

ANIMADVERSIONES  
IN SOLVTIONEM BERNOVLLIANAM

DE

MOTV CHORDARVM.

EX DVABVS PARTIBVS DIVERSAE CRASSI-  
TIEI COMPOSITARVM. TOM. XVI.  
NOV. COMMENT.

Auctore

L. EVLERO.

**Q**uum haec solutio plurimum diffentiat ab illa, quam iam olim de eodem argumento dederam, atque adeo a methodo mea huiusmodi quaestiones tractandi maxime discrepet, Illustris Auctor veritatis amore ductus, non aegre feret, si omnia momenta, quibus eius solutio innititur, ad examen reuocauero, quoniam enim huiusmodi quaestiones plane nouae Analyseos genus, cui Geometrae adhuc parum sunt assueti, postulant; mirum fane non est, si in solutionibus etiamnum ingens discrimen deprehenditur.

I. Principio Illustris Auctor innuere videtur, in chordas inter vibrandum alias figuras cadere non posse, nisi quae ad genus lineae sinuum referantur, quum tamen etiam aliae figurae quaecunque locum habere

habere queant, siquidem totus chordae motus a figura, quae ipsi initio fuerit impressa, pendet, haec figura autem plane arbitrio nostro relinquitur, interim tamen facile concedo, talem figuram chordae ex duabus partibus inaequalibus compositae conuenire posse, quemadmodum autem motus deinceps futurus fit comparatus, Illustris Auctor singulari plane ratione inuestigauit loco citato, quam meo equidem more hic ob oculos sum expositurus.

II. Sit igitur chorda  $ABC$ , ex duabus partibus inaequalibus  $AB$  et  $BC$  conflata, atque in terminis  $A$  et  $C$  fixa, ponamus longitudines vtriusque partis  $AB = a$  et  $BC = b$ , massam autem illius portionis  $= A$ , huius vero  $= B$ , ipsa autem chordae tensio sit  $= F$ , tum vero statuatur breuitatis gratia

Tab. VI.  
Fig. 1.

$$\frac{2abF}{A} = \alpha\alpha \text{ et } \frac{2bbF}{B} = \beta\beta,$$

vbi littera  $b$  indicat altitudinem, vnde graua delabuntur tempore minuti secundi, vt scilicet hoc modo tempora in minutis secundis exprimi queant.

III. Inter vibrandum autem elapso tempore  $= t$  sec. induerit chorda figuram  $AFC$ , quae quidem in genere linearum sinuum contineatur. Sumta iam in parte  $AB$  abscissa  $= AX = x$ , cui respondeat applicata  $XY = y$ , pro portione autem altera, notetur abscissa  $BX = x'$ , et applicata  $X'Y' = y'$ , tum vero principia motus sequentes supeditant aequationes. Pro priore quidem parte  $AB$  habetur:

$$Fff_2$$

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right)$$

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

similique modo pro parte DC

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = \beta \beta \left(\frac{d^2y}{dx^2}\right)$$

quae formulae utique omnes motus possibiles, qui quidem in hanc chordam cadere possunt, in se complectuntur. His expositis, Illustris Auctor, pro curua AF, hanc constituit aequationem

$$y = m \sin. \theta t \sin. \frac{\theta x}{\alpha},$$

pro altera vero FB istam:

$$y' = n \sin. \theta t \sin. \theta \left(f + \frac{x'}{\beta}\right),$$

in quas formulas simul ipsum tempus elapsum introduxi, quo facilius deinceps tempus cuiusque vibrationis cognosci possit. Nunc statim perspicuum est, in his duabus formulis tres quantitates indefinitas contineri, litteras scilicet  $\theta$  et  $f$  vna cum ratione inter coefficients  $m$  et  $n$ , quibus ergo tribus conditionibus satisfieri posse videtur.

