



1786

De descensu baculi super hypomochlio cylindro fixo delabentis

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 descensu baculi super hypomochlio cylindro fixo delabentis" (1786). *Euler Archive - All Works*. 603.
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/603>

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
DESCENSU BACULI
SUPER HYPOMOCHLIO CYLINDRICO FIXO
DELABENTIS.

Auctore
L. EVLERO.

§. 1.

Referat tabula planum verticale, in quo detur circulus CcA , Tab. I. sectionem circuli horizontalis fixi exhibens, super quo baculus $FfGg$ incumbens delabatur, qui elapso tempore t situm teneat in figura repraesentatum, ubi circulum tangat in puncto A , ita ut, ducta per centrum circuli C recta verticali cCP , baculus ab ea declinet angulo $cCA = \phi$, ac ponatur radius huius circuli seu cylindri $CA = a$. Tum vero reperiaturs baculi centrum gravitatis in M , unde intra baculum secundum longitudinem ducatur recta MB , ita ut intervallum AB referat semicrassitiem baculi, quae vocetur $AB = b$, at brevitatis gratia ponatur distantia $CB = a + b = c$. Praeterea vero vocetur distantia $MB = s$, ex

P 3

qua

qua intelligitur, quoque baculus labendo iam peruenit; quandoquidem manifestum est, si tam angulus $\angle CA = \phi$ quam istud intervallum $MB = s$ evanescerent, tum baculum in puncto c cylindro incumbere et in aequilibrio fore constitutum. Quibus positis quaestio huc redit, ut ad datum quodvis tempus t tam angulus ϕ quam intervallum s assignari possit.

§. 2. Longitudinem baculi hic non in computum duco, quoniam per se evidens est, cum eius superior terminus F cylindrum fuerit praetergressus, tum motum, cuius investigatio hic nobis est proposita, esse cessaturum, et baculum per solam gravitatem deorsum delapsurum. At vero in calculum potissimum ingreditur massa seu pondus totius baculi, quod littera M designetur, quo ergo centrum gravitatis M verticaliter deorsum nitetur. Praeter hanc vero vim baculus quoque sustinet pressionem, qua in puncto A ad cylindrum apprimitur, et qua cylindrus in baculum secundum directionem AB reagit, quae, quia non aliter nisi toto calculo absoluto determinari potest, tantisper littera Π indicetur, ita ut iam baculus a duabus viribus sollicitari sit censendus: altera scilicet, qua centrum gravitatis M deorsum urgetur, quam posuimus $= M$; altera vero, qua in puncto A secundum directionem AB ad baculum normalem repellitur, quamque posuimus $= \Pi$. Insuper autem, nisi tam cylindrus quam baculus habeat superficiem perfectissime politam in A , ubi baculus super cylindro praecepit, dabitur frictio certae parti pressionis Π aequalis, quae statuatur $= \lambda \Pi$, cuius directio erit recta AF . Denique ad motum gyratorium, quo baculus ciebitur, definiendum, sit eius mo-

mentum inertiae respectu axis horizontalis per centrum
grauitatis M transeuntis $= M k k$.

§. 3. Quo autem motus, quem istae vires in baculo generabunt, per principia mechanica determinari possit, eum ad binas directiones fixas reuocari oportet; quem in finem ad rectam verticalem CP ex M normaliter ducatur recta horizontalis MP , ita ut situs puncti M determinetur per has duas coordinatas: $CP = x$ et $PM = y$, quibus scilicet opus est ad motum progressuum centri grauitatis M inuestigandum. Pro motu autem gyratorio perspicuum est, praesentem baculi inclinationem ad horizontem aequalem esse ipsi angulo $CA = \Phi$, qui, uti facile intelligitur, a viribus sollicitantibus continuo augetur.

§. 4. Hic autem primo videndum est, quomodo binae coordinatae x et y per binas variables stabilitas Φ et s determinentur. Vbi quidem facile patet, fore

$$CP = x = s \sin. \Phi - c \cos. \Phi \text{ et}$$

$$PM = y = s \cos. \Phi + c \sin. \Phi.$$

Deinde autem ad has duas directiones etiam vires sollicitantes reduci conuenit. Ac primo quidem vis grauitatis iam secundum ipsam directionem CP agit: at vis $AB = \Pi$ per resolutionem praebet vim sursum tendentem $\Pi \cos. \Phi$, et vim secundum PM agentem $= \Pi \sin. \Phi$; tertia vero vis frictionis $\lambda \Pi$ etiam vim praebet sursum vergentem $= \lambda \Pi \sin. \Phi$ et vim horizontalem retro secundum MP agentem $= \lambda \Pi \cos. \Phi$, sicque pro motu progressuo centri grauitatis determinando secundum directionem verticalem CP habebimus totam vim $= M - \Pi \cos. \Phi - \lambda \Pi \sin. \Phi$ et secundum directionem $PM = \Pi \sin. \Phi - \lambda \Pi \cos. \Phi$. Iam
vero

vero ex his viribus deducuntur sequentes binae aequationes differentio-differentiales:

$$\text{I. } \frac{M d d x}{g d t^2} = M - \Pi \cos. \Phi - \lambda \Pi \sin. \Phi;$$

$$\text{II. } \frac{M d d y}{g d t^2} = \Pi \sin. \Phi - \lambda \Pi \cos. \Phi;$$

vbi elementum temporis $d t$ sumtum est constans, et litera g denotat altitudinem, ex qua grauia vno minuto secundo delabuntur, siquidem tempora in minutis secundis exprimere velimus.

