



1784

# De oscillationibus minimis funis libere suspensi

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 oscillationibus minimis funis libere suspensi" (1784). *Euler Archive - All Works*. 576.  
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/576>

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](mailto:mgibney@pacific.edu).

DE  
 OSCILLATIONIBVS MINIMIS  
 FUNIS LIBERE SVSPENSI.

Auctore<sup>1</sup>

L. E V L E R O.

§. I.

Sit tota longitudo funis  $OMF = a$  et species eius talis, Tab. IV.  
 ut si longitudo ponatur  $= e$ , pondus sit  $= E$ ; unde Fig. 4.  
 nostri funis pondus erit  $= \frac{Ea}{e}$ . Iam elapso tempo  $= t$   
 teneat funis situm  $OMF$ , qui a recta verticali  $OA$  quam  
 minime distet, ita vt recta  $OA$  longitudini funis aequalis  
 cenferi queat; unde fit  $OA = a$ . Iam vocetur abscissa  
 $AP = x$ , applicata  $PM = y$  et arcus  $FM = s$ , qui ergo  
 abscissae  $x$  aequalis aestimatur. Consideretur nunc elemen-  
 tum  $Mm = ds = dx$ , eiusque pondus erit  $= \frac{Edx}{e}$ , quo pondere  
 hoc elementum deorsum in directione  $MQ$  vrgetur. Tum  
 vero fit tensio funis in  $M = T$ , in  $m$  vero  $= T + dT$ : atque  
 euidentis est, incrementum tensionis  $dT$  pondusculo eius  
 ele-

elementi  $Mm$ , quod est  $\frac{E dx}{e}$ , aequale esse debere, quia singula funis elementa quam minime a directione verticali declinant; vnde cum sit  $dT = \frac{E dx}{e}$ , erit  $T = \frac{E x}{e}$ . Sicque in ipso puncto suspensionis  $O$  tensio funis erit  $T = \frac{E a}{e}$ , scilicet toti ponderi funis aequalis.

§. 2. Quia nunc punctum  $M$  a tensione  $T$  deorsum trahitur, a tensione vero  $T + dT$  sursum, ob declinationem minimam ab illa tensione  $T$  in directione  $MP$  sollicitabitur vi  $= \frac{T dy}{dx}$ ; ergo a tensione  $T + dT$  in directionem contrariam  $MR$  urgebitur vi  $= \frac{T dy}{dx} + d \cdot \frac{T dy}{dx}$ , sicque vis residua in directione  $MR$  vrgens  $= d \cdot \frac{T dy}{dx}$ . Quoniam igitur invenimus tensionem  $T = \frac{E x}{e}$ , erit ista vis

$$= \frac{E}{e} d \cdot \frac{x dy}{dx} = \frac{E}{e} \left( \frac{dx dy}{dx} + dy \right)$$

sumto elemento  $dx$  constante; quae vis si dividatur per massulam  $\frac{E dx}{e}$ , erit vis acceleratrix  $= \frac{dx dy}{dx^2} + \frac{dy}{dx}$ . In hac determinatione vis acceleratricis ad variationem temporis non respeximus; quare cum applicata  $y$  tanquam functio ambarum variabilium  $x$  et  $t$  spectari debeat, istam vim acceleratricem more solito ita exhiberi oportet, vt sit  $x \left( \frac{d dy}{dx^2} \right) + \left( \frac{dy}{dx} \right)$ , sive  $= \left( \frac{d \cdot x dy}{dx^2} \right)$ .

§. 3. Quoniam igitur funis punctum  $M$  alium motum habere nequit, nisi in directione  $PM$ , eius celeritas in hac directione erit  $= \left( \frac{dy}{dt} \right)$ ; hincque eius acceleratio  $= \left( \frac{d dy}{dt^2} \right)$ , quae diuisa per  $2g$ , (denotante  $g$  altitudinem lapsus grauium vno minuto secundo) dat ipsam vim acce-

acceleratricem  $= \frac{1}{2g} \left( \frac{d^2y}{dt^2} \right)$ , ita vt nunc habeamus istam  
aequationem differentio-differentialem:

$$\left( \frac{d \cdot x \cdot dy}{dx^2} \right) = \frac{1}{2g} \left( \frac{d^2y}{dt^2} \right), \text{ siue}$$

$$\left( \frac{d^2y}{dt^2} \right) = 2g x \left( \frac{d^2y}{dx^2} \right) + 2g \left( \frac{dy}{dx} \right).$$

In qua aequatione omnes plane motus, quos funis noster ex O suspensus recipere potest, continentur. Facile autem intelligitur, hos motus in infinitum variari posse, prouti initio funi alius atque alius status, tam ratione figurae quam motus, fuerit inductus.

§. 4. Totum ergo negotium huc est perductum, vt integrale completum istius aequationis differentialis investigetur, quod si successerit, omnes funis motus aequo feliciter determinare poterimus, ac praestare licuit in motu chordarum, vbi pro statu initiali quocunque totum motum sequentem assignare valuimus. Verum hic maxima occurrit difficultas, cum nullo artificio aequationis inuentae integrale completum adhuc exquirere licuerit, ita vt de solutione perfecta istius problematis desperare simus coacti.

