

ENODATIO MAXIMI PARADOXI,

IN PROBLEMATI QUODAM MECHANICO OCCURRENTIS.

AUCTORE

L. EULERO.

IN USU CONVENTUI EXHIBUIT DIE 29. MAII 1731.

Problema mechanicum, quod tantas difficultates, atque adeo manifestas contradictiones, implicare videtur, ita succincte enunciamus. *Supponitur curvam AYZ , super qua corpus descendens secundum horizontem AB motu uniformiter accelerato progreditur, ita ut tempus per AY sit in ratione subduplicata abscissae AX .*

Tab. I.
Fig. 1.

§. 2. Vocetur abscissa horizontalis $AX = x$, applicata verticalis $XV = y$, positoque $dy = p dx$ erit curvae elementum $Yy = dx \sqrt{1 + pp}$, unde cum celeritas in Y sit \sqrt{y} , erit tempus descensus per arcum

$AY = \int \frac{dx \sqrt{1 + pp}}{\sqrt{y}}$ quod igitur ipsi \sqrt{x} proportionale esse debet.

Statuatur ergo

$$\int \frac{dx \sqrt{1 + pp}}{\sqrt{y}} = 2 \sqrt{2nx}, \text{ eritque } \frac{dx \sqrt{1 + pp}}{\sqrt{y}} = dx \sqrt{\frac{2n}{x}},$$

unde deducitur $y = \frac{x(1 + pp)}{2n}$, quae ergo est aequatio pro ipsa curva quaesita.

§. 3. Differentiemus hanc aequationem, ut ob $dy = p dx$ calculum ad duas tantum variables x et p revocemus, fietque

$$2np dx = dx (1 + pp) + 2x p dp,$$

unde oritur haec aequatio separata: $\frac{\partial x}{x} = -\frac{2p \partial p}{1 - 2np + pp}$, cujus denominator, quando $n > 1$, duos factores simplices involvit, factaque integratione pervenitur ad curvas ACZ tractu satis uniformi in infinitum descendentes, ita ut nullum dubium superesse possit, quomodo motus super hac curva conditioni praescriptae respondeat.

§. 4. At vero si $n < 1$ integratio nostrae aequationis involvet arcus circulares atque ejusmodi curvas producit, quae modo progredi modo regredi deprehenduntur, quod cum natura motus quem desideramus, nullo plane modo consistere potest. Quia enim talem curvam postulamus, super qua corpus ita descendat, ut ejus motus secundum horizontem uniformiter acceleretur atque adeo celeritas sit ut \sqrt{x} , nullo plane modo patet, quomodo curva modo progrediens modo regrediens cum hac conditione consistere possit.

§. 5. Quod quo clarius apparent ipsam aequationem integratam consideremus, et cum sit

$$\frac{\partial x}{x} = -\frac{2p \partial p + 2n \partial p}{1 - 2np + pp} = -\frac{2n \partial p}{1 - 2np + pp},$$

partis prioris integrale est $-l(1 - 2np + pp)$, posterioris vero integrale arcum circuli involvit, ad quem inveniendum, quia $n < 1$ ponamus $n = \cos. \nu$ atque constat fore

$$\int \frac{\partial p}{1 - 2p \cos. \nu + pp} = \frac{1}{\sin. \nu} A \text{ tag. } \frac{p \sin. \nu}{1 - p \cos. \nu}$$

sicque nostrum integrale erit

$$lx = l \frac{a}{1 - 2np + pp} - \frac{2}{\text{tag. } \nu} A \text{ tag. } \frac{p \sin. \nu}{1 - p \cos. \nu},$$

ad quam aequationem magis evolvendam ponamus $A \text{ tag. } \frac{p \sin. \nu}{1 - p \cos. \nu} = \Phi$ atque ad numeros adscendendo erit

$$x = \frac{a}{1 - 2np + pp} e^{-2\Phi \cot. \nu}; \text{ tum vero erit}$$

$$y = \frac{x(1 + pp)}{2 \cos. \nu}.$$

§. 6. Quoniam igitur $\frac{p \sin. \nu}{1 - p \cos. \nu} = \text{tag. } \Phi$, erit