IV. Sequentibus autem tribus conditionibus Illustris Auctor satisfieri oportere statuit. 1°. Scilicet in ipsa iunctura B vbi  $x = a$  et  $x' = 0$ , vtraque applicata  $y$  conuenire debet, vnde oritur ista aequalitas

$$m \sin. \frac{\theta a}{\alpha} = n \sin. \theta f.$$

Deinde quia chorda in puncto C fixa ponitur, facto  $x' = b$ , semper esse oportet

$$\sin. \theta \left(f + \frac{b}{\beta}\right) = 0,$$

vnde

vnde iam duae quantitatum illarum indeterminatarum determinantur. Tertiam autem determinationem inde petit, quod ambabus partibus in ipsa iunctura F communem tribuit tangentem, vnde utique sequitur esse debere

$$\frac{m}{\alpha} \operatorname{cof.} \frac{\theta \alpha}{\alpha} = \frac{n}{\beta} \operatorname{cof.} \theta f,$$

hocque modo ternae illae quantitates indefinitae egregie determinari videntur.

V. Quod autem ad hanc postremam conditionem attinet, equidem nullam rationem perspicio, cur in puncto F, vbi ambae chordae partes iunguntur, vtraque tangens absolute congruere debeat, praecipue quum hic tantum de vibrationibus infinite paruis agatur, ideoque nulla sensibilis diuersitas in inclinatione elementorum locum habere possit. Statim equidem suspicatus eram hoc ideo ab Auctore requiri, vt accelerationes prope iuncturam F vtrinque ad aequalitatem redigerentur. Verumtamen ne haec quidem conditio hoc pacto adimpletur, nam vis acceleratrix in hoc loco ex parte prioris est

$$\left(\frac{d^2 y}{dt^2}\right) = -\frac{m}{\alpha \alpha} \sin. \frac{\theta \alpha}{\alpha},$$

ex posteriore autem fit

$$= -\frac{n}{\beta \beta} \sin. \theta f,$$

quae duae expressiones nunquam aequales esse possunt, quamdiu litterae  $\alpha$  et  $\beta$  discrepant, quum prima conditio iam postulauerit

$$m \sin. \frac{\theta \alpha}{\alpha} = n \sin. \theta f.$$

VI. Non solum autem haec conditio mihi non necessaria videtur, sed etiam mox ostendam, eam plane esse superfluum et plerumque indoli quaestio- nis aduersantem. Hic saltem extra dubium positum videtur, omissa hac conditione problema adhuc in- determinatum relictum iri, et litteram  $\theta$  nondum determinari, et quasi arbitrio nostro permitti. Ab hac littera autem pendet tempus cuiusque vibratio- nis, quod autem experientia teste nequaquam inde- terminatum esse potest, etiamsi in iunctura F inae- qualis inclinatio admitteretur.

VII. Postquam autem has rationes diu mul- tumque mecum perpendissam, tandem vitium ali- quod in eo latere deprehendi, quod ambo coefficientes  $m$  et  $n$  inter se quasi inaequales spectantur, quo- rum tamen aequalitatem rei naturam postulare ita manifestum reddetur: Vt in ipsa iunctura F omnis saltus et continui interruptio euitetur, non sufficit, vt pro axis puncto B vna eademque applicata  $y$  vtrinque resultet, sed etiam ipsi anguli, quorum si- nus in superiores aequationes ingrediuntur, ordine non interrupto progredi debent, ita vt in ipso pun- cto B ambo illi arcus,  $\frac{\theta a}{\alpha}$  ex priori parte, et  $\theta f$  ex posteriori aequales fieri debeant, vnde statim col- ligimus  $f = \frac{a}{\alpha}$ , haecque adeo conditio potior vide- tur, quam altera, vbi ipsi sinus horum arcuum spe- ctantur. Sumto autem  $f = \frac{a}{\alpha}$  valores illi ipsius  $y$  aequales inter se fieri nequeunt, nisi statuatur  $n = m$ . Statim autem ac statuamus  $m = n$ , quia iam nacti sumus

sumus  $f = \frac{a}{\alpha}$ , sola superest quantitas indefinita  $\theta$ , inde utique determinanda, ut punctum C maneat fixum, ex quo manifestum est, circa inclinationem illam elementorum in puncto F nihil prorsus arbitrio nostro relinqui.