§. 5. Deinde vero pro motu gyratorio determinando colligi debent momenta virium sollicitantium respectu centri gravitatis M , vbi quidem ex pondere M nullum momentum oritur. Ex pressione autem Π secundum directionem $M B$ agente momentum nascitur $= \Pi M B = \Pi s$, quo inclinatio ad horizontem augebitur. Ex frictione vero $\lambda \Pi$ secundum directionem $A F$ urgente nascetur momentum $\lambda \Pi M m = \lambda \Pi b$, quo adhuc inclinatio augeri est censenda. Atque hinc secundum principia motus, habebitur sequens aequatio differentialis secundi gradus:

$$\text{III. } \frac{M k k d d \Phi}{g d t^2} = \Pi s + \lambda \Pi b.$$

§. 6. Ante omnia igitur ex duabus prioribus aequationibus elidi oportet binas coordinatas x et y ; quare cum posuerimus

$$x = s \sin. \Phi - c \cos. \Phi, \text{ erit}$$

$$d x = d s \sin. \Phi + s d \Phi \cos. \Phi + c d \Phi \sin. \Phi \text{ et}$$

$$d d x = d d s \sin. \Phi + 2 d s d \Phi \cos. \Phi + s d d \Phi \cos. \Phi$$

$$- s d \Phi^2 \sin. \Phi + c d d \Phi \sin. \Phi + c d \Phi^2 \cos. \Phi.$$

Simili

Simili modo cum fit

$$y = s \cos. \Phi + c \sin. \Phi, \text{ erit}$$

$$dy = ds \cos. \Phi - s d\Phi \sin. \Phi + c d\Phi \cos. \Phi \text{ et}$$

$$ddy = dds \cos. \Phi - 2 ds d\Phi \sin. \Phi - s dd\Phi \sin. \Phi - s d\Phi^2 \cos. \Phi + c dd\Phi \cos. \Phi - c d\Phi^2 \sin. \Phi.$$

Quia autem hae formulae nimis sunt complicatae, quam ut in aequationes nostras priores eas induci consultum esset, per certas combinationes hinc concinniores formulas deriuemus; ac primo quidem erit

$$ddx \sin. \Phi + ddy \cos. \Phi = dds - s d\Phi^2 + c dd\Phi,$$

similique modo altera combinatio dabit

$$ddx \cos. \Phi - ddy \sin. \Phi = 2 ds d\Phi + s dd\Phi + c d\Phi^2.$$

§. 7. Pari vero modo binae aequationes priores inter se combinentur, ac prior combinatio dabit

$$\frac{M(ddx \sin. \Phi + ddy \cos. \Phi)}{2gd\dot{t}^2} = M \sin. \Phi - \lambda \Pi,$$

altera vero combinatio producet

$$M(ddx \cos. \Phi - ddy \sin. \Phi) = M \cos. \Phi - \Pi.$$

Quodsi ergo in his aequationibus valores ante inuentos substituamus, binae aequationes priores in formas abibunt sequentes:

$$\text{I. } \frac{Mdds - Ms d\Phi^2 + Mc dd\Phi}{2gd\dot{t}^2} = M \sin. \Phi - \lambda \Pi;$$

$$\text{II. } \frac{2Mds d\Phi + Ms dd\Phi + Mc d\Phi^2}{2gd\dot{t}^2} = M \cos. \Phi - \Pi;$$

quibus adiungi oportet tertiam iam ante inuentam

$$\text{III. } \frac{Mkkdd\Phi}{2gd\dot{t}^2} = \Pi s + \lambda \Pi b.$$

§. 8. Tres igitur adepti sumus aequationes, ex quibus etiam tres incognitas, scilicet s , Φ et Π definiri oportet. Ac primo quidem pressio Π commodissime ex tertia aequatione ita determinatur, ut sit $\Pi = \frac{Mkkdd\Phi}{2gdt^2(s+\lambda b)}$, qui valor si in prioribus aequationibus substituatur, per M diuidi poterit et ambae aequationes sequentes induent formas, postquam per $2gdt^2$ multiplicauerimus:

$$\text{I. } dds - s d\Phi^2 + cdd\Phi = \frac{\lambda k k d d \Phi}{s + \lambda b};$$

$$\text{II. } 2ds d\Phi + sdd\Phi + cd\Phi^2 = 2gdt^2 \cos. \Phi - \frac{k k d d \Phi}{s + \lambda b};$$

ficque totum negotium huc est reductum, ut ex his duabus aequationibus binae nostrae incognitae s et Φ eliciantur.

§. 9. Hic statim apparet elementum temporis dt commodè ex calculo extrudi posse. Prior enim aequatio per $\cos. \Phi$ et posterior per $-\sin. \Phi$ multiplicata iunctim praebent

$$dds \cos. \Phi - s d\Phi^2 \cos. \Phi + cdd\Phi \cos. \Phi - 2ds d\Phi \sin. \Phi - sdd\Phi \sin. \Phi - cd\Phi^2 \sin. \Phi = \frac{k k d d \Phi}{s + \lambda b} (\sin. \Phi - \lambda \cos. \Phi)$$

Verum etiam si hinc tempus t eliminatum videtur: tamen adhuc eius ratio reuera inest, quia eius elementum dt constans est assumtum; quandoquidem ex hac demum conditione differentialia secunda dds et $dd\Phi$ valores determinatos adipiscuntur; et hanc ob rem haec aequatio nulum nobis vsum praestari prorsus poterit.

§. 10. Cum igitur resolutio binarum aequationum inuentarum sine dubio maxime abstrusa sit censenda, plurimum intererit statum quaestionis ad maiorem simplicitatem reduci. Statuamus ergo ambas constantes b et c nihilo aequales; tum vero etiam a frictione mentem abstra-

stahamus, ita ut sit $\lambda = 0$; atque hoc casu binae aequationes resolvendae erunt

$$I. dds - s d\Phi^2 = 2 g dt^2 \sin. \Phi;$$

$$II. 2 ds d\Phi + s dd\Phi = 2 g dt^2 \cos. \Phi - \frac{kkdd\Phi}{s}.$$

§. 11. Attendenti autem mox patebit, si harum aequationum prior per $2 ds$, posterior vero per $2 s d\Phi$ multiplicetur, summam earum, quae erit

$$2 ds dds + 2 s ds d\Phi^2 + 2 s s d\Phi dd\Phi$$

$$= 4 g dt^2 (ds \sin. \Phi + s d\Phi \cos. \Phi) - 2 kk d\Phi dd\Phi$$

fore integrabilem, quippe integrale erit

$$ds^2 + s s d\Phi^2 = 4 g s dt^2 \sin. \Phi - kk d\Phi^2, \text{ siue}$$

$$ds^2 + (ss + kk) d\Phi^2 = 4 g dt^2 (s \sin. \Phi + C)$$

in qua aequatione principium conservationis virium vivarum continetur.