$$p = \frac{\text{tag. } \Phi}{\sin. \nu + \cos. \nu \text{ tag. } \Phi} = \frac{\sin. \Phi}{\sin. (\nu + \Phi)},$$

unde colligitur $1 - pp = \frac{\sin. \Phi^2 + \sin. (\nu + \Phi)^2}{\sin. (\nu + \Phi)^2}$, hincque
 $2p \cos. \nu + pp = \frac{\sin. \Phi^2 + \sin. (\nu + \Phi)^2 - 2 \sin. \Phi \cos. \nu \sin. (\nu + \Phi)}{\sin. (\nu + \Phi)^2}$,
 quae expressio satis complicata per notas angulorum reductiones
 reducetur ad hanc simplicissimam: $1 - 2p \cos. \nu + pp = \frac{\sin. \nu^2}{\sin. (\nu + \Phi)^2}$,

unde pro binis coordinatis x et y sequentes formulas obtinemus:

$$x = \frac{a \sin. (\nu + \Phi)^2}{\sin. \nu^2} e^{-2\Phi \cot. \nu} \quad \text{et}$$

$$y = \frac{a (\sin. \Phi^2 + \sin. (\nu + \Phi)^2)}{2 \cos. \nu \sin. \nu^2} e^{-2\Phi \cot. \nu}.$$

Iste non sine maxima admiratione videmus infinitis casibus abscissa
 evanescere, neque tamen negativam fieri posse. Quoties enim
 fuerit $\nu + \Phi = i\pi$, denotante i numerum quemcunque integrum
 sive positivum sive negativum, semper evadet $x = 0$. Quin etiam
 haec abscissa infinita recipit maxima, ubi scilicet fit $\frac{\partial x}{\partial \Phi} = 0$. Re-

$$\frac{\partial x}{\partial \Phi} = \frac{2a \sin. (\nu + \Phi) \cos. (\nu + \Phi) - 2a \cot. \nu \sin. (\nu + \Phi)^2}{\sin. \nu^2} x e^{-2\Phi \cot. \nu}$$

sive etiam
 $\frac{\partial x}{\partial \Phi} = \frac{2a}{\sin. \nu^2} \sin. (\nu + \Phi) (\sin. \nu \cos. (\nu + \Phi) - \cos. \nu \sin. (\nu + \Phi)) e^{-2\Phi \cot. \nu}$
 quae expressio reducitur ad hanc formam simpliciore:

$$\frac{\partial x}{\partial \Phi} = \frac{2 \sin. \Phi \sin. (\nu + \Phi)}{\sin. \nu^2} e^{-2\Phi \cot. \nu},$$

haec non solum casibus quibus $\nu + \Phi = i\pi$, sed etiam quoties
 $\sin. \Phi = 0$, evanescit, in quibus ergo omnibus locis abscissa desinit
 vel crescere si antea crevit, vel decrescere si ante decreverat, id
 quod ideae, quam nobis de curva quaesita formavimus, aperte con-

tradiunt. Deinde etiam applicata y alternatim ascendere ac des-
 cendereprehenditur, scilicet prouti $\frac{\partial y}{\partial \Phi}$ vel positivum vel negati-
 vum induet valorem. Cum enim sit $\partial y = p \partial x$, erit

$$\frac{\partial y}{\partial \Phi} = p \frac{\partial x}{\partial \Phi} = \frac{2a \sin. \Phi^2}{\sin. \nu^2} e^{-2\Phi \cot. \nu},$$

sicque y fiet maximum, vel minimum, quoties fuerit $\sin. \Phi = 0$, si
 $\Phi = i\pi$, quibus casibus etiam abscissa x evadit maxima vel minima
 quae circumstantia paradoxon, quod explicare suscepimus, multo ma-
 joribus difficultatibus involvit.