VIII. Hac circumstantia autem probe obseruata, etiam superiores formulae Bernoullianae egregie cum mea solutione conspirabunt. Posito enim

$$n = m \text{ et } f = \frac{a}{\alpha},$$

sumendo  $x' = b$  in ipso termino C applicata oritur

$$y' = m \sin. \theta \left( \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta} \right),$$

quae ut semper fiat 0, arcus, cuius sinus hic occurrit, vel 0, vel 180, vel 360° esse debet, ponamus igitur

$$\theta \left( \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta} \right) = \pi,$$

sive angulo 180°, sicque iam littera  $\theta$  determinatur, vnde sponte tempus vnius vibrationis se prodit, quum enim omnes applicatae initio vbi  $t = 0$ , fuerint 0, idemque denuo vsu veniat si  $\theta t = \pi$ , tempus vnius vibrationis hinc manifesto fit  $\pi = \theta t$ , quod consequenter erit  $= \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta}$  idque in ipsis minutis secundis expressum, iamque ergo euidentis est, tempus vibrationis nullo modo ab angulo illo infinite paruo, quo elementa circa iuncturam F forte ad se inuicem inclinantur, pendere, prorsus vti ipsa experientia manifesto declarat, id quod etiam plane cum mea Theoria congruit.

IX. Neque vero hoc tempus vnius vibrationis ad figuram illam, qua chorda secundum lineam sinuum incuruatur, est adstrictum, sed quaecunque alia figura eidem chordae initio fuerit impressa, eodem semper tempore eius vibrationes absoluentur, nisi forte ob singulares circumstantias eueniat, vt motus vibratorius vel duplo, vel triplo, vel quadruplo etc. crebrior reddatur, id quod sequenti modo facile ostendo. Priori formulae

$$\left(\frac{d^2 y}{dt^2}\right) = \alpha \alpha \left(\frac{d^2 y}{dx^2}\right)$$

qua motus prioris partis exprimitur, in genere satisfacit hoc integrale completum:

$$y = \Phi : \left(t + \frac{x}{\alpha}\right) - \Psi : \left(t - \frac{x}{\alpha}\right),$$

vbi  $\Phi$  et  $\Psi$  functiones quascunque subiunctarum quantitatum  $t + \frac{x}{\alpha}$  et  $t - \frac{x}{\alpha}$  designare possunt, quod non solum de functionibus vere analyticis, quas scilicet per formulas analyticas exprimere licet, est intelligendum; sed etiam in genere valet pro functionibus discontinuis, seu quae per curuas quascunque libero manus tractu delineatas representari possunt, ita vt formula  $\Phi : \left(t + \frac{x}{\alpha}\right)$  denotet applicatam cuiuscunque curuae, abscissae  $t + \frac{x}{\alpha}$  respondentem, similique modo altera formula  $\Psi : \left(t - \frac{x}{\alpha}\right)$ , siue eiusdem siue alius cuiuscunque lineae curuae applicatam, abscissae  $t - \frac{x}{\alpha}$  respondentem.

X. Haec summa vniuersalitas probe est notanda, quum ea demum indoles quaestionis exhaustur,

riatur, quandoquidem chordae initio figura quaecun- que penitus ab arbitrio nostro pendens induci queat, cuius etiam naturam nulla analytica aequatione com- prehendere liceat, neque etiam quod saepius contra methodum meam fuit obiectum, necesse est, ut curvae illae characteribus  $\Phi$  et  $\Psi$  designatae aequa- bili quasi tractu procedant, sed etiam aequae satisfac- iunt, quamvis ex pluribus lineis rectis, vel portio- nibus aliarum curvarum, vtcunque inter se et sub angulis quibuscunque fuerint conflatae, dummodo sci- licet applicatae  $y$  inde formatae euadant quam mini- mae, id quod facile obtinetur, functiones illas  $\Phi$  et  $\Psi$  per fractionem quasi infinite parvam  $i$  multipli- cando. Quod autem huiusmodi anguli in istis cur- vis  $\Phi$  et  $\Psi$ , nullam moram facessant, vel ex hoc solo casu liquebit, quando in his curuis adeo cuspis occurrat. Si enim pro functione  $\Phi$  abscissa  $t + \frac{x}{a}$  ponatur  $= u$ , si fuerit

