

DILVCIDATIONES
DE
TAVTOCHRONISMO.

Auctore

L. E V L E R O.

Postquam olim curvas Tautochronas in fluido, cuius resistentia quadrato celeritatis proportionalis est, post plures irritos conatus elicuissem easque summus Geometra beatae memoriae *Iobannes Bernoulli* calculo suo quoque comprobasset, totum hoc argumentum in *Mechanicae meae Volumine secundo* fusius sum persecutus et quoniam pro descensu et ascensu Tautochronae reperiuntur diuersae ideoque ad praxin sunt inutiles, plurimum operae impendi, ut curvas duabus partibus similibus constantes inuestigarem, super quibus non quidem descensus vel ascensus seorsim forent isochroni, sed potius integrae oscillationes aequalibus temporibus absoluerentur, quod autem negotium ob summas calculi difficultates mihi non nisi pro fluidis rarissimis successit, ita ut curua, quam ibi sum adeptus, maxime ~~quam~~ fructu loco cycloidis in praxi adhiberi posse videatur, tum vero etiam pro aliis resistentiae hypotheseibus, vel cubo, vel biquadrato vel alii cuiunque potestati celeritatis proportionalibus frustra tautochronas anquisiui, interim tamen pro casibus, ubi hae resistentiae fuerint

fuerint quam minimae, mihi licuit tautochronas tam pro descensu, quam pro ascensu assignare, neque vero deinceps has inuestigationes ulterius sum profectus. Deinde autem longo post temporis interuallo insignis Geometra Gallus Fontaine felicissimo successu per methodum ingeniosissimam ostendit, meas Tautochronas pro resistentia quadrato celeritatis proportionali etiamnunc locum habere, si insuper resistentia ipsi celeritati proportionalis accesserit, qua inuestigatione ardua ista de Tautochronis quaestio plurimum est illustrata. Aliquot autem abhinc annis Viri Celeberrimi *d' Alembert et la Grange* hanc quaestionem denuo insigni studio sunt aggressi, quaestionem autem ipsam ita inuerterunt, ut non pro certa quadam resistentiae hypothesi in Tautochronas inquirerent, sed ~~vivissim~~ eiusmodi resistentiae leges inuestigarent, pro quibus ipsis Tautochronas exhibere liceret, neque tamen ipsis licuit pro vlla hypothesi simpliciori, qua resistentia potestati cuiuspiam celeritatis esset proportionalis, praeter rationem simplicem et duplicatam celeritatum optatum scopum attingere. Interim tamen summo ardore eorum Analysin sum perscrutatus et ingeniosissima artificia, quibus sunt vsi, admiratus, calculis enim subtilissimis et maxime lubricis omnia sunt referta, ut non nisi summa adhibita attentione perspici queant; quae autem sunt praestita, mihi quidem sine tantis calculi tricis multo faciliore negotio expediri posse videntur, quam ob rem quae de hoc argumento sum

meditatus ob rei dignitatem hic breuiter sum expo-
siturus.

Tab. IV.
Fig. 7.

§. 1. Sit $A M E$ curua, super qua fiant sine
descensus siue ascensus; $A P$ axis verticalis; $A M$
arcus quicumque $= s$; eique abscissa respondens
 $A P = x$; ita, vt aequatio inter x et s definiat
naturam curuae. Tum vero sit celeritas corporis
in $M = u$, et tempus, quo arcus $A M$ absoluitur,
 $= t$, ita, vt semper habeatur $dt = \frac{ds}{u}$. Iam si
corpus a sola grauitate vrgeretur; haberetur vtique
 $u du = -g dx$; denotante g quantitatem grauitatis.
At si corpus insuper patiatur resistentiam quamcun-
que, quae sit $= R$, quam in genere spectemus, vt
functionem quamcunque binarum variabilium u et x
siue u et s , quandoquidem x ab s pendere concipi-
tur; tum, vti constat, pro motu descensus valebit
haec aequatio

$$u du = -g dx + R ds;$$

pro motu autem ascensus haec:

$$u du = -g dx - R ds.$$

Quodsi ergo ipsa curua cum resistentia detur, cele-
ritatem u ex hac aequatione definiti oportebit

$$u du = -g dx \mp R ds$$

vbi signum superius ascensum, inferius vero de-
scensum innuit. Inuenta autem celeritate tempus
determinari debet ex hac aequatione $dt = \frac{ds}{u}$.