§. 12. Huic aequationi addatur prima in s ducta et summa erit

$$d. s ds + kk d\Phi^2 = 2 g dt^2 (3 s \sin. \Phi + 2 C),$$

quae ducatur in $2 s ds$, ut prodeat haec forma:

$$d. s s ds^2 + 2 k k s ds d\Phi^2 = 2 g dt^2 (6 s \sin. \Phi + 4 C) s ds.$$

At vero secunda aequatio ducta in s praeber

$$d. s s d\Phi + k k d d\Phi = 2 g dt^2 s \cos. \Phi,$$

haec porro ducatur in $2 s s d\Phi$, ut prodeat

$$d. s^2 d\Phi^2 + 2 k k s s d\Phi dd\Phi = 2 g dt^2 \cdot 2 s^2 d\Phi \cos. \Phi,$$

quae aequatio ad praecedentem adiecta praeber

Q 2

d. s s

$$d. s s d s^2 + d. s^4 d \Phi^2 + k k d. s s d \Phi^2$$

$$= 2 g d t^2 (2 s^3 d \Phi \cos. \Phi + 6 s s d s \sin. \Phi + 4 C s d s)$$

$$= 2 g d t^2 (d. 2 s^3 \sin. \Phi + d. 2 C s s),$$

vnde manifesto deducitur hoc integrale:

$$s s d s^2 + s^4 d \Phi^2 + k k s s d \Phi^2 = 4 g d t^2 (s^3 \sin. \Phi + C s s + D)$$

ficque iam nacti sumus duas aequationes differentiales primi gradus, in quas introductae sunt duae constantes arbitrae C et D.

§. 13. Quaeramus ex vtraque aequatione inuenta valorem $2 g d t^2$, qui erit ex priore

$$4 g d t^2 = \frac{d s^2 + (s s + k k) d \Phi^2}{s \sin. \Phi + C};$$

ex posteriore vero colligitur

$$4 g d t^2 = \frac{s s d s^2 + s s (s s + k k) d \Phi^2}{s^3 \sin. \Phi + C s s + D},$$

qui valores inter se aequati producent hanc aequationem:

$$d s^2 (s^3 \sin. \Phi + C s s + D) + (s s + k k) d \Phi^2 (s^3 \sin. \Phi + C s s + D)$$

$$= s s d s^2 (s \sin. \Phi + C) + s s (s s + k k) d \Phi^2 (s \sin. \Phi + C).$$

Transferantur nunc termini ita, vt ex altera parte tantum $d s$, ex altera vero $d \Phi$ tantum reperiantur, eritque

$$D (s s + k k) d \Phi^2 = D d s^2$$

quae aequatio consistere nequit nisi sit $D = 0$, hocque casu ambae aequationes a se inuicem non discrepant

§. 14. Talis autem aequatio integralis, principio virium viuarum innixa, nequidem generalius, admissa cylindri magnitudine et crassitie baculi erui potest, si scilicet etiam frictionis ratio habeatur. Verum, quamuis etiam alia combinatione integratio succederet: tamen hinc nihil plane

plane emolumenti redundaret ad problema propositum resoluendum, quandoquidem ad solutionem perfectam ad minimum duplex integratio requireretur. Cum autem talem solutionem haecenus frustra tentassem, mihi quidem nulla alia via superesse videtur ad hunc motum cognoscendum, nisi ut ex ipsis aequationibus differentio-differentialibus solutionem per approximationes elicere conemur.

Determinatio motus quaesiti sine subsidio integrationis.

§. 15. Quoniam hoc Problema duabus aequationibus differentialibus secundae gradus continetur, eae quatuor constantes arbitrarías inuoluunt; unde intelligimus, ad Problema penitus determinandum quatuor requiri condiciones ab arbitrio nostro pendentes, id quod etiam ipsa quaestio-
nis natura declarat. Cum enim status initialis tanquam cognitus spectari debeat, is utique quatuor rebus determinari deprehenditur. Primo enim non solum intervallum $BM = s$ datum habuerit valorem necesse est, sed etiam eius motus, quo primum procedere inceperit. Scilicet si motus a quiete inceperit, tum erit $\frac{ds}{dt} = 0$; sin autem baculo initio iam certus motus fuerit impressus, hinc formula $\frac{ds}{dt}$ certum valorem nanciscetur. Deinde in ipso initio non solum angulum $\angle CA = \Phi$ certum valorem habuisse necesse est, sed etiam, ob motum impressum, celeritas angularis $\frac{d\Phi}{dt}$ datum quendam valorem accipiet: sicque valores initiales harum quatuor quantitatum: 1°) s , 2°) $\frac{ds}{dt}$, 3°) Φ , 4°) $\frac{d\Phi}{dt}$, determinationem Problematis exhaustient, quibus cognitis totum negotium huc redit, ut ad quodvis tempus sequens valores earundem quatuor quantitatum assignentur.

Q 3

§. 16.

§. 16. Constituto igitur statu initiali continuationem motus successive per gradus prosequi conveniet, quem in finem tempus in particulas satis exiguas diuisum concipiamus, quarum singulas caractere differentiali dt designare liceat, quas quidem tam paruas accipi oportet, ut variatio motus in singulis producta quasi infinite parua spectari possit. Cum igitur tempus in minutis secundis exprimi sumserimus, elementum dt certam quandam partem exiguam vnius minuti secundi denotet, cuiusmodi pars si vna decima sufficere videatur, perpetuo nobis erit $dt = \frac{1}{10}$; fortassin etiam sufficet ipsi dt maiorem fractionem tribui, nisi solutionem magis exactam desiderauerimus. Quo minus enim a veritate aberrare voluerimus, eo minores fractiones pro dt assumi debebunt. Hoc enim modo, si pro initio cuiusque talis exigui intervalli temporis quatuor memoratae quantitates s , $\frac{ds}{dt}$, Φ , $\frac{d\Phi}{dt}$ fuerint cognitae, tum ex ipsis aequationibus differentialibus secundi gradus earundem quantitatum valores pro fine huius tempusculi colligere licebit, quorum ope deinceps sequentia tempuscula simili modo percurri poterunt.

§. 17. Quo autem haec operatio facilius institui liceat, ponamus $\frac{ds}{dt} = p$ et $\frac{d\Phi}{dt} = \theta$, ut sit $ds = p dt$ et $d\Phi = \theta dt$; tum vero ad quoduis tempus t hos quatuor valores s , p , Φ , θ tanquam cognitos tractemus, et ad tempus $t + dt$ eos per s' , p' , Φ' et θ' indicemus, atque ex natura differentialium statim patet fore

$$s' = s + ds = s + p dt \text{ et } \Phi' = \Phi + \theta dt,$$

qui ergo iam erunt cogniti. At vero simili modo erit

$$p' = p + dp \text{ et } \theta' = \theta + d\theta$$

vbi haec duo differentialia dp et $d\theta$ ex aequationibus differentialio-differentialibus elicere oportebit, ita vt hoc modo nulla plane integration indigeamus. His autem valoribus inuentis eadem operatio facile pro sequentibus temporis particulis dt expediri poterit.