§. 8. Imprimis autem, quia in omnibus phaenomenis mech-
 nicis directio motus in contrariam plagam converti nequit, nisi ubi
 celeritas evanescit, in omnibus locis, ubi abscissa vel maximum vel
 minimum valorem attigerit, celeritas evanescens statui deberet, cum
 tamen haec ipsa celeritas ubique sit ut \sqrt{x} . Hinc paradoxon illud
 adhuc multo magis intricatum redditur, neque ulla via patere vide-
 tur, unde conciliatio nostri calculi cum motu vero corporis sperari
 posset.

§. 9. Quodsi autem singula momenta, quibus nostra solutio
 innititur, perpendamus, nulla ratio urget, ut motus continuus inde
 produci statuatur; plus enim a solutione non postulatur, quam ut
 omnibus locis celeritas sit ut radix quadrata ex abscissa, quae cum
 ex ipsa natura tam negative quam positive accipi queat, nihil impe-
 dit quo minus celeritates quandoque fiant negativae et retrorsum
 vergant, unde concedi oportebit dari ejusmodi casus, ubi celeritas
 in contrariam plagam convertitur, quod quia transitu per statum
 quietis fieri nequit, necessario statuere debemus, in his locis cele-
 ritatem subito in contrariam plagam, quasi per reflexionem, immutari.
 Atque in hoc ipso consistit enodatio omnium difficultatum, quibus
 haec solutio perturbari videbatur.

§. 10. Nunc igitur facile perspicitur has reflexiones ibi con-
 tingere debere, ubi curva subito in contrariam partem per cuspidem
 revertitur, id quod in omnibus illis locis evenire debet, ubi angulus
 $\Phi = i\pi$, idque tam positive quam negative. Cum enim in his locis
 fiat $\frac{\partial y}{\partial \Phi} = 0$, ideoque tangens evadat horizontalis, vidimus ibidem
 quoque fieri $\frac{\partial x}{\partial \Phi} = 0$, quo indicatur, curvam ibi per cuspidem qua-

etiam angulum Φ tanquam infinite parvum spectemus, sicuti etiam in art. 10. §. 1. ubi dicitur, quod si Φ est infinite parvum, tunc $\sin(\alpha + \Phi) = \sin \alpha + \Phi \cos \alpha$, et $\cos(\alpha + \Phi) = \cos \alpha - \Phi \sin \alpha$.

$$\sin(\alpha + \Phi) = \sin \alpha (1 + \frac{1}{2} \Phi \Phi) + \cos \alpha (\Phi - \frac{1}{6} \Phi^3),$$

quod si etiam altiores potestates ipsius Φ negligimus, quare si etiam α tantummodo reijciamus, erit

$$\sin(\alpha + \Phi) = \sin \alpha (1 + \Phi \cot \alpha - \frac{1}{2} \Phi \Phi),$$

quod expressione ducta in

$$e^{-\Phi \cot \alpha} = 1 - \Phi \cot \alpha + \frac{1}{2} \Phi \Phi \cot^2 \alpha,$$

proditur $\sin(\alpha + \Phi) e^{-\Phi \cot \alpha} = \sin \alpha (1 - \frac{\Phi \Phi}{2 \sin^2 \alpha})$, cujus expressionis quadratum ductum in $\frac{a}{\sin^2 \alpha}$ dabit valorem ipsius

$$x = a (1 - \frac{\Phi \Phi}{2 \sin^2 \alpha})^2 = a (1 - \frac{\Phi \Phi}{\sin^2 \alpha}).$$

Unde patet, si Φ capiatur positive sive negative, utroque casu abscissam fieri minorem, ideoque curvam in hoc loco cuspidem habere debere.