§. 2. Sin autem vicissim ipsum tempus t pro-
ponatur, functione quacunque binarum variabilium
 u et s

u et s expressum; tum ipsam curuam vna cum resistētia sequenti modo inuenire licebit: differentiata scilicet forma pro tempore t proposita prodeat

$$dt = M ds + N du,$$

et quia $dt = \frac{ds}{u}$ habebitur ista aequatio

$$M ds + N du = \frac{ds}{u}$$

hincque

$$u du = \frac{ds (1 - Mu)}{N},$$

quae forma cum hac

$$u du = -g dx + R ds$$

comparata praebet

$$-g dx + R ds = \frac{ds (1 - Mu)}{N},$$

quae aequatio posito $g dx = S ds$ denotante S functionem ipsius s abit in hanc

$$-S + R = \frac{1 - Mu}{N};$$

euoluta enim formula $\frac{1 - Mu}{N}$, pars solam variabilem s inuoluens aequetur ipsi $-S$, vnde deinceps natura curuae definietur; reliqua vero pars ambas variables u et s continens ipsi $+R$ aequalis ponatur; hincque ipsa resistētia siue pro descensu siue pro ascensu innotescet.

§. 3. His praemissis ipsum propositum adgre-
diamur; quo curua $A M$ tautochronismi proprietate
gaudere requiritur, vbi ante omnia perpendi oportet,
cuiusmodi functio binarum variabilium u et s
assumi debeat pro tempore t , vt tempus totius siue

descensus siue ascensus obtineat quantitatem constantem. Primum autem quia t indicat tempus, quo arcus indefinitus $AM = s$ percurritur; manifestum est, hanc functionem in nihilum abire debere, posito arcu $s = 0$, qui est vnus terminus siue descensus siue ascensus totius; alter autem terminus ibi existit, vbi celeritas corporis u fit nulla; quare cum tempus inter hos terminos interceptum debeat esse constans, functio illa pro tempore assumenda posito $u = 0$ in quantitatem constantem abire debet, quibus duabus conditionibus iunctis tempus t eiusmodi functione ipsarum u et s est exprimendum; quae facta $s = 0$ euanescat; facta autem $u = 0$ abeat in quantitatem constantem.

§ 4. Quo hoc clarius reudamus, sumamus pro tempore t hanc formulam $\alpha \text{ Arc. tang. } \frac{Ns}{u}$, quae formula vtique euanescit sumto $s = 0$; sumto autem $u = 0$ prodit $\alpha \text{ Arc. tang. } \infty$, siue $\frac{\alpha\pi}{2}$ denotante π peripheriam circuli, cuius diameter $= 1$. Hinc autem fit

$$dt = \frac{\alpha \cdot N \cdot u \, ds - \alpha N s \, du}{u^2 + N^2 s^2}$$

Vnde pro formula nostra generali

$$dt = M \, ds + N \, du \text{ fit}$$

$$M = \frac{\alpha N u}{u^2 + N^2 s^2} \quad \text{et} \quad N = - \frac{\alpha N s}{u^2 + N^2 s^2}$$

hincque denique

$$-S \overline{+} R = - \frac{u^2 (1 - \alpha N) - N^2 s^2}{\alpha N s}$$

hic

hic pars a sola variabili s pendens $-\frac{Ns}{\alpha}$ praebet
 $S = \frac{Ns}{\alpha}$. Altera vero pars dat

$$+ R = -\frac{u^2 (1 - \alpha N)}{\alpha N s},$$

ita, vt resistentia sit directe vt quadratum celeritatis, inuerse autem vt ipse arcus s ; at si capiatur $\alpha = \frac{1}{N}$, haec resistentia penitus euanescit et curua prodit tautochrone in vacuo; cum enim sit

$$g dx = S ds,$$

pro hoc casu fit

$$g dx = N^2 s ds$$

et integrando

$$g x = \frac{1}{2} N^2 s^2,$$

quae utique est aequatio pro cycloide.