$$\Phi : u = \sqrt[3]{c(c-u)^2},$$

haec curua vtiq; pro abscissa  $u = c$  habebit cuspi- dem parabolae cubicalis Neilianae, interim tamen haec ipsa formula etiamnunc aequationi differentiali perfecte satisfacit; quum enim ob  $u = t + \frac{x}{a}$  fit  $\frac{du}{dt} = 1$ , et  $\frac{du}{dx} = \frac{1}{a}$ , posito

$$y = \Phi : u = \sqrt[3]{c(c-u)^2},$$

per differentiationem nanciscimur, sumta sola  $t$  va- riabili :



$$\left(\frac{dy}{dt}\right) = -\frac{2}{3} \sqrt[3]{\frac{c}{c-u}} \quad \text{et} \quad \left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = -\frac{2}{3} \frac{\sqrt[3]{c}}{\sqrt[3]{(c-u)^4}}$$

tum vero sumta sola  $x$  variabili reperitur

$$\left(\frac{dy}{dx}\right) = -\frac{2}{3\alpha} \sqrt[3]{\frac{c}{c-u}} \quad \text{et} \quad \left(\frac{d^2y}{dx^2}\right) = -\frac{2\sqrt[3]{c}}{q\alpha\sqrt[3]{(c-u)^4}}$$

sicque manifesto est

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

neque cusps illa infinite acuta vllum adfert impedimentum, multo minus ergo eiusmodi anguli, quales in his curuis  $\Phi$  et  $\Psi$  admittimus, vlllo modo successum nostri calculi turbabunt.

XI. Eodem autem modo pro altera chordae parte  $BC$ , cuius motus hac aequatione continetur

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = \beta\beta \left(\frac{d^2y}{dx^2}\right)$$

in genere satisfiet hoc integrali completo:

$$y' = \Phi : \left(t + f + \frac{x'}{\beta}\right) - \Psi : \left(t - f - \frac{x'}{\beta}\right)$$

vbi characteres  $\Phi$  et  $\Psi$  iterum functiones quascunque denotare possunt, siue easdem vt ante, siue etiam diuersas, id quod statim clarius exponemus. Quum pro vtraque parte chordae applicatae  $y$  per binas functiones  $\Phi$  et  $\Psi$  exprimantur; ante omnia probe obseruasse iuuabit, vtrasque istas functiones seorsim aequationi differentio-differentiali conuenire. Ideo enim huiusmodi functiones sunt introductae, vt integrale completum obtineremus, deinde vero manifestum est, priorem formulam pro parte  $AB$ ,  
tantum

tantum valere a termino  $x = 0$ , vsque ad terminum  $x = a$ , similique modo altera formula pro parte B C valebit a termino  $x' = 0$  vsque ad  $x' = b$ .

XII. Quum iam curvae illae functionibus  $\Phi$  et  $\Psi$  expressae continuo quodam tractu sine vlla interruptione progredi debeant, hoc aequae de abscissis quam de applicatis vtriusque est intelligendum, posito ergo pro ipso puncto B in priori formula  $x = a$ , in altera vero  $x' = 0$ , vtrique eadem abscissa in illis functionibus reperiri debet; ex quo statim sequitur

$$t + \frac{a}{\alpha} = t + f,$$

ideoque  $f = \frac{a}{\alpha}$ , deinde vt etiam pro puncto B eadem applicata B F obtineatur, debet esse

$$\Phi : (t + \frac{a}{\alpha}) = \Phi : (t + f)$$

sicque ob  $\frac{a}{\alpha}$  manifesto posterior functio  $\Phi$  cum priori debet conuenire, quod etiam de functionibus  $\Psi$  est intelligendum.