§. 5. Quare praeclare nobiscum agi erit censendum, si modo solutiones particulares nobis exhibere licuerit; tales autem solutiones ea methodo, qua celeberrimus *Daniel Bernoulli* primus feliciter est vsus, plures atque adeo infinitas reperire licebit, quae, quomodocunque inter se coniunctae, problemati itidem satisfaciunt; etiam infinitos motus diuersos, quos funis recipere potest, assignare poterimus, ita vt hinc solutio propemodum completa obtineri

tineri videatur, quae tamen semper eo laborabit defectu, ut ad statum initialem quemcunque neutiquam applicari possit.

§. 6. Tales autem solutiones particulares reperiemus, si in eos casus inquiramus, quibus noster funis motum oscillatorium regularem, perinde ac pendulum simplex, recipere potest. Ponamus igitur motum funis ita esse comparatum, ut cum motu penduli simplicis, cuius longitudo sit  $= f$ , conveniat; id quod eueniet, si fuerit

$$\frac{1}{2g} \left( \frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{y}{f}, \text{ siue } \left( \frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{2gy}{f},$$

quae aequatio bis integrata praebet:

$$y = F \sin. \left( \zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}} \right),$$

vbi  $F$  et  $\zeta$  sunt binae constantes arbitrariae per duplicem integrationem ingressae. Quia autem hic alteram variabilem  $x$  pro constante habuimus, istae litterae etiam ut functiones ipsius  $x$  spectari poterunt.

§. 7. Cum nunc posuerimus  $\frac{1}{2g} \left( \frac{d^2 y}{dx^2} \right) = - \frac{y}{f}$ , necesse est, ut etiam sit  $\left( d. \frac{x dy}{dx^2} \right) = - \frac{y}{f}$ ; in qua aequatione cum tempus  $t$  non amplius insit, id nunc ut constans spectari poterit, ita ut habeamus:

$$\frac{d. x dy}{dx^2} = \frac{x d^2 y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} = - \frac{y}{f}.$$

Verum hic iterum superius incommodum vsu venit, ut ista aequatio nullo modo integrari queat; vnde coacti sumus eius integrationem per approximationes saltem investigare, quod igitur hic tanquam nobis concessum assumamus. Quo autem facilius appareat, qualis functio ipsius  $x$  hinc pro  $y$  sit proditura, longitudinem  $f$ , quae hic potissimum

tissimum definiiri debet, ex calculo elidamus, ponendo  $x = fu$ ; tum enim habebimus hanc aequationem:

$$\frac{u \frac{d^2 y}{du^2}}{du^2} + \frac{dy}{du} = -y.$$

Vnde concludimus, applicatam  $y$  certae cuiusdam functioni ipsius  $u$  aequalem fore, quam functionem hoc caractere indicemus:  $\Pi : u$ , ita ut sit  $y = \Pi : u$ ; tum vero etiam satisfaciet  $y = G \cdot \Pi : u$ , vbi constans  $G$  etiam tempus  $t$ , quippe quod in hoc calculo ut constans est spectatum, vt-cunque innoluere potest; at loco  $u$  valore  $\frac{x}{f}$  restituto erit  $y = G \cdot \Pi : \frac{x}{f}$ .

§. 8. Hoc igitur modo geminos valores pro  $y$  fumus adepti, quos inter se aequales esse oportet; primo scilicet est  $y = F \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}})$ ; deinde etiam  $y = G \cdot \Pi : \frac{x}{f}$ , qui valores vt inter se aequales reddantur, quoniam  $F$  complectitur functionem quamcunque ipsius  $x$ , at  $G$  functionem quamcunque ipsius  $t$ , euidentis est, statui debere

$$F = \Pi : \frac{x}{f} \text{ et } G = \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}})$$

vbi pro  $\zeta$  vera quantitas constans accipi debet. Hoc igitur modo deducti sumus ad sequentem solutionem nostri problematis particularem, quae est

$$y = \Pi : \left( \frac{x}{f} \cdot \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}}) \right), \text{ siue etiam}$$

$$y = Q \cdot \Pi : \frac{x}{f} \cdot \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}}),$$

vbi  $Q$  denotat quantitatem constantem quamcunque; atque iste valor ipsius  $y$  aequationi nostrae differentio-differentiali:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = x \left( \frac{d^2 y}{dt^2} \right) + \left( \frac{dy}{dx} \right),$$

semper satisfacit, quamcunque magnitudinem ipsi  $f$  tribuamus.

§. 9. Verum hactenus nondum praecipuae conditionis, quam nostrum problema inuoluit, rationem habuimus, qua funis in puncto  $O$  fixus statuitur, cui conditioni ut satisfaciamus, necesse est ut posito  $x = a$  fiat  $y = 0$ , idque pro omni tempore; vnde patet, esse debere  $0 = \Pi : \frac{a}{f}$ . Quare cum  $\Pi$  sit certa quaedam functio determinata, etiam si nobis sit incognita, quantitatem  $f$  ita assumi oportet, ut fiat  $\Pi : \frac{a}{f} = 0$ ; hinc scilicet pertingimus ad certam quandam aequationem, quae praeter quantitatem cognitam  $a$  etiam incognitam  $f$  complectetur, ex qua propterea valorem ipsius  $f$  scrutari oportebit.

§. 10. Quod si haec aequatio  $\Pi : \frac{a}{f} = 0$  esset algebraica, ad certum dimensionum numerum ipsius  $f$  affurgens, ex ea totidem valores pro  $f$  erui possent. Verum cum ista functio  $\Pi : \frac{a}{f}$  sit maxime transcendens, ita ut aliter nisi per seriem infinitam exhiberi nequeat, in ea quantitas incognita  $f$  ad numerum infinitum ascendere est censenda; vnde etiam innumeri valores idonei huius quantitatis  $f$  resultabunt.