§. 18. Consideremus igitur nostras binas aequationes differentiales secundi gradus generalissimas, nulla plane adhibita restrictione, quae, posito $ds = p dt$, $d\Phi = \theta dt$, hincque

$$d ds = dp dt = (p' - p) dt,$$

similique modo

$$d d\Phi = d\theta dt = (\theta' - \theta) dt,$$

ad sequentes formas rediguntur:

$$\text{I. } \frac{(p' - p)}{dt} - s\theta\theta + \frac{c(\theta' - \theta)}{dt} = 2g \sin. \Phi - \frac{\lambda k k (\theta' - \theta)}{dt (s + \lambda b)},$$

$$\text{II. } 2p\theta + \frac{s(\theta' - \theta)}{dt} + c\theta\theta = 2g \cos. \Phi - \frac{k k (\theta' - \theta)}{dt (s + \lambda b)},$$

quae reducuntur ad has:

$$\text{I. } \frac{p' - p}{dt} + \frac{\theta' - \theta}{dt} \left(c + \frac{\lambda k k}{s + \lambda b} \right) = 2g \sin. \Phi + s\theta\theta,$$

$$\text{II. } \frac{\theta' - \theta}{dt} \left(s + \frac{k k}{s + \lambda b} \right) = 2g \cos. \Phi - c\theta\theta - 2p\theta,$$

ex quarum posteriore statim habetur

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = \frac{2g \cos. \Phi - c\theta\theta - 2p\theta}{s + \frac{k k}{s + \lambda b}} = \frac{(2g \cos. \Phi - c\theta\theta - 2p\theta)(s + \lambda b)}{s(s + \lambda b) + k k},$$

vnde colligitur valor ipsius θ' . Tum vero si iste valor pro $\frac{\theta' - \theta}{dt}$ in priore aequatione substituitur, etiam quantitas p' per mera elementa cognita cognoscetur, ita vt pro tempusculo sequente habeamus iterum quaternas quantitates s' , Φ' , p' et θ' , quae cum per meros numeros exprimantur, eas iterum simpliciter per litteras s , Φ , p et θ designare

signare licebit, ex quibus simili modo earum valores pro tempusculo insequente, siue ad tempus $t + 2dt$ definiri poterunt. Tales igitur operationes haud difficulter eo usque continuare licebit, donec baculus a cylindro penitus fuerit delapsus.

§. 19. Hic autem duo occurrunt casus, quibus motus iste complicatus cessabit: alter locum habet si interval- lum $BM = s$ toti portioni baculi MF euadit aequalis, quod si euenerit, baculus cylindrum deferens motum conceptum libere prosequetur, quatenus scilicet a sola grauitate solli- citabitur. At vero etiam euenire potest, si portio baculi MF fuerit longior, vt baculus etiam, antequam punctum F usque ad A pertingat, cylindrum deferat, id quod continget, quando pressio in puncto A , quam posuimus $= \Pi$, euanesceat; quare cum inuenerimus

$$\Pi = \frac{M k k d d \Phi}{2 g d t^2 (s + \lambda b)} = \frac{M k k (\theta' - \theta)}{2 g d t (s + \lambda b)},$$

hoc eueniet quando fiet $\theta' - \theta = 0$; motus igitur hoc ca- su eo usque durabit, quoad fiat

$$(2g \cos. \Phi - c \theta \theta - 2p \theta) (s + \lambda b) = 0, \text{ siue}$$

$$2g \cos. \Phi - c \theta \theta - 2p \theta = 0, \text{ siue}$$

$$2g \cos. \Phi = \theta (c \theta + 2p),$$

quod, cum angulus Φ continuo crescat, ideoque $\cos. \Phi$ de- crescat, ex altera vero parte tam θ quam p continuo crescant, mox euenire debebit, nisi forte iam ante termin- us F supra A fuerit praeterlapsus.

§. 20. Cum hic sit $p = \frac{ds}{dt}$, littera p denotabit ce- leritatem progressiuam centri grauitatis baculi M , quatenus
secun-

secundum longitudinem BM promouetur, quam, ob gravitatem, continuo crescere manifestum est; tum vero $\frac{dds}{dt^2} = \frac{(p' - p)}{a r}$ exprimet accelerationem huius motus; deinde vero littera $\theta = \frac{d\phi}{dt}$ exprimit celeritatem angularem, qua baculus circa centrum cylindri C quouis momento gyratur siue supra horizontem eleuatur; tum vero formula $\frac{\theta' - \theta}{a r}$ accelerationem huius motus gyratorii denotabit. Quando ergo ista acceleratio cessabit, baculus non amplius cylindro incumbet, sed motu gyratorio iam concepto cylindrum penitus deferet, totusque baculus a vi gravitatis praecipitabitur, cuius motus determinatio nulla amplius laborat difficultate.

§. 21. Denique etiam circa frictionem quaedam hic sunt animaduertenda, quoniam frictio eatenus tantum habet locum, quatenus baculus super puncto A prorepat; si enim tantum voluendo super cylindro procederet, nullam frictionem pateretur. Quamobrem hic necesse est in celeritatem inquirere, qua baculus super cylindro prorepat. Ad tempus igitur t tangat baculus cylindrum in A , sitque $Am = s$; elapso autem tempore dt fiat contactus in a , existente angulo $ACa = d\phi$, sitque $am' = s + ds$, eritque, ob radium cylindri $CA = a$ et arcum $Aa = ad\phi$, distantia $Am' = s + ds + ad\phi$, vnde si auferatur distantia $Am = s = am'$, remanebit spatium aa , per quod punctum baculi A interea processit; vnde patet, frictionem tum demum cessare, quando fuerit $ad\phi + ds = 0$, quod igitur nunquam eveniet, nisi initio baculo motus contrarius fuerit impressus. Hoc enim casu excluso vtraque celeritas $\frac{ds}{dt}$ et $\frac{d\phi}{dt}$ positivum habebit valorem.

Tab. I.
Fig. 9.