§. 5. Quo autem hoc argumentum generalius pertractemus, postquam pro tempore t talis functio, qualem descripsimus, fuerit assumpta; videamus, quemadmodum in formula differentiali

$$dt = M ds + N du$$

quantitates M et N futurae sint comparatae. Hunc in finem cum sit $M = (\frac{dt}{ds})$; ipsa autem functio t posito $u = 0$ fiat constans; necesse est, vt formula $(\frac{dt}{ds})$ siue littera M fiat $= 0$ posito $u = 0$. Deinde quia $N = (\frac{dt}{du})$; functio autem t , posito $s = 0$, euanescat, etiam ipsa littera N facto $s = 0$ euanescere debet, sicque tautochronismus postulat, vt in formula

$$dt = M ds + N du$$

litte-

littera M euanescat, facto $u = 0$; littera autem N euanescat, facto $s = 0$ quibus duabus conditionibus ex ipsa rei natura haec tertia est adiungenda, ut ipsa formula $M ds + N du$ sit verum differentiale, siue ut sit

$$\left(\frac{dM}{du}\right) = \left(\frac{dN}{ds}\right).$$

§. 6. His autem conditionibus plene satisfit statuendo

$$dt = \frac{u ds - s du}{Q},$$

denotante Q functionem quamcunque ambarum variabilium u et s ; erit enim

$$M = \frac{u}{Q} \quad \text{et} \quad N = \frac{-s}{Q},$$

dummodo Q neque habeat factorem s neque u . Quod autem haec formula verum sit differentiale, facile ostenditur ponendo $u = vs$; hinc enim quia Q est functio duarum dimensionum ipsarum u et s , euadet $Q = s^2$ Funct. v ; deinde vero numerator $u ds - s du$ abit in $-s^2 dv$; sicque tota fractio fiet $= \frac{-dv}{\text{Funct. } v}$ quod vtique est verum differentiale. His autem pro M et N valoribus substitutis aequatio nostra finalis erit

$$-S + R = \frac{u^2 - Q}{s},$$

cui pro indole functionis Q facile infinitis modis satisfieri licet.

§. 7. Vt irrationalia euitemus, pro Q sumamus talem formam

$$Q = \alpha u^2 + \beta s u + \gamma s^2 + \frac{\delta \cdot u^3}{s} + \frac{\epsilon \cdot u^4}{s^2} \text{ etc.}$$

atque

atque hinc nanciscimur

$$-S \mp R = \frac{(1-\alpha)u^2}{s} - \beta u - \gamma s - \frac{\delta u^3}{s^2} - \frac{\epsilon u^4}{s^3} \text{ etc.}$$

unde pro natura curvae statuemus $S = \gamma s$ ideoque $g dx = \gamma s ds$, ita, vt tautochrone iterum sit cyclois, dummodo resistentia fuerit

$$R = \frac{(1-\alpha)u^2}{s} - \beta u - \frac{\delta u^3}{s^2} - \frac{\epsilon u^4}{s^3} \text{ etc.}$$

qua expressione inuoluitur resistentia ipsi celeritati u simpliciter proportionalis, cui adiungere licebit generatim functionem quamcunque vnus dimensionis ipsarum u et s , cuiusmodi sunt termini

$$\frac{(1-\alpha)u^2}{s}; \frac{\delta u^3}{s^2}; \frac{\epsilon u^4}{s^3} \text{ etc.}$$

§. 8. Denotet q functionem ipsius s , quae euanescat posito $s = 0$, ac facile perspicitur, etiam hanc formam multo generaliore

$$dt = \frac{u dq - q du}{Q}$$

quaesito satisfacere, si modo pro Q accipiatur functio duarum dimensionum ipsarum u et q . Hinc autem erit

$$M = \frac{u dq}{Q ds} \text{ et } N = \frac{-q}{Q}$$

atque inde resultat ista aequatio

$$-S \mp R = \frac{u^2 dq - Q ds}{q ds};$$

cui aequationi infinitis modis satisfieri potest.