§. 11. Quanquam autem indoles istius functionis  $\Pi$  nobis plane est incognita, tamen tuto assumere licet, hanc aequationem:  $\Pi : \frac{a}{f} = 0$ , innumerabiles inuoluere radices, quas, etsi adhuc incognitas, his litteris indicemus:  $f$ ;  $f'$ ;  $f''$ ;  $f'''$ ;  $f''''$ ; etc. ex quarum qualibet peculiarem motum regularem, quem funis noster recipere valeat, eliciemus;





particularibus colligimus hanc solutionem maxime generalem:

$$y = \mathfrak{A} \Pi : \frac{a}{f} \cdot \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}}) + \mathfrak{B} \Pi : \frac{a}{f'} \cdot \sin. (\zeta' + t \sqrt{\frac{2g}{f'}}) \\ + \mathfrak{C} \Pi : \frac{a}{f''} \sin (\zeta'' + t \sqrt{\frac{2g}{f''}}) + \mathfrak{D} \Pi : \frac{a}{f'''} \sin. (\zeta''' + t \sqrt{\frac{2g}{f'''}}) \\ + \mathfrak{E} \Pi : \frac{a}{f''''} \sin. (\zeta'''' + t \sqrt{\frac{2g}{f''''}}) + \text{etc.}$$

In se enim complectitur non solum innumerabiles coefficientes constantes, nempe  $\mathfrak{A}$ ;  $\mathfrak{B}$ ;  $\mathfrak{C}$ ;  $\mathfrak{D}$ ;  $\mathfrak{E}$ ; etc. sed etiam totidem angulos arbitrarios  $\zeta$ ;  $\zeta'$ ;  $\zeta''$ ;  $\zeta'''$ ;  $\zeta''''$ ; etc.

§. 14. Quodsi ergo aequationis  $\Pi : \frac{a}{f} = 0$  omnes radices assignare liceret, ex iis utique solutionem tam generalem deducere possemus, quae sine ullo dubio omnes plane motus, qui in fune locum habere queant, in se complectatur. Neque vero idcirco problema principale resolvere liceret, quo pro statu funis initiali quocumque eius motus secuturus requiritur; ad hoc enim necesse esset, infinitas illas constantes arbitrarias pro statu initiali dato debite determinare, quod certe opus omnes vires analyseos longe esset superaturum.

§. 15. Ex formulis autem inuentis non solum ad quoduis tempus figura funis per applicatam  $y$  assignari potest, sed etiam celeritas, qua quodlibet funis punctum  $M$  eodem tempore secundum directionem  $MR$  mouetur. Cum enim ista celeritas sit  $(\frac{dy}{dt})$ ; sufficiet, eius valorem ex prima formula natum exhibuisse, qui erit

$$(\frac{dy}{dt}) = \mathfrak{A} \sqrt{\frac{2g}{f}} \Pi : \frac{a}{f} \cos. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{f}});$$

qui valor si prodiret positivus, celeritas dextrorsum, si  
autem

autem fuerit negativus, sinistrorsum erit directa. His igitur in genere definitis, accuratius inquiremus in indolem functionis caractere  $\Pi$  designatae, quo deinceps facilius valores litterae  $f$  inuestigare valeamus.

### De resolutione aequationis.

$$\frac{d. x d y}{d x^2} + \frac{y}{f} = 0.$$

§. 16. Cum haec aequatio sit differentialis secundi gradus, eius integrale completum duas comprehendere debet constantes arbitrarias. Quare cum supra hoc integrale ita exhibuerimus, ut esset  $y = G \Pi : \frac{x}{f}$ ; littera  $G$  alteram tantum harum constantium significat: altera igitur in ipsa functione  $\Pi : x$  inuoluatur, necesse est, quae ergo iam ita determinari posse videtur; ut posito  $x = a$  fiat  $y = 0$ ; sicque ipsa quantitas  $f$  maneret indeterminata. Vnde sequeretur, eundem funem ad omnes plane motus oscillatorios simplices adaptari posse; quod tamen non solum experientiae repugnat, sed etiam cum ipsa natura quaestionis consistere nequit: quamobrem omni cura nobis eo est incumbendum, ut istam alteram constantem ex indole casus propositi rite determinemus.

§. 17. Latet ergo sine dubio in ipsa hypothesi, qua sumimus funem absoluere oscillationes regulares pendulo simplici, cuius longitudo  $= f$ , isochronas, conditio quaepiam cum isto statu essentialiter connexa, cui nondum satisfacimus, et ex qua alteram illam constantem determinari oportet. Hanc autem conditionem reperiemus in ipsa particula funis extrema in  $F$  sita, quae a fune secundum

Tab. IV. tangentem FG retrahitur vi ipsius ponderi aequali; ideoque perinde moueri incipiet circa punctum G, ac si ibi ope fili GF esset suspensa. Quoniam igitur eius motus pendulo simplici longitudinis  $f$  conformis supponitur, necesse est, vt tangens FG, seu etiam subtangens AG longitudini penduli  $f$  sit aequalis. At vero ista subtangens exprimitur formula  $= -\frac{y dx}{dy}$ ; atque hinc iam manifestum est, constantem illam ita determinari debere, vt pro puncto F, vbi  $x = 0$ , valor formulae  $\frac{y dx}{dy}$  euadat  $= -f$ .