§. 22. Quod si iam haec calculi praecepta ad casus determinatos, quibus scilicet omnia elementa status initialis per numeros absolutos fuerint data, accommodare velimus, circa quantitates singulas, quae hic occurrunt, ratione unitatum, ad quas referantur, quaedam sunt monenda. Ac primo quidem mensuram temporis iam stabilimus, quippe quam in minutis secundis exprimi assumimus. Deinde vero angulos Φ et θ in partibus radii, qui etiam unitate designari solet, exprimi sumamus, quos ergo, dum eorum sinus et cosinus accipiuntur, ante ad mensuras solitas per gradus et minuta exprimi oportebit. Quantitates tandem longitudinales s et p , pariter ac altitudinem g , in mensuris consuetis, veluti pedibus, exhibere licebit; vbi quidem, in gratiam calculi, eiusmodi pedes assumi conueniet, quorum 16 praebant altitudinem lapsus g . His igitur praenotatis aliquem casum specialem per calculum euoluamus, cuius fortasse tractatio sternere viam poterit ad solutionem completam nostri Problematis propositi.

Descriptio casus specialis

hac methodo euoluendi.

§. 23. Sit baculus, seu potius trabs, parallelepipedum 12 pedes longum, cuius dimidia crassities sit semipedis (latitudo enim non in computum ingreditur). Centrum grauitatis autem in medium cadat, ita vt eius distantia ab utroque termino sit 6 pedum, cuius quadrati triens 12 dabit valorem ipsius kk , existente dimidia crassitie $b = 0,5$ pedis; tum vero sit etiam diameter cylindri horizontalis, super quo trabs delabitur, vnius pedis, eiusque radius $CA = 0,5$ et intervallum $BC = a + b = c = 1$ ped. existente

existente altitudine $g = 16$ pedum; tum vero trabs initio cylindro ita horizontaliter in puncto c imponatur, ut eius centrum gravitatis M ad dextram promineat, intervallo $= 0,5$ ped. ex quo situ dimissa, incipiat delabi, ita ut initio ipso fuerit $s = 0,5$; $p = 0$; $\Phi = 0$ et $\theta = 0$. Pro quovis ergo tempore elapso $= t$ habebuntur istae duae aequationes:

$$I. \frac{\theta' - \theta}{dt} = \frac{(32 \cos \Phi - \theta \theta' - 2 p \theta) s}{s^2 + 12};$$

$$II. \frac{p' - p}{dt} = 32 \sin \Phi + s \theta \theta' - \left(\frac{\theta' - \theta}{dt} \right);$$

vbi frictionem calculi commodioris gratia penitus negleximus.

§. 24. Incipiamus igitur ab ipso initio motus, quo fit tempus $t = 0$, et quia hoc momento habetur $s = 0,5$, $p = 0$ $\Phi = 0$ et $\theta = 0$, habebimus $\frac{\theta' - \theta}{dt} = \frac{64}{45} = 1,306$, hincque $\frac{p' - p}{dt} = -1,306$, sicque erit $p' = -1,306 \cdot dt$ et $\theta' = +1,306 \cdot dt$, tum vero erit $s' = 0,5$ et $\Phi' = 0$.

§. 25. Sumamus nunc primum temporis interval- lum $dt = \frac{1}{10}$ sec. et quatuor elementa pro tempusculo se- quente erunt

$s = 0,5$; $p = -0,1306$, $\Phi = 0$, $\theta = 0,1306$,

vnde colligetur

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,3601, \quad \frac{p' - p}{dt} = -1,2976,$$

hinc igitur fiet

$$s' = s + p dt = 0,5 - 0,1306 \cdot dt;$$

$$p' = -0,1306 - 1,2976 \cdot dt;$$

$$\Phi' = 0 + 0,1306 \cdot dt;$$

$$\theta' = 0,1306 + 1,3601 \cdot dt.$$

§. 26. Sumamus denuo $dt = \frac{1}{10}$, atque ad tempus $t = \frac{1}{5}$ sec. elementa nostri calculi erunt

$s = 0,4869$, $p = -0,2603$, $\Phi = 0,0131$, $\theta = 0,2612$,
 ficque erit $\Phi = 45^\circ$. Calculum igitur vt ante prosequendo
 reperiemus

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,2759, \quad \frac{p' - p}{dt} = -0,8235,$$

erit ergo

$$\begin{aligned} s' &= 0,4869 - 0,2603 \cdot dt; \\ p' &= -0,2603 - 0,8235 \cdot dt; \\ \Phi' &= 0,0131 + 0,2612 \cdot dt; \\ \theta' &= 0,2612 + 1,2759 \cdot dt. \end{aligned}$$

§. 27. Sumamus nunc denuo $dt = \frac{1}{10}$, et ad tem-
 pus $t = \frac{3}{10}$ elementa calculi erunt

$s = 0,4609$, $p = -0,3426$, $\Phi = 0,0392$, $\theta = 0,3888$,
 ficque erit $\Phi = 2^\circ.15'$, quia portio $0,026$ respondet $1^\circ.30'$.
 Hinc igitur reperietur

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,2111, \quad \frac{p' - p}{dt} = 0,1149.$$

Hinc ergo erit

$$\begin{aligned} s' &= 0,4609 - 0,3426 \cdot dt; \\ p' &= -0,3426 + 0,1149 \cdot dt; \\ \Phi' &= 2^\circ.15' + 0,3888 \cdot dt; \\ \theta' &= 0,3888 + 1,2111 \cdot dt. \end{aligned}$$

§. 28. Statuamus denuo $dt = \frac{1}{10}$, vt tempus ab
 initio elapsum fit $\frac{2}{3}$, et elementa nostra erunt

$s = 0,4266$, $p = -0,3311$, $\Phi = 0,0781$, $\theta = 0,5099$,
 vnde calculo instituto reperitur

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,1199 \text{ et } \frac{p' - p}{dt} = 1,4942, \text{ vnde fit}$$

$s' =$

$$s' = 0,4266 - 0,3311 . dt;$$

$$p' = -0,3311 + 1,4942 . dt;$$

$$\Phi' = 4^{\circ}.29' + 0,5099 . dt;$$

$$\theta' = 0,5099 + 1,1199 . dt.$$

§. 29. Statuatur denuo $dt = \frac{1}{10}$, et elementa pro tempore $t = \frac{5}{10}$ ita se habebunt:

$$s = 0,3935, p = -0,1817, \Phi = 7^{\circ}.25', \theta = 0,6219,$$

quibus inuentis calculo consueto instituto fiet

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,0221 \text{ et } \frac{p' - p}{dt} = 3,2608,$$

vnde fit

$$s' = 0,3935 - 0,1817 . dt$$

$$p' = -0,1817 + 3,2608 . dt,$$

$$\Phi' = 7^{\circ}.25' + 0,6219 . dt,$$

$$\theta' = 0,6219 + 1,0221 . dt.$$

§. 30. Denuo statuatur $dt = \frac{1}{10}$, et pro tempore $t = \frac{6}{10}$ elementa ita erunt comparata:

$$s = 0,3753, p = 0,1444, \Phi = 10^{\circ}.59', \theta = 0,7241,$$

quibus inuentis calculo pro inuestigandis nouis p' et θ' instituto habemus

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 0,9484 \text{ et } \frac{p' - p}{dt} = 5,3451,$$

vnde colligitur

$$s' = 0,3753 + 0,1444 . dt,$$

$$p' = 0,1444 + 5,3451 . dt,$$

$$\Phi' = 10^{\circ}.59' + 0,7241 . dt,$$

$$\theta' = 0,7241 + 0,9484 . dt.$$

R 3

§. 31.

