac{C}{\Sigma^2} (A^2 (\partial p + \partial q)^2 + 2AB \partial q (\partial p + \partial q) + B^2 \partial q^2),$$

quae tres formulae in unam summam collectae dabunt:

$$\frac{1}{\Sigma^2} \left\{ +AB(A+B)\partial p^2 + AC(A+C)(\partial p + \partial q)^2 - 2ABC\partial p \partial q \right\},$$

quae porro reducitur ad hanc formam:

$$\frac{1}{2} (AB \partial p^2 + BC \partial q^2 + AC (\partial p + \partial q)^2),$$

quo valore substituto aequatio illa integrata transmutabitur in hanc formam:

$$\frac{AB \partial p^2 + BC \partial q^2 + AC (\partial p + \partial q)^2}{(\Delta + B + C) \partial t^2} = \frac{2AB}{p} + \frac{2AC}{p+q} + \frac{2BC}{q} + \Delta.$$

§. 14. Quanquam haec aequatio satis est concinna et elegans, neantiquam tamen vlla via patet, inde solutionem quaestio-
naris deriuandi, ita vt ista quaestio merito profundissimae in-
dagini fit censenda, et quicunque studium et operam in his
aequationibus resoluendis consumere voluerit, mox percipiet,
se oleum et operam perdidisse; vnde manifesto liquet, quid de
iis sit iudicandum, qui se iactant, in solutione problematis ge-
neralis de motu trium corporum se mutuo attrahentium satis
felici cum successu elaborasse.

§. 15. Praecipua causa harum difficultatum in eo posita
esse videtur, quod ista quaestio adhuc nimis est generalis, quo-
niam ad massas trium corporum quascunque atque ad motus
quoscunque, qui iis imprimi potuerunt, extenditur. Datur
enim vtique casus maxime specialis, quo motum horum trium
corporum reuera assignare licet; semper enim eiusmodi motum
in his corporibus concipere datur, vt binae distantiae p et q
perpetuo eandem inter se rationem fervent, ad quem casum
euoluendum ponatur $q = np$, ac duae aequationes §. 10. da-
tae sequentem formam induent:

$$\text{I. } \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = -\frac{(A+B)}{pp} + \frac{c}{nnpp} = \frac{c}{(1+n)^2 pp};$$

$$\text{II. } \frac{n \partial^2 p}{\partial t^2} = \frac{A}{pp} - \frac{A}{(1+n)^2 pp} = \frac{(B+C)}{nnpp}.$$

§. 16. Statim autem hic perspicitur, eiusmodi rela-
tionem inter numerum n et massas A , B , C existere posse,
vt hae duae aequationes euadant identicae, id quod eveniet,
si membrum dextrum prius per n multiplicatum aequale sta-
tuatur posteriori, ex quo nascetur haec aequatio:

$$-n(A+B) + \frac{c}{n} - \frac{nc}{(1+n)^2} = A - \frac{A}{(1+n)^2} - \frac{(B+C)}{nn},$$

vnde numerum n per resolutionem elicere licebit; haec autem

aequatio statim contrahitur in hanc formam:

$$-n(A+B)+\frac{(1+2n)C}{n(1+n)^2}=\frac{(2n+n)nA}{(1+n)^2}-\frac{(B+C)}{n^2},$$

quae ducta in $n^2(1+n)^2$ a fractionibus liberabitur, eritque

$$-(A+B)n^3(1+n)^2+Cn(1+2n)=An^2(2n+n n)-\\-(B+C)(1+n)^2,$$

in qua aequatione incognita n ad quintam potestatem affurgit, ideoque difficultiam resolutionem postulat. Notetur autem hanc aequationem secundum litteras A, B et C dispositam fieri

$$An^3(3+3n+nn)-B(1+n)^2(1-n^3)-C(1+3n+3nn)=0.$$

Certum autem est hanc aequationem unam ad minimum habere radicem realem, quae si fuerit positiva, solutionem praebet desideratam. At quia hinc coëfficiens supremi termini fit $A+B$, ideoque semper positius, terminus autem absolutus est $-(B+C)$, ideoque semper negativus, id indicium est, istam aequationem certe habere radicem realem positivam, qua ergo negotium nostrum conficitur.