§. 15. Quoniam functio, quam supra per  $\Pi: \frac{x}{f}$  indicauimus, ita debet determinari, vt posito  $x = 0$  fiat  $\frac{y dx}{dy} = -f$ ; haec conditio per indolem functionis sequenti modo repraesentari poterit. Cum sit  $y = G, \Pi: \frac{x}{f}$ , erit more iam plerumque recepto differentialia functionum exprimendi

$$dy = G \frac{dx}{f} \Pi' : \frac{x}{f}, \text{ hinc } \frac{dy}{dx} = \frac{G}{f} \Pi' : \frac{x}{f};$$

per conditionem autem praescriptam debet esse  $y = -\frac{f dy}{dx}$ , posito scilicet  $x = 0$ , vnde determinatio inuenta hanc conditionem inuoluet, vt sit  $\Pi: 0 = -\Pi': 0$ , cui conditioni cum fuerit satisfactum, tum demum functio  $\Pi: \frac{x}{f}$  rite erit determinata, vt posito  $x = a$  ex aequatione  $\Pi: \frac{a}{f} = 0$  valores idonei quantitatis  $f$  elici queant.

§. 19. His praesotatis, quoniam integratio aequationis propositae vires Analyseos superare videtur, eius integrale per seriem infinitam inuestigemus. Quae operatio quo facillior reddatur, ponamus iterum  $\frac{x}{f} = u$ , siue  $x = fu$ , vt habeamus hanc aequationem resoluendam:  $\frac{d \cdot u dy}{du^2} + y = 0$ ;  
et

et iam fingamus esse

$$y = \alpha + \beta u + \gamma u^2 + \delta u^3 + \varepsilon u^4 + \text{etc.}$$

eritque

$$\frac{dy}{du} = \beta + 2\gamma u + 3\delta u^2 + 4\varepsilon u^3 + \text{etc.}$$

hincque

$$\frac{u dy}{du} = \beta u + 2\gamma u^2 + 3\delta u^3 + 4\varepsilon u^4 + \text{etc.}$$

ergo

$$\frac{d^2 y}{du^2} = \beta + 4\gamma u + 9\delta u^2 + 16\varepsilon u^3 + 25\zeta u^4 + \text{etc.}$$

haec ergo series ipsi  $-y$  aequalis fieri debet, unde consequimur has determinaciones:

- I.  $\beta = -\alpha$ ;
- II.  $4\gamma = -\beta = \alpha$ , ergo  $\gamma = \frac{\alpha}{4}$ ;
- III.  $9\delta = -\gamma$ , ergo  $\delta = -\frac{\alpha}{4 \cdot 9}$ ;
- IV.  $16\varepsilon = -\delta$ , ideoque  $\varepsilon = \frac{\alpha}{4 \cdot 9 \cdot 16}$ ;
- V.  $25\zeta = -\varepsilon$ , ergo  $\zeta = -\frac{\alpha}{4 \cdot 9 \cdot 16 \cdot 25}$ .

Vnde series nostra ficta nunc ita erit determinata, ut fit

$$y = \alpha \left( 1 - \frac{u}{1} + \frac{uu}{1 \cdot 4} - \frac{u^2}{1 \cdot 4 \cdot 9} + \frac{u^3}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 16} - \frac{u^4}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 16 \cdot 25} + \frac{u^5}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 16 \cdot 25} \text{ etc.} \right).$$

§. 20. Verum quia haec series unam tantum constantem arbitrariam  $\alpha$  involuit, etiam integrale tantum particulare nostrae aequationis refert, ex quo per methodos cognitae haud difficulter integrale completum erui posset. Sed ante quam hunc laborem suscipiamus, videamus, an istud integrale iam satisfaciatur conditioni supra inventae, quae erat  $\Pi : \circ = -\Pi' : \circ$ , quod enim si non contigerit, tum demum integrali completo erit opus. Loco  $u$  igitur scribamus valorem  $\frac{\alpha}{f}$ , fiatque

II:

$\Pi : \frac{x}{f} = 1 - \frac{x}{f} + \frac{x x}{1.4. f^2} - \frac{x^3}{1.4.9. f^3} + \frac{x^4}{1.4.9.16. f^4}$  etc. in infinitum,  
hincque

$\frac{1}{f} \Pi' : \frac{x}{f} = -\frac{1}{1.f} + \frac{2x}{1.4. f^2} - \frac{3x x}{1.4.9. f^3} + \frac{4x^2}{1.4.9.16. f^4}$  etc. in infinitum.  
Iam posito  $x = 0$  habebimus  $\Pi : 0 = 1$  et  $\Pi' : 0 = -1$ .  
Sicque sponte satisfit conditioni praescriptae, qua fieri debet  $\Pi : 0 = -\Pi' : 0$ ; quocirca functio nostra  $\Pi : \frac{x}{f}$  iam rite est determinata, ita ut sit

$$\Pi : \frac{x}{f} = 1 - \frac{x}{f} + \frac{x x}{1.4. f^2} - \frac{x^3}{1.4.9. f^3} + \text{etc.}$$

sicque posito  $x = a$  quantitatem  $f$  definire oportebit ex hac aequatione infinita:

$$0 = 1 - \frac{a}{1.f} + \frac{a a}{1.4. f^2} - \frac{a^3}{1.4.9. f^3} + \text{etc.}$$

quae cum in infinitum porrigatur, facile intelligitur, eam infinitas comprehendere radices, prorsus uti supra iam assumimus.