§. 9. Vnico autem modo hinc terminus a celeritate u immunis resultare potest, sumendo scilicet q^2 pro Q . Sit igitur $Q = \alpha q^2 + Q'$ ita, vt etiam
 Tom. XVII. Nou. Comm. A a a iam

iam Q' complectatur functiones duarum dimensionum ipsarum u et q ; quare cum nunc sit

$$-S \overline{+} R = -\alpha q - \frac{Q'}{q} + \frac{u^2 dq}{q ds}$$

statuatur $S = \alpha q$, ita, vt pro curua tautochrona habeatur $g dx = \alpha q ds$; tum vero pro resistentia obtinetur

$$\overline{+} R = -\frac{Q'}{q} + \frac{u^2 dq}{q ds},$$

vbi pars $-\frac{Q'}{q}$ denotabit functionem quamcunque vnus tantum dimensionis ipsarum u et q ; ideoque tam fractiones, quam irrationalia euitando sumi poterit

$$\frac{Q'}{q} = \beta u + \frac{\gamma u^2}{q} + \frac{\delta u^3}{q^2} + \frac{\epsilon u^4}{q^3} + \frac{\zeta u^5}{q^4} \text{ etc.}$$

quibus insuper adiungi possunt

$$\frac{\eta q^2}{u} + \frac{\theta q^3}{u^2} + \frac{\iota q^4}{u^3} \text{ etc.}$$

quin etiam tales simpliciter radicales

$$f \sqrt{q u} + \frac{g u \sqrt{u}}{\sqrt{q}} + \frac{h u^2 \sqrt{u}}{q \sqrt{q}} \text{ etc.}$$

§. 10. Hic iam facile effici potest, vt in formula resistentiae R occurrat terminus $f u^2$ quadrato scilicet celeritatis simpliciter proportionalis. Ex aequatione scilicet postrema fiat

$$\frac{u^2 dq}{q ds} - \frac{\gamma u^2}{q} = f u^2, \text{ siue } \frac{dq}{q} - \frac{\gamma ds}{q} = f ds;$$

vnde deducitur

$$ds = \frac{dq}{\gamma + f q} \text{ et integrando } s = \frac{1}{f} l(\gamma + f q) + C$$

quae constans ita definiri debet, vt q simul cum s euanescat, ita, vt sit

$$s = \frac{1}{f} l \frac{(\gamma + f q)}{\gamma} \text{ siue } e^{fs} = \frac{\gamma + f q}{\gamma} = 1 + \frac{f q}{\gamma};$$

ficque

ficque functio de nouo introducta q ita definitur, vt fit

$$q = \frac{\gamma}{f} (e^{fs} - 1);$$

hunc igitur valorem pro q vbique substituendo proveniet tota resistentia huic casui conueniens

$$\overline{R} = \beta u + f u^2 + \frac{\delta \cdot u^3}{q^2} + \frac{\epsilon \cdot u^4}{q^3} \text{ etc.}$$

quibus insuper pro lubitu functiones quaecunque vnius dimensionis adiungi possunt.

§. 11. Ista inuestigatio tam late patet, vt ferre omnes resistentiae hypotheses, quas Viri Celeberrimi, Fontaine, *D'Alembert* et *la Grange*, per methodos maxime intricatas et calculos operosissimos elicuerunt, in ea contineantur. Saltem non parum difficile foret, inde eiusmodi resistentiae hypothesin eruere, quam non facile ex nostra solutione deriuare liceret; neque autem hinc vlla via nobis aperitur ad eiusmodi resistentiam, quae vel cubo vel alia cuiuspiam altiori potestati celeritatis esset proportionalis.