§. 17. Casus hic imprimis notatu dignus occurrit, quo ambo corpora extrema A et C stauuntur inter se aequalia, posito enim $C=A$, aequatio habebit hanc formam:

$$A(n-1)(n^4+4n^3+7nn+4n+1)-B(n+1)^2(1-n^3)=0,$$

quae manifesto habet factorem $n=1$, ita ut sit $n=1$ et $q=p$; hoc ergo casu, si modo ambo corpora extrema a medio fuerint aequaliter remota et aequales motus acceperint, tum perpetuo a corpore medio aequaliter distabunt, et motu satis regulari eo pertingent. Postquam autem illam aequationem per $n=1$ diuiserimus, prodit ista:

$$A(n^4+4n^3+7nn+4n+1)+B(n+1)^2(nn+n+1)=0,$$

cuius nullam amplius radicem positivam esse manifestum est.

§. 18.

§. 18. Inuenio autem valorem idoneo pro littera n , quoniam ambae aequationes principales identicae euadunt, si ponamus $A - B + \frac{c}{n^n} - \frac{c}{(1+n)^2} = N$, totus motus definiri debet ex hac aequatione: $\frac{\partial \partial p}{\partial t^2} = \frac{N}{pp}$, quae ducta in ∂p et integrata dat $\frac{\partial p^2}{2 \partial t^2} = -\frac{N}{p} + \frac{N}{a}$; vbi cum $\frac{\partial p}{\partial t}$ exprimat celeritatem corporis, euidens est, corpus fuisse in quiete vbi fuerit $p = a$. Cum igitur sit $\frac{\partial p}{\partial t \sqrt{2}} = \frac{\sqrt{N}(p-a)}{ap}$, inde colligitur

$$\partial t \sqrt{2} N = \frac{\partial p \sqrt{a p}}{\sqrt{(p-a)}} = \frac{p \partial p \sqrt{a}}{\sqrt{(p p - a p)}},$$

quae per logarithmos facile integratur. Sin autem quantitas N fuerit negatiua, puta $N = -M$, aequatio erit

$$\partial t \sqrt{2} M = \frac{p \partial p \sqrt{a}}{\sqrt{(a p - p p)}},$$

cuius integratio per arcus circulares absolvitur. Facile autem ostendi potest, valorem N semper esse negatiuum; si enim foret positiuus, quia motus initio fuerat $p = a$, sequeretur deinceps distantiam p augeri, seu ex formula $\sqrt{(p-a)}$ sequeretur, deinceps fieri $p > a$, quod est absurdum.

§. 19. Consideremus casum supra memoratum quo $C = A$ et $n = 1$, ideoque $q = p$; aequatio igitur motum definiens, ob $N = -B - \frac{1}{4}$ ideoque negatiuum, et $M = B + \frac{1}{4}A$, erit

$$\partial t \sqrt{(2B + \frac{1}{4}A)} = \frac{p \partial p \sqrt{a}}{\sqrt{(a p - p p)}}.$$

Cum igitur sit

$$\partial t \sqrt{(a p - p p)} = \frac{\frac{1}{2}a \partial p - p \partial p}{\sqrt{(a p - p p)}}, \text{ erit}$$

$$\frac{p \partial p}{\sqrt{(a p - p p)}} = \frac{\frac{1}{2}a \partial p}{\sqrt{(a p - p p)}} - \partial t \sqrt{(a p - p p)},$$

vnde integrando erit

$t \sqrt{}$

$$t \sqrt{\frac{2B + \frac{1}{2}A}{a}} = \int \frac{\frac{1}{2}a \partial p}{\sqrt{(ap - pp)}} - \sqrt{ap - pp}.$$

Est vero

$$\int \frac{\frac{1}{2}a \partial p}{\sqrt{(ap - pp)}} = a A \sin. \sqrt{\frac{p}{a}},$$

ita vt habeamus:

$$t = \frac{\sqrt{a}}{\sqrt{(2B + \frac{1}{2}A)}} (a A \sin. \sqrt{\frac{p}{a}} - \sqrt{ap - pp}).$$

Quoniam autem: casus quo $q = np$ unicus est, quem etiam nunc resoluere licet, is vtique meretur vt eius solutionem clarius ob oculos ponamus.