§. 21. Ne autem quis putet, ex integrali completo fortasse adhuc alias series pro nostra functione  $\Pi : \frac{x}{f}$  locum habere posse; ipsum integrale completum aequationis differentio-differentialis

$$\frac{u ddy}{du^2} + \frac{dy}{du} + y = 0,$$

inuestigemus, ubi scilicet loco  $\frac{x}{f}$  scripsimus  $u$ . Quem in finem integrale particulare, quod modo inuenimus, ponamus  $= v$ , ita ut sit

$$v = y = 1 - \frac{u}{1} + \frac{u u}{1.4.} - \frac{u^3}{1.4.9.} + \frac{u^4}{1.4.9.16.} - \text{etc.}$$

pro integrali autem completo statuamus esse  $y = v z$ ; hinc ergo erit

$$dy = z dv + v dz \text{ et } ddy = z ddv + 2 dv dz + v d dz,$$

qui-

quibus valoribus substitutis fiet

$$\frac{uzddv}{du^2} + \frac{zudvdz}{du^2} + \frac{uvddz}{du^2} + \frac{zdv}{du} + \frac{vdz}{du} + vz = 0.$$

Quia vero  $v$  est integrale particulare, erit utique

$$\frac{uzddv}{du^2} + \frac{zdv}{du} + v = 0,$$

quae aequatio ducta in  $z$  et ab illa subtracta relinquet hanc aequationem:

$$\frac{zudvdz}{du^2} + \frac{uvddz}{du^2} + \frac{vdz}{du} = 0,$$

ex qua elicitur

$$\frac{dz}{dz} = -\frac{du}{u} - \frac{zdv}{v}.$$

§. 22. Commode ergo hic vsu venit, ut perue-  
nerimus ad hanc aequationem per logarithmos sponte in-  
tegrabilem, quandoquidem eius integrale manifesto est

$$\frac{dz}{dz} = 1C - 1u - 21v,$$

quae aequatio ad numeros reducta dat

$$\frac{dz}{dz} = \frac{C}{uv^2}, \text{ ideoque } dz = \frac{Cdu}{uv^2},$$

vnde porro integrando colligimus  $z = D + C \int \frac{du}{uv^2}$ ; sicque  
integrale completum nostrae aequationis erit

$$y = vz = Dv + Cv \int \frac{du}{uv^2},$$

quod utique duas constantes arbitrarias  $C$  et  $D$  inuoluit;  
vnde si constans  $C$  sumatur euanescens, oritur integrale  
particulare  $y = Dv$ , quod est id ipsum, quod ante per se-  
riem expressimus.

§. 23. Inuento igitur integrali completo videa-  
mus, quomodo constantes  $C$  et  $D$  definiri oporteat, ut  
fiat  $y = -\frac{fdv}{dz}$ , posito scilicet  $x = 0$ . Hunc in finem loco  $\frac{z}{f}$

scribamus  $u$ , vt fiat  $y = -\frac{dy}{du}$ ; quare cum sit  $y = v z$ , oportebit esse

$$v z = -\frac{dy}{du} = -\frac{z dv}{du} - \frac{v dz}{du}$$

posito scilicet  $u = 0$ . Quia autem est

$$v = 1 - \frac{u}{1} + \frac{u^2}{1 \cdot 4} - \frac{u^3}{1 \cdot 4 \cdot 9} + \text{etc. erit}$$

$$dv = -\frac{du}{1} + \frac{2u du}{1 \cdot 4} - \frac{3u^2 du}{1 \cdot 4 \cdot 9} + \text{etc.}$$

Hinc posito  $u = 0$  erit  $v = 1$  et  $dv = -du$ , quibus valoribus substitutis conditio nostra praebet  $\frac{dz}{du} = 0$ . Iam vero inuenimus  $\frac{dz}{du} = \frac{C}{u v^2}$ , quae formula nihilo aequalis esse nequit, nisi sit  $C = 0$ , ita vt integrale determinatum, quod pro nostro instituto requiritur, sit  $y = Dv$ ; quae est ea ipsa functio, qua supra sumus vsi; ita vt nunc certi simus, functionem nostram  $\Pi : \frac{x}{f}$  alium valorem habere non posse, nisi quem supra ipsi tribuimus, scilicet:

$$\Pi : \frac{x}{f} = 1 - \frac{x}{1 \cdot f} + \frac{x^2}{1 \cdot 4 \cdot f^2} - \frac{x^3}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot f^3} + \text{etc.}$$

vnde posito  $x = a$  valores penduli simplicis  $f$  definiri oportet.

### De resolutione aequationis infinitae

$$0 = 1 - \frac{a}{1 \cdot f} + \frac{a^2}{1 \cdot 4 \cdot f^2} - \frac{a^3}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot f^3} + \text{etc.}$$

§. 23. Ponamus statim breuitatis gratia  $\frac{a}{f} = n$ , vt resoluenda proponatur haec aequatio:

$$0 = 1 - \frac{n}{1} + \frac{n n}{1 \cdot 4} - \frac{n^3}{1 \cdot 4 \cdot 9} + \frac{n^4}{1 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 16} \text{ etc.}$$

vnde elici oportet omnes valores litterae  $n$ , qui huic aequationi satisfaciunt. Quia autem haec aequatio reuera ad gradum infinitesimum ascendit, vires algebrae communis  
lon-

longissime superat, quippe quae non ultra quartum gradum extenditur; quare singularibus artificiis opus erit, ut saltem unam duasue eius radices perscrutemur.