§. 31. Sumatur iterum $dt = \frac{1}{10}$, vt pro temporis momento $\frac{2}{10}$ elementa fiant

$$s = 0,3897, p = 0,6789, \Phi = 15^{\circ}.8', \theta = 0,8189.$$

Calculus ergo vt ante prosequendo elicimus

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 0,9334, \frac{p' - p}{dt} = 7,6821,$$

vnde orietur

$$s' = 0,3897 + 0,6789 \cdot dt,$$

$$p' = 0,6789 + 7,6821 \cdot dt,$$

$$\Phi' = 15^{\circ}.8' + 0,8189 \cdot dt,$$

$$\theta' = 0,8189 + 0,9334 \cdot dt.$$

§. 32. Quoniam motus iam regularior fieri incipit quam initio, nunc interuallum dt augere poterimus: fumamus ergo $dt = \frac{1}{5}$, atque elapso tempore $\frac{2}{10}$ erit

$$s = 0,5255, p = 2,2153, \Phi = 24^{\circ}.33', \theta = 1,0056,$$

vnde fit

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 1,0141 \text{ et } \frac{p' - p}{dt} = 12,8129,$$

quocirca fiet

$$s' = 0,5255 + 2,2153 \cdot dt,$$

$$\Phi' = 24^{\circ}.33' + 1,0056 \cdot dt,$$

$$p' = 2,2153 + 12,8129 \cdot dt,$$

$$\theta' = 1,0056 + 1,0141 \cdot dt.$$

§. 33. Sit iterum $dt = \frac{1}{5}$, ita vt elapso tempore $t = 1 \frac{1}{10}$ elementa nostra sint

$$s = 0,9686, p = 4,7779, \Phi = 36^{\circ}.9', \theta = 1,2084,$$

quibus inuentis porro colligitur

$$\frac{\theta' - \theta}{dt} = 0,9606 \text{ et } \frac{p' - p}{dt} = 19,3306,$$

hinc porro nanciscemur

$s' =$

$$\begin{aligned}s' &= 0,9686 + 4,7779 \cdot dt, \\ p' &= 4,7779 + 19,3306 \cdot dt, \\ \Phi' &= 36^\circ. 9' + 1,2084 \cdot dt, \\ \theta' &= 1,2084 + 0,9606 \cdot dt.\end{aligned}$$

§. 34. Adhuc sumatur $dt = \frac{1}{5}$, et elapso tempore $1 \frac{2}{10}$ elementa nostra erunt

$$s = 1,9242, p = 8,6440, \Phi = 50^\circ. 8', \theta = 1,4005,$$

ex quibus, si secundum praecepta data computemus, formula

$$32 \cos. \Phi - \theta (\theta + 2p)$$

iam fit negativa; unde intelligitur, trabem iam ante hoc tempus $1 \frac{2}{10}$ cylindrum penitus deferuisse et nunc motu libero per solam gravitatem delabi, pro motu quem centrum gravitatis hoc momento iam concepit; tum vero etiam motum gyratorium, quem hoc momento habuit, perpetuo conservabit, cuius celeritas angularis cum sit

$$\frac{d\Phi}{dt} = \theta = 1,4005,$$

singulis minutis secundis angulum conficiet hoc numero expressum. Quamobrem singulis minutis secundis motu angulari per angulum $80^\circ. 12'$ gyrabitur.

§. 35. Haec quidem determinatio motus non mediocriter a veritate aberrabit, propterea quod temporis intervalla nimis magna sunt assumpta, quandoquidem circa finem nostra elementa nimis magnas mutationes sunt passa, quam ut motus uniformis per vnum intervallum pro aequabili haberi posset. Interim tamen, neglectis minutiis, hinc satis distinctam nanciscimur ideam motus quo nostra trabs delabatur. Hinc enim discimus, statim ab initio trabem tardissime ad motum concitari, atque adeo, dum su-

per

per cylindro inclinatur, in contactu A retro repere. Cum enim celeritas prorepens supra inuenta fit

$$\frac{ds}{dt} + \frac{1}{2} \frac{d\Phi}{dt} = p + \frac{1}{2} \theta,$$

ab initio per aliquod tempus haec quantitas, seu eius duplum $\theta + 2p$ mansit negativum, atque videmus elapso decimo dimidio minuto secundo baculum antrorsum repere incipere, a quo tempore satis prompte descendendo prolabitur. Causa huius phaenomeni in eo est sita: quod centrum grauitatis M circa initium alium motum concipere nequit, nisi verticalem, eumque adeo lentissimum; tum enim deum, quando trabs iam satis notabilem inclinationem est nacta, motum horizontalem recipere potest.

Emendatio Solutionis praecedentis.

§. 36. Quo autem aberratio istius methodi a veritate diminuatur, calculum sequenti modo institui conueniet, vbi quidem eidem exemplo determinato insistemus. Ponamus ad tempus $= t$ ab initio elapsum iam hos valores esse inuentos: $p = e$, $s = f$, $\theta = \varepsilon$ et $\Phi = \zeta$, tum vero elapso insuper tempusculo $= \tau$ haec elementa abire in p' , s' , θ' et Φ' , ad quorum valores inuestigandos statuamus $p' = e + A\tau + B\tau\tau$, vnde cum sit $s' = \int p' d\tau$, fiet

$$s = f + e\tau + \frac{1}{2} A\tau\tau + \frac{1}{6} B\tau^3.$$

Simili modo sit $\theta' = \varepsilon + \alpha\tau + \beta\tau\tau$, vnde colligitur

$$\Phi = \zeta + \varepsilon\tau + \frac{1}{2} \alpha\tau\tau + \frac{1}{6} \beta\tau^3,$$

vbi quidem sumamus angulum ζ more solito in gradibus et minutis dari, partes autem adiectas $\varepsilon\tau + \frac{1}{2} \alpha\tau\tau + \frac{1}{6} \beta\tau^3$ in partibus radii exprimi, vt hinc fiat

fin.