EVOLVTIO CASVS

quo binae distantiae AB et BC perpetuo eandem inter se rationem conseruant.

§. 20. Cum posuerimus $A:C = p$ et $B:C = q$, statuamus, vt modo fecimus, $q = np$, ac vidimus, hunc numerum n ex ista aequatione definiri debere:

$A n^3 (nn + 3n + 3) - B (1+n)^2 (1-n^3) - C (1+3n+3nn) = 0$, quae secundum potestates ipsius n disposita hanc formam accipit:

$$(A+B)n^5 + (3A+2B)n^4 + (3A+B)n^3 - (3C+B)nn - (3C+2B)n - B - C = 0,$$

quae, cum sit ordinis quinti, et termini contrariis signis afficiantur, semper vnam habebit radicem realem positivam, quae ergo ad nostrum institutum erit accommodata, propterea quod distantia BC = q per hypothesin est positiva.

§. 21. Inuenito autem tali valore idoneo pro n , quaeratur quantitas M , vt sit $M = A + B - \frac{c}{nn} + \frac{c}{(x+n)^2}$. Cum igitur ex superiori aequatione sit

$$B = \frac{An^5(n+n+3n+3)}{(x+n)^2(x-n^2)},$$

hoc valore introducto erit

$$M = \frac{A(x+2n+n^2+2n^3+n^4)}{(x+n)^2(x-n^2)}, \quad \frac{c(x+2n+n^2+2n^3+n^4)}{nn(x+n)^2(x-n^2)},$$

siue

$$M = \frac{(An^2+c)(x+2n+n^2+2n^3+n^4)}{nn(x+n)^2(x-n^2)},$$

qui valor, cum vt iam obseruauimus semper debeat esse positius, hinc concludere licet, quoties fuerit $An^2 > C$, toties esse debere $n < 1$; contra vero si fuerit $An^2 < C$, tum semper fore $n > 1$.

§. 21. His circa numerum M obseruatis, supra inuenimus hanc aequationem differentialem inter p et x ,

$$\partial_t \sqrt{2} M = \frac{p \partial p \sqrt{a}}{\sqrt{(ap-pp)}},$$

Vnde cum $\frac{\partial p}{\partial t}$ exprimit celeritatem, qua interuallum $A B = p$ crescit, erit ista celerritas $\frac{\partial p}{\partial t} = \sqrt{2} M (ap-pp) / p \sqrt{a}$. Sin autem distantiae inter corpora decrescant, quoniam extractio radicis quadratae hoc perduxit, scribi debet

$$\partial_t \sqrt{2} M = -\frac{p \partial p \sqrt{a}}{\sqrt{(ap-pp)}}.$$

Vtique casu ergo discimus, vbi fiet $p = a$ ideoque $q = na$, tum utramque corporis celeritatem fieri = 0. At si eueniat $p = 0$, id quod in ipso corporum contactu contingit, tum utramque celeritatem fieri infinitam. Verum, ob extensionem corporum, fieri nequit, vt haec tria corpora in unum punctum conueniant.

§. 23. Denuo autem istam aequationem differentialem integrare licebit; cum enim sit

$$\frac{dt \sqrt{2M}}{\sqrt{a}} = \frac{p dp}{\sqrt{(a p - p p)}} = \sqrt{(a p - p p)} + \frac{a \partial p}{\sqrt{(a p - p p)}},$$

erit integrale

$$t \sqrt{\frac{2M}{a}} = a - \sqrt{(a p - p p)} + a A \sin \sqrt{\frac{p}{a}},$$

in qua formula signa erunt mutanda, si distantia p decrescat. Verum ipse calculus istud discriminem innuit: si enim tempus t computemus ab eo statu, quo fuerat $p = a$, atque adeo celeritas concursus nulla, constantem a hinc definire licet; fiet enim $0 = a + \frac{a\pi}{2}$, vnde fit $a = -\frac{a\pi}{2}$. Quoniam autem ab hoc statu corpora ad se mutuo accedunt, mutatis signis erit

$$t \sqrt{\frac{2M}{a}} = \frac{a\pi}{2} + \sqrt{(a p - p p) - a A \sin \sqrt{\frac{p}{a}}},$$

vnde patet, corpora inuicem esse coitura; ponendo $p = 0$, elapso tempore $t = \frac{1}{2}\pi \frac{a \sqrt{a}}{\sqrt{2M}}$.