§. 24. Repraesentemus nostram aequationem hac forma generali:

$$0 = 1 - An + Bnn - Cn^3 + Dn^4 - En^5 + \text{etc.}$$

ita ut fit

$$A = 1; B = \frac{1}{1.4}; C = \frac{1}{1.4.9}; D = \frac{1}{1.4.9.16}; \text{etc.}$$

et fingamus hanc formam aequari producto ex his infinitis factoribus simplicibus:

$(1 - \alpha n)(1 - \beta n)(1 - \gamma n)(1 - \delta n)$  etc. in infinitum; ex quibus valores litterae  $n$  incognitae erunt

$$n = \frac{1}{\alpha}; n = \frac{1}{\beta}; n = \frac{1}{\gamma}; n = \frac{1}{\delta}; \text{etc.}$$

ita ut tota quaestio huc fit reducta: quemadmodum hos coefficientes  $\alpha; \beta; \gamma; \delta;$  etc. eliciamus? Hunc in finem consideremus hanc aequationem:

$$1 - An + Bnn - Cn^3 + Dn^4 \text{ etc.}$$

$$= (1 - \alpha n)(1 - \beta n)(1 - \gamma n) \text{ etc.}$$

ex qua fumendis logarithmis fit

$$l(1 - An + Bnn - Cn^3 \text{ etc.})$$

$$= l(1 - \alpha n) + l(1 - \beta n) + l(1 - \gamma n) + \text{etc.}$$

unde differentiando et per  $dn$  diuidendo nanciscimur

$$\frac{-A + 2Bn - 3Cnn + \text{etc.}}{1 - An + Bnn - Cn^3 \text{ etc.}} = -\frac{\alpha}{1 - \alpha n} - \frac{\beta}{1 - \beta n} - \frac{\gamma}{1 - \gamma n} - \text{etc.}$$

sive

$$\frac{A - 2Bn + 3Cnn - \text{etc.}}{1 - An + Bnn - Cn^3 + \text{etc.}} = \frac{\alpha}{1 - \alpha n} + \frac{\beta}{1 - \beta n} + \frac{\gamma}{1 - \gamma n} + \text{etc.}$$



§. 25. Jam simplices fractiones more solito in series conuertamus, eritque

$$\frac{\alpha}{1-\alpha n} = \alpha + \alpha^2 n + \alpha^3 n n + \alpha^4 n^3 + \alpha^5 n^4 + \text{etc.}$$

$$\frac{\beta}{1-\beta n} = \beta + \beta^2 n + \beta^3 n n + \beta^4 n^3 + \text{etc.}$$

$$\frac{\gamma}{1-\gamma n} = \gamma + \gamma^2 n + \gamma^3 n n + \gamma^4 n^3 + \text{etc.}$$

etc.            etc.            etc.

quae series quo commodius in unam summam colligi queant, statuamus

$$\alpha + \beta + \gamma + \delta + \text{etc.} = \mathcal{A},$$

$$\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + \delta^2 + \text{etc.} = \mathcal{B},$$

$$\alpha^3 + \beta^3 + \gamma^3 + \delta^3 + \text{etc.} = \mathcal{C},$$

et summa omnium istarum serierum erit

$$\mathcal{A} + \mathcal{B} n + \mathcal{C} n n + \mathcal{D} n^3 + \mathcal{E} n^4 + \text{etc.}$$

ita ut sit

$$\frac{\mathcal{A} - 2\mathcal{B}n + 3\mathcal{C}nn - 4\mathcal{D}n^3 + \text{etc.}}{1 - \mathcal{A}n + \mathcal{B}nn - \mathcal{C}n^3 + \mathcal{D}n^4 - \text{etc.}} = \mathcal{A} + \mathcal{B}n + \mathcal{C}nn + \mathcal{D}n^3 + \mathcal{E}n^4 + \text{etc.}$$

Multiplicemus nunc hanc seriem per denominatorem

$$1 - \mathcal{A}n + \mathcal{B}nn - \mathcal{C}n^3 + \text{etc.}$$

et productum ita repraesentemus:

$$\mathcal{A} + \mathcal{B}n + \mathcal{C}nn + \mathcal{D}n^3 + \mathcal{E}n^4 + \text{etc.}$$

$$- \mathcal{A}\mathcal{A}n - \mathcal{A}\mathcal{B}nn - \mathcal{A}\mathcal{C}n^3 - \mathcal{A}\mathcal{D}n^4 - \mathcal{A}\mathcal{E}n^5 - \text{etc.}$$

$$+ \mathcal{B}\mathcal{A}nn + \mathcal{B}\mathcal{B}n^2 + \mathcal{B}\mathcal{C}n^3 + \mathcal{B}\mathcal{D}n^4 + \text{etc.}$$

$$- \mathcal{C}\mathcal{A}n^3 - \mathcal{C}\mathcal{B}n^4 - \mathcal{C}\mathcal{C}n^5 - \text{etc.}$$

$$+ \mathcal{D}\mathcal{A}n^4 + \mathcal{D}\mathcal{B}n^5 + \text{etc.}$$

$$- \mathcal{E}\mathcal{A}n^5 - \text{etc.}$$

quorum membrorum summa quia aequari debet illi numeratori:

$$\mathcal{A} - 2\mathcal{B}n + 3\mathcal{C}nn - 4\mathcal{D}n^3 + 5\mathcal{E}n^4 - \text{etc.}$$

fe-

sequentes praebet determinationes:

- I.  $\mathfrak{A} = A;$
  - II.  $\mathfrak{B} = A \mathfrak{A} - 2 B;$
  - III.  $\mathfrak{C} = A \mathfrak{B} - B \mathfrak{A} + 3 C;$
  - IV.  $\mathfrak{D} = A \mathfrak{C} - B \mathfrak{B} - C \mathfrak{A} - 4 D;$
  - V.  $\mathfrak{E} = A \mathfrak{D} - B \mathfrak{C} - C \mathfrak{B} - D \mathfrak{A} + 5 E;$
  - VI.  $\mathfrak{F} = A \mathfrak{E} - B \mathfrak{D} - C \mathfrak{C} - D \mathfrak{B} - E \mathfrak{A} - 6 F;$
- etc.                      etc.