§. 12. Hoc autem mirum videri non debet, cum formula, quam hic pro tempore assumimus, neutiquam sit generalis, cum potius casum satis particularem complectatur; facile enim quocunque alias formulas ad institutum aequae adcommodatas excogitare licet; quomodo autem eiusmodi formae inuestigari queant, quae ad certam resistentiae hypothesin deducant, minime adhuc patet, neque etiam vlla methodus id praestandi etiamnunc perspicitur. Quo autem clarius pateat, infinitas solutiones in no-

fra euolutione non contentas facili negotio exhiberi posse, vnico exemplo declarasse sufficiet. Sumatur scilicet tempus

$$t = a \text{ Arc. tang } \frac{s+u}{s-u};$$

quae formula vtique euanescit facto $s=0$; facto autem $u=0$ fit constans $= \alpha \cdot \text{Arc. tang. } 1$; hinc autem oritur

$$dt = \alpha \frac{u(1+u)ds - s(1-s)du}{2s^2 + 2su(1+s) + u^2(1+s^2)}$$

ita, vt fit

$$M = \frac{\alpha u(1+u)}{2s^2 + 2su(1+s) + u^2(1+s^2)}$$

$$\text{et } N = \frac{\alpha s(s-1)}{2s^2 + 2su(1+s) + u^2(1+s^2)};$$

vnde consequimur

$$-S + R = \frac{2s^2 + 2su(1+u) + u^2(1+s^2) - \alpha u^2(1+u)}{\alpha s(s-1)}$$

ex quo colligimus $S = -\frac{2s}{\alpha(s-1)}$ ficque

$$gdx = -\frac{2sds}{\alpha(s-1)} \text{ et } g^x = -\frac{2s}{\alpha} - \frac{2}{\alpha} \int (s-1) + \text{Const.} \\ = -\frac{2s}{\alpha} - \frac{2}{\alpha} \int (1-s);$$

tum vero resistentia prodit

$$+R = \frac{2su(1+u) + u^2(1+s^2) - \alpha u^2(1+u)}{\alpha s(s-1)}$$

ex quo facile perspicitur, si huiusmodi formulae vltimum vsum habere possent, sine vlla difficultate quotcunque alias similes erui posse; fateor autem, parum fructus pro scopo nostro hinc sperari licere.

§. 13. Inter huiusmodi autem formas maxime eminet ea ipsa, qua iam ante sumus vfi et quae nos deduxit ad resistentiam iam ab aliis tractatam, partim

partim ipsi celeritati, partim eius quadrato proportionalem; quin etiam hanc formam adhuc latius extendere licet; sumpta enim pro v functione quacunquē ipsius celeritatis u , quae posito $u=0$ euanescat, etiam haec forma pari successu

$$dt = \frac{v dq - q dv}{Q}$$

vsurpari poterit, si modo Q denotet functionem duarum dimensionum ipsarum q et v , tum enim ipsum tempus t aequabitur functioni nullius dimensionis ipsarum q et v , siue functioni fractionis $\frac{q}{v}$. Hinc autem pro motu corporis habebitur ista aequatio

$$\frac{v dq - q dv}{Q} = \frac{ds}{u}; \text{ siue}$$

$$uv dq - qu dv = Q ds,$$

quae ad formam generalem

$$u du = -S ds + R ds \text{ accommodata praebet}$$

$$u du = \frac{uv dq}{q} \cdot \frac{du}{dv} - \frac{Q ds}{q} \cdot \frac{du}{dv},$$

cuius expressionis portio solam s vel q inuoluens pro termino $-S ds$; reliqua vero pro termino $+ R ds$ accipi debet.