§. 24. Quo hanc expressionem propius ad usum accommodemus, introducamus angulum Φ , cuius sinus fit $\sqrt{\frac{p}{a}}$, vnde fiet $p = a \sin \Phi$ et $q = n a \sin \Phi$; tum autem erit

$$\sqrt{(a p - p p)} = a \sqrt{\sin \Phi \cos \Phi} = \frac{1}{2} a \sin 2\Phi.$$

Hinc igitur aequatio nostra integraliter erit

$$t \sqrt{\frac{2M}{a}} = \frac{a\pi}{2} + \frac{a}{2} \sin 2\Phi - a \Phi, \text{ ideoque}$$

$$t = \frac{a \sqrt{a}}{\sqrt{2M}} \left(\frac{\pi}{2} + \frac{1}{2} \sin 2\Phi - \Phi \right).$$

Quod si hic porro ponamus $\frac{\pi}{2} - \Phi = \frac{1}{2}\omega$, erit $\sin 2\Phi = \sin \omega$, hocque valore substituto fiet

$$t = \frac{a \sqrt{a}}{2 \sqrt{2M}} (\omega + \sin \omega).$$

§. 25. Ecce igitur solutio huc est reducta, vt ad datum tempus t quaeri debeat angulus ω , ita vt fit

$$\omega + \sin. \omega = \frac{2t\sqrt{a}m}{a\sqrt{a}},$$

quo inuenito, cum sit $\Phi = 90^\circ - \frac{1}{2}\omega$, ideoque $\sin.\Phi = \cos.\frac{1}{2}\omega$, pro hoc tempore reperietur distantia

$$AB = p = a \cos. \frac{1}{2}\omega^2 = \frac{1}{2}a(1 + \cos. \omega), \text{ et}$$

$$q = \frac{1}{2}na(1 + \cos. \omega).$$

CONSIDERATIO CASVS

quo massa vnius corporis plane euanescit.

§. 26. Quoniam massae trium corporum praecipuam caussam continent omnium difficultatum, quibus haec quaestio premitur, non immerito suspicari licet, has difficultates maximum partem dissipari debere, si vni trium corporum tribuatur massa euanescens, ita vt ab hoc corpore motus duorum reliquorum plane non turbetur, quae ergo inter se motu maxime regulari ferentur, quasi tertium corpus plane habeffet. Posito autem $C = 0$, distantiis vero vt supra $A:B = p$ et $B:C = q$, pro motu determinando habebuntur duae sequentes aequationes: I. $\frac{\partial \partial p}{\partial t^2} = -\frac{(A+B)}{pp}$ et II. $\frac{\partial \partial q}{\partial t^2} = \frac{A}{pp} - \frac{B}{qq} - \frac{A}{(p+q)^2}$.

§. 27. Hic statim aequationem priorem integrare licet, quae posito breuitatis gratia $A + B = m$ fit

$$\frac{\partial p^2}{\partial t^2} = +\frac{m}{p} - \frac{m}{a} - \frac{m(a-p)}{ap},$$

vnde fit $\partial t^2 = \frac{a_p \partial p^2}{2m(a-p)}$, qui valor si in altera aequatione substituatur, prodibit aequatio binas tantum variabiles p et q inuoluens, a cuius ergo resolutione totum negotium pendebit. Cum autem in altera aequatione elementum ∂t pro con-

stante sit assumptum, quo haec consideratio exuatur, multiplicetur aequatio per ∂q , et repraesentari poterit sub hac forma:

$$\text{I. } \partial \cdot \frac{\partial q^2}{\partial r^2} = \frac{A \partial q}{pp} - \frac{B \partial q}{qq} - \frac{A \partial q}{(p+q)^2},$$

ynde, facta substitutione, inter quantitates p et q : obtinebitur ista aequatio :

$$\text{I. } \partial \cdot \frac{2m(a-p)\partial q^2}{ap\partial p^2} = \frac{A \partial q}{pp} - \frac{B \partial q}{qq} - \frac{A \partial q}{(p+q)^2}.$$