§. 26. Substituamus nunc loco litterarum A; B; C; D; etc. suos valores numericos et pro litteris Germanicis  $\mathfrak{A}; \mathfrak{B}; \mathfrak{C}; \mathfrak{D};$  sequentes eruemus valores:

- I.  $\mathfrak{A} = 1;$
  - II.  $\mathfrak{B} = 1 \cdot 1 - \frac{1}{1 \cdot 2} = \frac{1}{2};$
  - III.  $\mathfrak{C} = 1 \cdot \frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{4 \cdot 3} = \frac{1}{3};$
  - IV.  $\mathfrak{D} = \frac{1}{3} - \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{2} + \frac{1}{36} - \frac{1}{1 \cdot 1 \cdot 3 \cdot 4} = \frac{11}{48};$
  - V.  $\mathfrak{E} = \frac{11}{48} - \frac{1}{4 \cdot 3} + \frac{1}{2 \cdot 36} - \frac{1}{576} + \frac{1}{576 \cdot 5} = \frac{19}{120};$
  - VI.  $\mathfrak{F} = \frac{19}{120} - \frac{1}{4} \cdot \frac{11}{48} + \frac{1}{36} \cdot \frac{1}{3} - \frac{1}{576} \cdot \frac{1}{2} + \frac{1}{576 \cdot 35} - \frac{1}{576 \cdot 25 \cdot 6} = \frac{475}{4320}.$
- etc.                      etc.

§. 27. Quo nunc usum harum summarum in definiendis radicibus  $\alpha; \beta; \gamma; \delta;$  etc. earumque maxima potissimum, quae sit  $\alpha$ , clarius doceamus, ponamus in genere

$$\alpha^i + \beta^i + \gamma^i + \text{etc.} = \mathfrak{M} \text{ et}$$

$$\alpha^{i+1} + \beta^{i+1} + \gamma^{i+1} + \text{etc.} = \mathfrak{N},$$

atque evidens est, quo maior fuerit exponens  $i$ , eo magis primum terminum  $\alpha^i$  reliquos esse superaturum, qui adeo tandem prae primo euanescent. Vnde si exponens  $i$  fuerit satis magnus, proxime erit  $\alpha^i = \mathfrak{M}$  hincque  $\alpha = \sqrt[i]{\mathfrak{M}}$ . Reuer-

ra autem est  $\alpha < \sqrt[i]{\mathfrak{M}}$ ; hinc cum sit  $n = \frac{1}{\alpha}$  erit  $n > \sqrt[i]{\frac{1}{\mathfrak{M}}}$ ; scilicet

isti valores  $\sqrt[n]{\frac{1}{M}}$  continuo propius ad verum valorem litterae  $n$  accedent; quod ad casus supra euolutos accomodemus in sequenti tabella:

	Differentia.
$n > \sqrt{\frac{1}{91}} = 1,000000$	414213
$n > \sqrt[2]{\frac{1}{98}} = 1,414213$	28037
$n > \sqrt[3]{\frac{1}{3}} = 1,442250$	3064
$n > \sqrt[4]{\frac{1}{11}} = 1,445314$	410
$n > \sqrt[5]{\frac{120}{19}} = 1,445724$	61
$n > \sqrt[6]{\frac{4320}{475}} = 1,445785$	9

Hi valores tam prompte ad veritatem conuergunt, vt ex differentiis concludere liceat, verum valorem fore

$$n = 1,445795.$$

§. 28. Quemadmodum isti valores ascendendo ad veritatem appropinquant, ita etiam alios valores exhibere licet, qui descendendo ad veritatem continuo propius accedant. Cum enim ex formulis generalibus supra assumtis fit

$$a M = a^i + a^{\beta^i} + a^{\gamma^i} + \text{etc.}$$

erit

$$a M - N = (a - \beta) \beta^i + (a - \gamma) \gamma^i \text{ etc.}$$

Vnde cum fit  $a > \beta$ , erit  $a M - N > 0$ , hincque  $a > \frac{N}{M}$ , vnde sequitur  $n < \frac{M}{N}$ . Quare ex inuentis valoribus A; B; C; D obtinebimus sequentes approximationes:

$$n <$$

$n < \frac{2}{3} = 2,000000$	500000
$n < \frac{1}{2} = 1,500000$	45455
$n < \frac{1}{3} = 1,454545$	7177
$n < \frac{1}{4} = 1,447368$	1279
$n < \frac{1}{5} = 1,446089$	213
	35
	6
	1

Hinc igitur verum valorem ipsius  $n$  non tam accurate concludere licet, quam supra est factum; vnde tuto statuere poterimus  $n = 1,445795$ .