§. 14. Hinc autem nullas resistentiae hypotheses concinnas deriuare licebit, nisi pro v accipiatur potestas u^n ; tum vero ista formula latius non patet, quam ipsa ante vsitata

$$dt = \frac{u dq - q du}{Q};$$

quia enim ibi fit t functio fractionis $\frac{q}{u^n}$, eadem spon-

te reducitur ad functionem fractionis $\frac{q^{\frac{1}{n}}}{u}$, sicque ni-

hil impedit, quominus loco $q^{\frac{1}{n}}$ ipsa littera q scriba-
tur; quam ob causam ipsa formula primum visitata
eo magis fit notatu digna; quocirca si loco w ipsam
celeritatem u introducamus, aequatio pro tautochro-
na atque ipso corporis motu erit

$$u \, d u = \frac{u^2 \, d q}{q} - \frac{Q \, d s}{q},$$

vbi cum valor ipsius Q capi queat

$$= \alpha q^2 + \beta q u + \gamma u^2 + \frac{\delta u^3}{q} + \frac{\varepsilon u^4}{q^2} + \frac{\zeta u^5}{q^3} \text{ etc.}$$

haec aequatio induet istam formam

$$u \, d u = -\alpha q \, d s - \beta u \, d s + u^2 \left(\frac{d q}{q} - \frac{\gamma \, d s}{q} \right) - \frac{\delta u^3 \, d s}{q^2} - \frac{\varepsilon u^4 \, d s}{q^3} - \frac{\zeta u^5 \, d s}{q^4} \text{ etc.}$$

ita, vt nunc habeamus

$$S = \alpha q; \text{ et } \overline{+} R = -\beta u + u^2 \left(\frac{d q}{q \, d s} - \frac{\gamma}{q} \right) - \frac{\delta u^3}{q^2} - \frac{\varepsilon u^4}{q^3} - \frac{\zeta u^5}{q^4} \text{ etc.}$$

neque ergo pro altioribus ipsius u potestatibus ter-
minus ab arcu s non pendens exhiberi poterit; pro
quadrato autem u^2 factor $\frac{d q}{q \, d s} - \frac{\gamma}{q}$ vtique quantitas
constans reddi potest, vti supra fecimus; tum vero
etiam pro lubitu functioni ipsius s cuiunque ae-
qualis statui potest. Sumta enim hac functione $= \Sigma$, erit

$$\frac{d q}{q \, d s} - \frac{\gamma}{q} = \Sigma$$

vnde functio q ita definitur, vt fit

$$q = \gamma \cdot e^{\int \Sigma \, d s} \int e^{-\int \Sigma \, d s} \, d s,$$

atque hinc quaestio resolui potest, si medium in du-
plicata ratione celeritatis resistens non fuerit vniforme

me

me sed eius densitas vtcunque a loco puncti M pendeat.

§. 15. Inprimis autem circa hanc formam notatu digna est haec insignis proprietas, quod etiam ipse corporis motus super tautochrone generatim definiiri possit, cum enim oriatur haec aequatio

$$\frac{u \, dq - q \, du}{Q} = \frac{ds}{u};$$

prius autem membrum fit differentiale functionis ipsius $\frac{u}{q}$; perspicuum est, si id per $\frac{u}{q}$ multiplicetur, etiam nunc fore integrabile, ita, vt tum habeatur

$$\frac{u}{q} \cdot \frac{u \, dq - q \, du}{Q} = \frac{ds}{q}$$

cuius ergo vtrumque membrum est integrabile; quod etiam hac simplici substitutione facillime obtinetur, ponendo $u = qz$, tum enim functio Q abit in formam $q^2 z$, denotante z functionem quampiam ipsius z et quia

$$u \, dq - q \, du \text{ fit } -q^2 \, dz$$

his substitutis resultat ista aequatio

$$\frac{-z \, dz}{z} = \frac{ds}{q},$$

vnde functio quaedam ipsius z aequabitur integrali $\int \frac{ds}{q}$.