$$\begin{aligned}\sin. \Phi' &= \sin. \zeta \cos. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3) \\ &+ \cos. \zeta \sin. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3) \text{ et} \\ \cos. \Phi' &= \cos. \zeta \cos. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3) \\ &- \sin. \zeta \sin. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3).\end{aligned}$$

§. 37. Quia autem in hac evolutione non ultra secundam potestatem ipsius τ ascendere convenit, erit

$$\cos. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3) = 1 - \frac{1}{2} \varepsilon \varepsilon \tau \tau \text{ et}$$

$$\sin. (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau + \frac{1}{3} \beta \tau^3) = \varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau,$$

sicque habebimus

$$\sin. \Phi' = (1 - \frac{1}{2} \varepsilon \varepsilon \tau \tau) \sin. \zeta + (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau) \cos. \zeta \text{ et}$$

$$\cos. \Phi' = (1 - \frac{1}{2} \varepsilon \varepsilon \tau \tau) \cos. \zeta - (\varepsilon \tau + \frac{1}{2} \alpha \tau \tau) \sin. \zeta,$$

quibus substitutis in ambabus nostris aequationibus supra exhibitis et ad hunc casum accommodatis:

$$\frac{\theta' - \theta}{\tau} = \frac{(32 \cos. \Phi' - \theta' (\theta' + 2 p')) s'}{s' s' + 12} \text{ et}$$

$$\frac{p' - p}{\tau} = 32 \sin. \Phi' + s' \theta' \theta' - \frac{(\theta' - \theta)}{\tau},$$

habebimus

$$\frac{\theta' - \theta}{\tau} = \alpha + \beta \tau \text{ et } \frac{p' - p}{\tau} = A + B \tau.$$

§. 38. Incipiamus igitur a formula

$$\frac{\theta' - \theta}{\tau} = \frac{(32 \cos. \Phi' - \theta' (\theta' + 2 p')) s'}{s' s' + 12},$$

vbi cum ad partem sinistram tempus τ non ultra primam dimensionem assurgat, etiam in dextra parte altiores potestates rejiciamus. Hinc cum sit

$$32 \cos. \Phi' = 32 \cos. \zeta - 32 \varepsilon \tau \sin. \zeta \text{ et}$$

$$\theta' + 2 p' = \varepsilon + 2 \varepsilon + (\alpha + 2 A) \tau,$$

ducatur postrema aequatio in $\theta' = \varepsilon$ prodibitque

$$\theta' (\theta' + 2p') = \varepsilon\varepsilon + 2\varepsilon\varepsilon + \tau (2a\varepsilon + 2A\varepsilon + 2a\varepsilon).$$

Quia vero etiam haec euolutio nimis fieret molesta, etiam primam potestatem τ relictam, atque hinc obtinebimus

$$\frac{\theta' - \theta}{\tau} = a = \frac{(s_2 \cos \zeta - \varepsilon (\varepsilon + 2e)) f}{f f + 12}.$$

Ex priore vero aequatione eodem modo elicimus

$$p' - p = A = 32 \sin. \zeta + \varepsilon \varepsilon f - a.$$

Inuentis autem his duobus valoribus a et A habebimus pro tempore $t + \tau$ ista elementa:

$$s' = f + e \tau + \frac{1}{2} A \tau \tau;$$

$$\Phi' = \zeta + \varepsilon \tau + \frac{1}{2} a \tau \tau;$$

$$p' = e + A \tau;$$

$$\theta' = \varepsilon + a \tau.$$

§. 39. Hac ergo methodo praecedens solutio ita rectificatur, vt cum supra tantum sumissemus $s' = s + p dt$, vbi s respondet ipsi f et dt ipsi τ , siue $s' = f + e \tau$: hic valore accuratiore viamur, scilicet

$$s' = f + e \tau + \frac{1}{2} a \tau \tau;$$

similique modo cum ante habuissemus $\Phi' = \Phi + \theta dt$, nunc habemus

$$\Phi' = \zeta + \varepsilon \tau + \frac{1}{2} a \tau \tau,$$

vnde etiam sine errore intervallo temporis τ fortasse maiores valores tribuere licebit, id quod ex quantitate terminorum $\frac{1}{2} A \tau \tau$ et $\frac{1}{2} a \tau \tau$ diiudicari poterit, vt scilicet altiores potestates sequentes sine errore negligi queant.

§. 40. Quod si ergo hac methodo correcta ipsum praecedentem casum euoluere velimus et ab ipso initio inchoemus, vbi erat $f = \frac{1}{2}$, $e = 0$, $\zeta = 0$ et $\varepsilon = 0$, ex nostris

his formulis colligemus $\alpha = 1,3061$ et $A = -1,3061$,
sicque pro tempore τ habebimus:

$$s' = \frac{1}{2} - 0,6530 \cdot \tau \tau; \quad p' = -1,3061 \cdot \tau,$$

$$\Phi' = 0,6530 \cdot \tau \tau; \quad \theta' = 1,3061 \cdot \tau.$$

§. 41. Hic igitur videtur statim tuto assumi posse $\tau = \frac{1}{2}$; vnde elementa pro tempore $t = \frac{1}{2}$ erunt

$f = 0,4739$, $e = -0,2612$, $\zeta = 0,0261 = 1^\circ.30'$, $\varepsilon = 0,2612$,
quibus inuentis colligitur

$\alpha = 1,2427$ et $A = -0,3728$,
quocirca fit

$$s' = 0,4739 - 0,2612 \cdot \tau - 0,1864 \cdot \tau \tau;$$

$$p' = -0,2612 - 0,3728 \cdot \tau;$$

$$\Phi' = 1^\circ.30' + 0,2612 \cdot \tau + 0,6213 \cdot \tau \tau;$$

$$\theta' = 0,2612 + 1,2427 \cdot \tau.$$

§. 42. Sumamus iterum $\tau = \frac{1}{2}$, et pro tempore
ab initio elapso $t = \frac{2}{2}$ elementa nostra ita se habebunt:

$f = 0,4142$, $e = -0,3357$, $\zeta = 5^\circ.55'$ et $\varepsilon = 0,5097$,
ex quibus erit