§. 28. Cum igitur certi simus esse  $n = 1,445795$ , erit  $ln = 0,1601067$ , hinc  $la = 9,8398933$ , ideoque  $a = 0,691661$ . Hinc iam quaeramus singulas eius potestates, quae erunt

$$\begin{aligned}
 la^2 &= 9,6797866 \text{ ergo } a^2 = 0,478395 \\
 la^3 &= 9,5196799 \text{ - - } a^3 = 0,330887 \\
 la^4 &= 9,3595732 \text{ - - } a^4 = 0,228862 \\
 la^5 &= 9,1994665 \text{ - - } a^5 = 0,158295 \\
 la^6 &= 9,0393598 \text{ - - } a^6 = 0,109486
 \end{aligned}$$

§. 29. Has igitur potestates ipsius  $a$  auferamus a summis potestatum omnium radicum  $\alpha; \beta; \gamma; \delta; \text{ etc.}$  vt relinquantur summae potestatum reliquarum hoc modo:

$$\begin{aligned}
 \beta + \gamma + \delta + \text{ etc.} &= \mathfrak{A} - a = 0,308339 = \mathfrak{A}' \\
 \beta^2 + \gamma^2 + \delta^2 + \text{ etc.} &= \mathfrak{B} - a^2 = 0,021604 = \mathfrak{B}' \\
 \beta^3 + \gamma^3 + \delta^3 + \text{ etc.} &= \mathfrak{C} - a^3 = 0,002446 = \mathfrak{C}' \\
 &\beta^4 +
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \beta^1 + \gamma^4 + \delta^4 + \text{etc.} &= \mathfrak{D} - \alpha^4 = 0,000305 = \mathfrak{D}' \\ \beta^3 + \gamma^5 + \delta^5 + \text{etc.} &= \mathfrak{E} - \alpha^5 = 0,000038 = \mathfrak{E}' \\ \beta^6 + \gamma^6 + \delta^6 + \text{etc.} &= \mathfrak{F} - \alpha^6 = 0,000005 = \mathfrak{F}' \end{aligned}$$

§. 30. Ex his iam valoribus simili modo, quo ante, appropinquando radicem  $\beta$  elicere licebit, cuius valores ascendendo ita se habebunt:

Differentias.	
$\beta < \sqrt[3]{\mathfrak{A}'} = 0,30833$	16135
$\beta < \sqrt[3]{\mathfrak{B}'} = 0,14698$	1224
$\beta < \sqrt[3]{\mathfrak{C}'} = 0,13473$	258
$\beta < \sqrt[3]{\mathfrak{D}'} = 0,13215$	154
$\beta < \sqrt[3]{\mathfrak{E}'} = 0,13060$	

Ultimo autem valore  $\mathfrak{F}'$  vti plane non licet, quia hic valor per se nimis est incertus: ex differentiis autem concludimus, verum valorem esse circiter  $\beta = 0,13045$ ; neque enim accuratius eum definire licet, ac fortasse hic iam non exiguus latet error; ex eo autem sequitur fore

$$n = \frac{1}{\beta} = 7,6658.$$

§. 31. Quia iste valor  $\beta$  non parum est incertus, ex eo multo minus quicquam pro sequentibus radicibus  $\gamma$ ;  $\delta$ ;  $\varepsilon$ ; concludere licebit. Haecenus ergo pro longitudine penduli simplicis isochroni geminum valorem sumus adepti; maximum scilicet  $f$  vna cum proximo sequenti  $f'$ . Cum enim sit  $f = \frac{a}{n} = a a$  et  $f' = \beta a$ , duo isti valores erunt  $f = 0,691661. a$  et  $f' = 0,1304 a$ . Pro reli-

reliquis autem valoribus plus nobis non constat, quam eos continuo fore minores; neque etiam alia via ad eos valores numeri  $n$  cognoscendos, nisi ut tentando, uti licet, quibus summa istius seriei infinitae:

$$1 - \frac{n}{1} + \frac{n \cdot n}{1 \cdot 4} - \frac{n^3}{1 \cdot 4 \cdot 9} + \text{etc.}$$

ad nihilum redigatur, quod quidem binis casibus inuentis evenire iam novimus, scilicet

$$n = 1, 445795 \text{ et } n = 7, 6658.$$

Praeterea vero factio calculo conclusus est tertius valor  $n = 18, 63$ ; unde fit  $\gamma = 0, 053$  et  $f'' = 0, 053 \cdot a$ . Pro reliquis autem numero  $n$  adhuc multo maiores valores tribui oportebit, unde continuo plures terminos huius seriei computare necesse erit, antequam eius summam prope modum saltem cognoscere licet.

§. 32. Hoc ipsum argumentum de oscillationibus minimis funis libere suspensi iam olim cum illustri *Bernoullio* fusius pertractavi. Cum autem eo tempore Analysis, quae circa functiones duarum plurimumque variabilium versatur, adhuc prorsus esset incognita, ad quam tamen istud problema potissimum est referendum; methodus, qua tum sum usus, non satis ad naturam huius quaestionis accommodata videtur, quamobrem non dubitavi, istam quaestionem hic de nouo retractare, eiusque solutionem ex veris principiis huius quasi novae Analyseos deriuare, quo clarius appareat, quantum etiam nunc in hoc negotio ob defectum Analyseos desideretur; quandoquidem vix vlla spes adhuc affulget, solutionem huius problematis ad eum perfectionis gradum euehendi, quo motum oscillatorium chordarum definire licuit.