§. 11. Hoc etiam magis confirmatur, si radius osculi curvae, qui est $\frac{\partial x (1 + pp)^{\frac{3}{2}}}{\partial p}$, contemplemur, cujus valorem ex aequatione principali $\partial x = \frac{-2p \partial p}{1 - 2np + pp}$ facile determinabimus. Hinc enim statim deducimus $\frac{\partial x}{\partial p} = \frac{2px}{1 - 2np + pp}$, unde radius osculi in quovis puncto y erit $\frac{2px(1+pp)^{\frac{3}{2}}}{1-2np+pp}$. Jam quia invenimus $p = \frac{\sin \alpha}{\sin(\alpha + \Phi)}$, in loco proposito, ubi $\Phi = 0$, erit quoque $p = 0$, ideoque radius osculi evanescit. Constat autem cuspidem locum habere non posse, nisi ubi radius osculi evanescit vel in infinitum excrescit. Haecque est causa cur abscissae curvae inventae modo crescant, modo decrescant, ideoque etiam ipse motus modo sit directus, modo retrogradus, celeritate tamen semper manente ipsi $\pm \sqrt{x}$ proportionali.

§. 12. Quod autem hic ostendimus de casu ubi $\Phi = 0$, idem quoque valet de omnibus casibus quibus $\Phi = \pm i\pi$; propte-

rea quod $\sin. (\nu + \Phi)^2$ non mutatur. At factor exponentialis, loco Φ posito $\pm i\pi + \Phi$, abit in $e^{\mp i\pi \cot. \nu} \times e^{-2\Phi \cot. \nu}$; ideoque praecedentem rationem tenet constantem, consequenter eadem phaenomena hinc resultare debent, quae pro casu $\Phi = 0$ exposuimus.

§. 13. Quin etiam hic plurimum notasse juvabit, si in genere loco Φ scribamus $\pi + \Phi$, curvam prodituram esse priori perfecte similem. Si enim coordinatas pro angulo $\pi + \Phi$ designemus

per x' et y' , reperiemus $x' = \frac{ae^{-2\pi \cot. \nu}}{\sin. \nu^2} \sin. (\nu + \Phi)^2 e^{-2\Phi \cot. \nu}$

tum vero $y' = \frac{ae^{-2\pi \cot. \nu}}{2 \cos. \nu \sin. \nu^2} (\sin. \Phi^2 + \sin. (\nu + \Phi)^2) e^{-2\Phi \cot. \nu}$, si

que erit $x : x' = e^{2\pi \cot. \nu} : 1$, eodemque modo etiam erit

$$y : y' = e^{2\pi \cot. \nu} : 1,$$

quae ratio cum utrinque sit eadem, evidens est, portionem curvae ex angulo $\pi + \Phi$ oriundam perfecte similem fore portioni angulo Φ respondenti. Quocirca ad figuram totius curvae cognoscendam sufficiet unam tantum ejus portionem, ex intervallo ab angulo Φ a $\pi + \Phi$ ortam, determinasse, quippe cui sequentes omnes, intervalla a $\pi + \Phi$ ad $2\pi + \Phi$, item a $2\pi + \Phi$ ad $3\pi + \Phi$; &c. respondententes, nec non praecedentes, intervallis a Φ ad $-\pi + \Phi$ hincque ad $-2\pi + \Phi$ et ita porro respondententes, erunt similes. Semper enim cujusvis portionis ratio ad sequentem erit ut $e^{2\pi \cot. \nu}$.

§. 14. Dum igitur a portione prima, hoc est ab angulo $\Phi = 0$ ad $\Phi = \pi$, ad sequentem portionem, hoc est a $\Phi = \pi$ ad $\Phi = 2\pi$ progredimur, mensurae coordinatarum x et y decrescunt in ratione $e^{2\pi \cot. \nu}$, unde haec portio tanto propius ad initium admovetur. Hinc si simili modo ulterius progrediamur, sequentes portiones in eadem ratione continuo imminuentur et tandem in ipsa puncto A terminabuntur. Hoc scilicet modo corpus motu contractum ascendet et postquam infinitas portiones confecerit, tandem in ipsa

Manifestum enim est, corpus simili modo ascendere posse quo id in problemate descendere assumimus.