Interim tamen haec aequatio, quomodounque tractetur, omne studium in ea resoluenda frustra impendi deprehendetur, solo casu excepto, quo ambae quantitates p et q constantem inter se tenent rationem. Si enim ponamus $q = np$, ob $\partial q = n\partial p$, aequatio hanc induet formam:

$$\text{I. } \partial \cdot \frac{2mn(n-a)p}{ap\partial p^2} = \frac{nA\partial p}{pp} - \frac{B\partial p}{np\partial p} - \frac{nA\partial p}{p(p+n)^2},$$

membrum vero finistrum euolutum dat $= \frac{2mn\partial p}{p\partial p}$, vnde totam aequationem per $\frac{\partial p}{p\partial p}$ diuidendo prodit

$$mn = nA - \frac{B}{n} - \frac{nA}{(1+n)^2},$$

quae, nullam amplius variabilem continet, sed ipsi numero n inueniendo inseruit. Facile autem patet ob $m = A + B$, eandem haberi aequationem, quam iam supra pro numero n definiendo dedimus, si quidem ponatur $C = 0$, vnde huic casui immorari superfluum foret.

§. 28. Euoluamus autem in genere membrum finistrum, ac sumendo elementum ∂p constans, haec aequatio euoluta emerget :

$$\frac{2m(a-p)\partial\partial q}{ap\partial p^2} = \frac{m\partial q}{pp\partial p} - \frac{A}{pp} - \frac{B}{qq} - \frac{A}{(p+q)^2},$$

pro qua resoluenda nulla plane via patet, atque omnia artificia, quae adhuc sunt inuenta, nequicquam in subsidium vocantur. Quin etiam, quamuis sumamus $a = \infty$, quo casu aequatio

aequatio fit homogena, nihil tamen praestari posse deprehendemus; aequatio autem habebit hanc formam:

$$\frac{2m \partial \partial q}{p \partial p^2} = \frac{m \partial q}{p p \partial p} = \frac{A}{p p} = \frac{B}{q q} = \frac{A}{(p+q)^2}.$$

Facile enim intelligitur, si haec aequatio vires nostras superet, prioris solutionem frustra suscipi.

§. 29. Quoniam haec postrema aequatio est homogena, eam more solito tractemus, ponendo $q=up$ et $\partial q=s\partial p$, vnde statim fit $\frac{\partial p}{s} = \frac{\partial u}{s-u}$. Facta autem hac substitutione ipsa aequatio induet sequentem formam:

$$\frac{2m \partial s}{p \partial p} = \frac{m s}{p p} = \frac{A}{p p} = \frac{B}{u u p p} = \frac{A}{p p (1+u)^2},$$

quae multiplicata per $p \partial p$ praebet

$$2m \partial s = \frac{\partial p}{p} (m s + A - \frac{B}{u u} - \frac{A}{(1+u)^2}),$$

vnde si loco $\frac{\partial p}{p}$ scribatur valor modo datus $\frac{\partial u}{s-u}$, per eumque diuidatur, peruenietur ad hanc aequationem:

$$\frac{2m \partial s (s-u)}{\partial u} = m s + A - \frac{A}{(1+u)^2} - \frac{B}{u u},$$

vbi notetur esse $m = A + B$, quae quanquam est primi gradus et duas tantum variabiles s et u inuoluit, frustra tamen omnis labor in ea soluenda impendi videtur, vnde multo minus quicquam circa aequationem aliquanto generaliorem, in qua inerat constans a , sperare licebit, nisi forte quis obli- cere velit, si insuper vel massa A vel B euanescent statueretur, solutionem facile perfici posse, quod quidem per se est perspicuum, neque hic efferti meretur.