XIII. His igitur expeditis pro motu portionis A B, habemus hanc aequationem:

$$y = \Phi : (t + \frac{x}{\alpha}) - \Psi : (t - \frac{x}{\alpha})$$

quae valet ab  $x = 0$  vsque ad  $\frac{x}{\alpha}$ ; pro altera autem portione B C habemus:

$$y' = \Phi : (t + \frac{a}{\alpha} + \frac{x'}{\beta}) - \Psi : (t - \frac{a}{\alpha} - \frac{x'}{\beta})$$

quae valet ab  $x' = 0$ , vsque  $x' = b$ , atque hoc quidem modo indoli quaestionis respectu iuncturae in

G g g 2

puncto

puncto B est satisfactum. Nunc igitur efficiendum est, ut in ipso termino A ubi  $x = 0$ , applicata  $y$  semper euanescat, quod utique euenit, si functio  $\psi$  prorsus conueniat cum functione  $\Phi$ , siue binæ lineae illae curuae his functionibus repraesentatae in vnicam coalescere debeant, siquidem fieri debeat

$$\Phi : t - \psi : t = 0.$$

Supereft igitur, ut in altero termino B, ubi  $x' = b$  etiam applicata  $y'$  perpetuo ad nihilum redigatur, ad quod ob  $\psi = \Phi$  requiritur, ut fit

$$\Phi : (t + \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta}) - \Phi : (t - \frac{a}{\alpha} - \frac{b}{\beta}) = 0,$$

quod quidem non tam facile effici posse videtur, et posito

$$t - \frac{a}{\alpha} - \frac{b}{\beta} = v,$$

hinc ista conditio exoritur, ut fit

$$\Phi : (v + \frac{2a}{\alpha} + \frac{2b}{\beta}) = \Phi : v,$$

vnde intelligimus curuam illam, qua functio  $\Phi$  repraesentatur, ita esse debere comparatam, ut quae applicata conuenit abscissae cuiunque  $v$ , eadem quoque abscissae

$$v + \frac{2a}{\alpha} + \frac{2b}{\beta} \text{ itemque } v + \frac{4a}{\alpha} + \frac{4b}{\beta}$$

et in genere abscissae

$$v + 2i \left( \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta} \right)$$

conueniat, denotante  $i$  numerum integrum quemcunque. Quamcunque ergo formam habuerit ista curua, ea in infinitum producta infinitis portionibus aequalibus et similibus composita existet, interual-

teruallo singularum harum portionum aequalium existente

$$\frac{z a}{\alpha} + \frac{z b}{\beta}.$$

XIV. Hoc iam modo omnibus conditionibus, quas natura quaestionis postulat, plenissime est satisfactum, atque nunc facillimum erit tempus cuiusque vibrationis assignare, quum enim initio fuerit  $t = 0$ , evidens est, elapso tempore

$$t = \frac{z a}{\alpha} + \frac{z b}{\beta},$$

chordae eandem iterum figuram induci debere siue chordam ad ipsum statum initialem reduci. Interea autem chorda censei solet peregisse duas vibrationes, sicque adeo tempus unius vibrationis plane idem erit, quod iam supra indicauimus, scilicet

$$t = \frac{a}{\alpha} + \frac{b}{\beta}.$$

Denique manifestum est, hanc solutionem generalissimam ad omnes plane status, qui chordae initio induci possunt, patere, prorsus uti ipsa natura quaestionis postulat, quod autem supra memorauimus ad hanc quaestionem soluendam nouo Analyseos genere opus esse, in eo est situm, quod nostra solutio complectitur functiones plane arbitrarias, cuiusmodi olim naturae Analyseos repugnare sunt visae.