¶ 15. Quanquam autem demum percursis infinitis portionibus usque ad A pertingit, tamen totus hic motus tempore finito absolvitur. Si enim ponamus tempus per primam portionem = T et brevitate gratia statuamus $e^{\pi \cot. \nu} = m$, quia in sequente portione tam abscissae quam applicatae in ratione 1 : mm decrescunt, tempora autem rationem subduplicatam abscissarum sequuntur, tempus per sequentem portionem erit $\frac{1}{m} T$, unde tempus per omnes sequentes portiones erit

$$T \left(\frac{1}{m} + \frac{1}{m^2} + \frac{1}{m^3} + \frac{1}{m^4} + \text{etc.} \right) = \frac{T}{m-1}$$

Postito autem $e^{\pi \cot. \nu} = m$ erit $\cot. \nu = \frac{\ln m}{\pi}$, et quia statuimus $\cos. \nu = n$ aut $\cot. \nu = \frac{\pi}{\sqrt{1-n^2}}$, unde ex dato n vicissim erit $\ln m = \frac{\pi n}{\sqrt{1-n^2}}$.

Itaque autem corpus in hoc motu suo ascensus infinitas reflexiones passum si necesse est.

¶ 16. Ut autem nostras formulas ad motum descensus accommodemus, loco Φ scribamus $-\Phi$, atque pro coordinatis habebimus $x = \frac{a \sin. (\Phi - \nu)^2}{\sin. \nu^2} e^{2\Phi \cot. \nu}$ et $y = \frac{a (\sin. \Phi^2 + \sin. (\Phi - \nu)^2)}{2 \cos. \nu \sin. \nu^2} e^{2\Phi \cot. \nu}$ ac propterea $p = \frac{\partial y}{\partial x} = \frac{\sin. \Phi}{\sin. (\Phi - \nu)}$. Hinc jam unam portionem descensus definiamus a $\Phi = 0$ ad $\Phi = \pi$, ac pro locis hujus portionis principalibus reperiemus ut sequens tabella ostendit :

$\Phi = 0$	ν	$\frac{\pi}{2}$	π
$\frac{a \sin. \nu^2}{\sin. \nu^2}$	0	$a \cot. \nu^2 e^{\pi \cot. \nu}$	$a e^{2\pi \cot. \nu}$
$\frac{a}{2 \cos. \nu}$	$\frac{a}{2 \cos. \nu} e^{2\nu \cot. \nu}$	$\frac{a (1 + \cos. \nu^2)}{2 \cos. \nu \sin. \nu^2} e^{\pi \cot. \nu}$	$\frac{a}{2 \cos. \nu} e^{2\pi \cot. \nu}$
$\frac{a}{2 \cos. \nu}$	∞	$\frac{1}{\cos. \nu}$	0.

¶ 17. Quod si nunc formam nostrae curvae delineare velimus, ejus figura erit propemodum uti Fig. 2. exhibet, ubi scilicet

Tab. I.
Fig. 2.

erit $AF = a$, $FG = \frac{a}{2 \cos. \nu}$. Deinde, ubi curva primam verticalem AB tangit, erit $AH = \frac{a}{2 \cos. \nu} e^{2\nu \cot. \nu}$. Denique pro altero termino hujus portionis G' erit $AF' = ae^{2\pi \cot. \nu}$ et $F'G' = \frac{a}{2 \cos. \nu} e^{2\pi \cot. \nu}$ ubi scilicet G erit initium hujus portionis, G' vero ejus finis, a qua nimirum nova portio multo amplior, sed huic similis, incipiet. In utroque autem termino G et G' dabitur cuspis cum tangente horizontali, ita ut in utroque radius osculi evanescat. Praeterea verum cum sit $AF : FG = 2 \cos. \nu : 1$, patet omnia puncta G in rectam ex A eductam incidere.