§. 16. Quicquid autem fit, in hac inuestigatione etiamnum parum praestitisse gloriari possumus; quoniam ab iis, qui hoc argumentum tractare, eiusmodi inprimis resistentiae hypotheses desiderari solent, quae purae cuidam celeritatis u functioni sint proportionales. Huiusmodi autem casus hactenus

nus

nus euoluere non licet, nisi vbi resistentia huic formulae $a + bu + c.u^2$ assumitur proportionalis, quae scilicet constet tribus partibus, prima prorsus constante a , altera ipsi celeritati u , tertia vero eius quadrato u^2 proportionali, qui casus cum prae reliquis maxime attentionem nostram mereatur, operae pretium erit cum maiore cura euoluiffe, quandoquidem in Mechanica mea mihi tum temporis non licuit partem mediam ipsi celeritati proportionalem bu in calculum introducere.

Problema.

§. 17. Si resistentia medi huic formulae $a + bu + cu^2$ fuerit proportionalis et corpus deorsum vrgeatur vi vniformi, determinare curuam tautochronam tam descensus quam ascensus.

Solutio.

Manentibus denominationibus ante adhibitis pro motu descensus habebimus hanc aequationem:

$$u du = -g dx + (a + bu + cu^2) ds,$$

in qua cum resistentiae partem primam cum vi absoluta commode coniungere liceat, statuamus

$$g dx - a ds = p ds,$$

vbi p certa erit functio arcus s , mox definienda, ita, vt haec aequatio naturam curuae tautochronae sit expressura. Tum igitur erit

$$u du = -p ds + (bu + cu^2) ds.$$

Iam

Iam introducatur functio quaequam arcus s , quae sit $= q$ et cum ipso arcu s euaneſcat et ſtatuatur tempus, quo arcus $AM = s$ percurritur,

$$t = f \text{ Arc. tang. } \frac{\alpha q}{\beta q + \gamma u}$$

quae expreſſio poſito $q = 0$ ideoque etiam $s = 0$ in nihilum abit; at pro toto tempore deſcenſus, ubi $u = 0$, prodit

$$t = f \text{ Arc. tang. } \frac{\alpha}{\beta}$$

adeoque quantitas conſtans. Hinc autem differentian- do eruimus

$$dt = \frac{\alpha \gamma f(u dq - q du)}{(\alpha^2 + \beta^2)q^2 + 2\beta\gamma qu + \gamma^2 u^2}$$

quod differentiale cum aequari debeat ipſi $\frac{ds}{u}$, habebimus

$$\alpha \gamma f(u^2 dq - qu du) = ds [(\alpha^2 + \beta^2)q^2 + 2\beta\gamma qu + \gamma^2 u^2].$$

Hic igitur ex aequatione aſſumta ſubſtituamus

$$u du = -p ds + (bu + cu^2) ds,$$

ac prodibit

$$\begin{aligned} \alpha \gamma f(u^2 dq + p q ds - q(bu + cu^2) ds) \\ = ds [(\alpha^2 + \beta^2)q^2 + 2\beta\gamma qu + \gamma^2 u^2] \end{aligned}$$

ubi triplicis generis termini occurrunt, ſcilicet ab u liberi, tum vero ſolam u ac denique eius quadra- tum u^2 inuoluentes, quos ſeorſim ad nihilum redigi oportet; vnde tres ſequentes aequationes emergunt

$$\text{I. } \alpha \gamma f.p = (\alpha^2 + \beta^2) q$$

$$\text{II. } -\alpha \gamma f.b = 2\beta\gamma$$

$$\text{III. } \alpha \gamma f(u^2 dq - cu^2 ds) = \gamma^2 u^2 ds$$

Tom. XVII. Nou. Comm. B b b. quarum

quarum prima statim praebet

$$p = \frac{(\alpha^2 + \beta^2)q}{\alpha \gamma}$$

secunda vero

$$f = -\frac{2\beta}{\alpha}$$

tertia denique dat

$$ds = \frac{\alpha f dq}{\gamma + \alpha f c q}$$

et integrando

$$cs = \log. \frac{(\alpha f c q + \gamma)}{\gamma},$$

integratione ita moderata, ut posito $q = 0$ fiat quoque $s = 0$. Hinc ad numeros progrediendo erit

$$e^{cs} = 1 + \frac{\alpha f c}{\gamma} q;$$

unde colligitur

$$q = \frac{\gamma}{\alpha f c} (e^{cs} - 1);$$

atque hinc

$$p = \frac{b^2 (\alpha^2 + \beta^2) (e^{cs} - 1)}{4 \beta^2 c}.$$

Quo nunc has formulas commodiores reddamus, quoniam numerorum α , β , γ tantum ratio in computum venit, faciamus $\beta = b$, eritque

$$\alpha f = -2 \text{ atque } p = \frac{(\alpha^2 + b^2)}{4c} (e^{cs} - 1)$$

et $q = -\frac{\gamma}{2c} (e^{cs} - 1)$. Sit nunc $p = \frac{k}{c} (e^{cs} - 1)$

eritque $k = \frac{\alpha^2 + b^2}{4}$, atque $\alpha = \sqrt{4k - b^2}$.

Hinc igitur aequatio pro curua tautochrone descensus erit

$$g dx - a ds = \frac{k}{c} (e^{cs} - 1) ds$$

aequa-

aequatio vero motum determinans

$$u \, d u = -\frac{k}{c} (e^{cs} - 1) \, d s + (b u + c u^2) \, d s$$

hincque tempus per arcum $A M = s$ oritur

$$t = \frac{-2}{\sqrt{(4k-b^2)}} \text{Arc. tang. } \frac{(e^{cs}-1)\sqrt{(4k-b^2)}}{b(e^{cs}-1)-2cu}$$

ideoque tempus totius descensus

$$t = \frac{-2}{\sqrt{(4k-b^2)}} \text{Arc. tang. } \frac{\sqrt{(4k-b^2)}}{b}$$

quod utique est constans. Quodsi iam haec curua ultra A continuetur, quod fit sumendo s negative, ea vitro praebet tautochronam ascensus, quandoquidem sumto s et $d s$ negative aequatio pro motu erit

$$u \, d u = -g \, d x - (a + b u + c u^2) \, d s,$$

quae utique motum ascensus definit.

§. 18. Dubium hic occurrere posset, quod pro tempore t expressio negativa est inuenta: sed tenendum est, formam irrationalem $\sqrt{(4k-b^2)}$ negative accipi posse, ita, ut reuera habeatur

$$t = \frac{2}{\sqrt{(4k-b^2)}} \text{Arc. tang. } \frac{\sqrt{(4k-b^2)}}{b}$$

notum autem est, arcum tangenti negativae respondentem quadrante esse maiorem. Quod autem ad ipsum motum super hac curua attinet, aequatio nostra ad separabilitatem perducetur, ponendo

$$u = (e^{cs} - 1) z$$

vnde tota aequatio per $e^{cs} - 1$ divisa reperitur

$$(e^{cs} - 1) z \, d z = -\frac{k}{c} \, d s + b z \, d s - c z^2 \, d s$$

B b b 2

quae

quae sponte dat

$$\frac{c z dz}{b c z - c^2 z^2 - k} = \frac{ds}{e^{cs} - 1}$$

cuius postremi membri integrale est $\frac{1}{c} \log(1 - e^{-cs})$ prioris autem membri integrale et logarithmos et quadraturam circuli inuoluit.

§. 19. Alii adhuc dubio hic necesse videtur occurrere; scilicet cum tempus definiatur arcu circuli, cuius tangens praescribitur, eidem autem tangenti innumerabiles arcus conueniant, videri posset, hanc formulam simul omnes oscillationes super hac curua in se complecti; vnde quia hi arcus in progressionem arithmetica progrediuntur, sequeretur omnes plane oscillationes inter se fore aequediurnas, quod tamen fecus euenire nouimus. Haec quidem conclusio locum esset habitura, si motus tam ascensus, quam descensus super eadem curua eadem aequatione exprimeretur; at quia hoc non vsu venit, mirum non est, quod formula pro tempore data unicam tantum oscillationem contineat, quae scilicet a dextra ad sinistram progreditur, motus vero a sinistra ad dextram alia diuersa aequatione determinatur sicque illa conclusio nullo modo hic admitti potest.