§. 18. Consideremus nunc etiam tempus, quo corpus totam hanc portionem GHG' percurrit, et quia in dissertatione: *De proprietate curvarum synchronarum &c.* (Mém. Tome IX. pag. 277 §. 20.) tempus per quamvis abscissam x assumimus $= 2\sqrt{2na}$ erit tempus per arcum $GH = 2\sqrt{2na}$, existente $n = \cos. \nu$; tempus vero per arcum HG' , pro quo abscissa est AF' , erit $2\sqrt{2a \cos. \nu} \times e^{\pi \cot. \nu}$, sicque totum tempus per hanc portionem erit $2\sqrt{2a \cos. \nu} \times (1 + e^{\pi \cot. \nu})$, quod tempus si vocetur $= T$, erit tempus per similem portionem sequentem $= Te^{\pi \cot. \nu}$; at vero tempus per portionem praecedentem $= Te^{-\pi \cot. \nu}$.

§. 19. Cum igitur nunc omnia dubia contra hunc motum perfecte sint diluta, unicus adhuc superest casus accuratius evolvendus, quo $n = 1$ ideoque angulus $\nu = 0$. Mox enim videbimus descriptionem curvae ibi datam insigni correctione indigere. Facillime autem hunc casum ex praesentibus formulis derivare poterimus, spectando scilicet ν ut infinite parvum, quo facto fit $\cos. \nu = 1$ et $\cot. \nu = \frac{a\Phi}{\nu}$ et quia nunc formula exponentialis evadit $e^{\frac{a\Phi}{\nu}}$, manifestum est angulum Φ etiam infinite parvum esse debere. Ponamus ergo $\frac{\Phi}{\nu} = \omega$ sive $\Phi = \nu\omega$, eritque $\sin. \Phi = \sin. \nu\omega = \nu a$, similique modo $\sin. (\Phi - \nu) = \sin. \nu(\omega - 1) = \nu(\omega - 1)$,

quando coordinatae pro curva erunt:

$$x = a(\omega - 1)^2 e^{2\omega} \text{ et } y = \frac{a(\omega^2 + (\omega - 1)^2)}{2} e^{2\omega}.$$

20. Ponamus nunc $\omega - 1 = q$ atque, si loco a scribamus e , pro x et y obtinebimus formulas in Dissertatione illa inventas, scilicet

$$x = aqqe^{2q} \text{ et } y = \frac{a(1 + 2q + 2qq)}{2} e^{2q}.$$

Hinc intelligitur ambas coordinatas x et y evanescere non posse, nisi

si $q = \infty$, unde ergo nobis initium erit repetendum, a quo autem curva satis aequaliter progredietur usque ad locum, ubi erit tangens horizontalis, sive $\frac{\partial y}{\partial q} = 0$, unde deducimur ad hanc aequationem $2q + 1 = 0$, unde fit $q = -1$, quo ergo loco erit

$x = ae^{-2}$ et $y = \frac{a}{2ee}$. Quaeramus nunc locum ubi $\frac{\partial x}{\partial q} = 0$, quod eum veniet si $q = -1$. Hinc concludere debemus in hoc loco dari cuspidem, unde curva retro inflectetur atque adeo usque

ad primam verticalem AC pertinet, ubi $q = 0$, ibi vero erit $y = \frac{a}{2}$. Hinc autem, quia protinus nullae amplius cuspidis locum inveniunt, curva in infinitum tractu satis uniformi descendet.

21. Forma igitur hujus curvae ita erit comparata, uti figura monstrat. Scilicet ex A descendendo egredietur usque in G,

ubi erit AF = $\frac{a}{ee}$ et FG = $\frac{a}{2ee}$. Hinc autem corpus subito reflectetur usque ad punctum H in prima verticali AC, ubi AH = $\frac{a}{2}$. Curva

atque hanc rectam in puncto H tanget, hinc vero tractu satis aequali per I in infinitum descendet, ideoque curva longe aliter se habet atque in dissertatione citata eram suspicatus, cum initium in

H considerassem hincque per G ascendere, indeque porro descendere licissem. Curva igitur nostra tantum duas portiones AG et GH habere est censenda, quarum altera ad alteram tenet rationem

adeo infinitam, quae est causa, cur hoc casu subito unica tantum cuspidis locum habere queat.

Tab. I.
Fig. 3.