$\alpha = 1,0860$ et $A = 2,3202$,

vnde fit

$$s' = 0,4142 - 0,3357 \cdot \tau + 1,1601 \cdot \tau \tau;$$

$$p' = -0,3357 + 2,3202 \cdot \tau;$$

$$\Phi' = 5^\circ.55' + 0,5097 \cdot \tau + 0,5430 \cdot \tau \tau;$$

$$\theta' = 0,5097 + 1,0860 \cdot \tau.$$

§. 43. Statuatur denuo $\tau = \frac{1}{2}$, vnde pro tempore
 $t = \frac{3}{2}$ ab initio elapso elementa nostra erunt

$$f=0,3935, e=0,1283, \zeta=13^{\circ}.1', \varepsilon=0,7269,$$

quibus inuentis porro colligitur

$$\alpha'=0,9862, A=6,4292.$$

Sicque erit

$$s'=0,3935 + 0,1283 \cdot \tau + 3,2146 \cdot \tau \tau;$$

$$p'=0,1283 + 6,4292 \cdot \tau;$$

$$\Phi'=13^{\circ}.1' + 0,7269 \cdot \tau + 0,4931 \cdot \tau \tau;$$

$$\theta'=0,7269 + 0,9862 \cdot \tau.$$

§. 44. Sit iterum $\tau=\frac{1}{3}$, ita vt elementa nostra pro tempore $t=\frac{4}{3}$ fiant

$$f=0,5477, e=1,4141, \zeta=22^{\circ}.31', \varepsilon=0,9241.$$

Calculo igitur vt haecenus instituto reperietur

$$\alpha=1,1619, A=11,5603,$$

quocirca orietur

$$s'=0,5477 + 1,4141 \cdot \tau + 5,7801 \cdot \tau \tau;$$

$$p'=1,4141 + 11,5603 \cdot \tau;$$

$$\Phi'=22^{\circ}.31' + 0,9241 \cdot \tau + 0,5809 \cdot \tau \tau;$$

$$\theta'=0,9241 + 1,1619 \cdot \tau.$$

§. 45. Sumamus adhuc $\tau=\frac{1}{3}$ et quatuor elementa nostra ita se habebunt pro tempore $t=1''$:

$$f=1,0617, e=3,7262, \zeta=34^{\circ}.31', \varepsilon=1,1565,$$

calculo igitur vt ante profecuto elicitur

$$\alpha=1,3273 \text{ et } A=18,2254,$$

vnde porro fit

$$s' =$$

$$\begin{aligned} s' &= 1,0617 + 3,7262. \tau + 9,1127. \tau \tau; \\ p' &= 3,7262 + 18,2254. \tau; \\ \Phi' &= 34^\circ. 31' + 1,1565. \tau + 0,6636. \tau \tau; \\ \theta' &= 1,1565 + 1,3273. \tau. \end{aligned}$$

§. 46. Sit iterum $\tau = \frac{1}{2}$ et elapso ab initio tempore $t = \frac{611}{2}$, elementa erunt

$$f = 2,1714, e = 7,3713, \zeta = 49^\circ. 28', \varepsilon = 1,4219,$$

ex quibus porro colligitur

$$32 \cos. \zeta - \varepsilon (\varepsilon + 2e) = -2,1878$$

qui valor cum sit negativus, sequitur trabem iam cylindrum deseruisse, quare ad momentum inveniendum, quo hoc contigit, ipsi τ valorem aliquanto minorem tribui oportet, quem ex praecedentibus formulis haud difficulter colligere licet. Quaeratur scilicet tempus τ , quo fit

$$32 \cos. \Phi' = \theta' (\theta' + 2p),$$

quem ergo calculum expediamus.

§. 47. Cum fit

$$\Phi' = 34^\circ. 31' + 1,1565. \tau + 0,6661. \tau \tau, \text{ erit}$$

$$\begin{aligned} \cos. \Phi' &= \cos. 34^\circ. 31' (1 - \frac{1}{2} (1,1565)^2. \tau \tau) \\ &\quad - \sin. 34^\circ. 31' (1,1565. \frac{1}{2} (1,3273)^2. \tau \tau) \end{aligned}$$

qui valor evolutus praebet

$$\cos. \Phi' = 0,82396 - 0,65533. \tau - 0,92795. \tau \tau,$$

ideoque

$$32 \cos. \Phi' = 26,36672 - 20,97050. \tau - 29,66560. \tau \tau.$$

Pro altera autem parte quia est

$$\theta' = 1,1565 + 1,3273. \tau \text{ et}$$

S 3

$\theta' +$

$$\theta' + 2p' = 8,6089 + 37,7781.\tau, \text{ erit}$$

$$\theta'(\theta' + 2p') = 9,9562 + 55,1570.\tau + 50,1429.\tau\tau$$

vnde pro tempore τ definiendo haec habebitur aequatio:

$$16,4105 = 76,1276.\tau + 79,8085.\tau\tau.$$

§. 48. Quia iam nouimus incognitam τ paullo minorem esse quam $\frac{1}{5}$, ponamus

$$\tau = \frac{1}{5} - z, \text{ vt fit } \tau\tau = \frac{1}{25} - \frac{2}{5}z$$

quibus valoribus substitutis fiet

$$16,4105 = 18,4178 - 108,0508.z$$

vnde concluditur

$$z = \frac{2}{108} = 0,0185, \text{ ideoque } \tau = 0,1815,$$

ita vt tempus ab initio elapsum fit 1,1815; tum vero erit

$$f = 2,0381, e = 7,0341, \zeta = 47^\circ.44', \varepsilon = 1,3974,$$

et quia hinc per hypothesin fit $a = 0$, fiet $A = 27,6605$.

§. 49. His inuentis praecipua Phaenomena huius motus mirabilis clarius aspectui exponamus; atque vt iisdem elementis vtamur, quibus aequationes differentiales secundi gradus continentur, meminisse oportet, nos hic ad quoduis tempus posuisse $s = f$; deinde $\frac{ds}{dt} = p = e$, tum vero $\frac{dd s}{dt^2} = \frac{dp}{dt} = A$. Pro angulo autem Φ nobis erat $\Phi = \zeta$, $\frac{d\Phi}{dt} = 0 = \varepsilon$, ac denique $\frac{dd\Phi}{dt^2} = \frac{d^2\Phi}{dt^2} = a$, quibus valoribus introductis phaenomena istius motus in sequente tabula sumus complexi.

Repraesentatio motus, quo trabs §. 23. descripta
super axe cylindrico delabitur.

Temp. t	s	$\frac{ds}{dt}$	$\frac{dds}{dt^2}$	Φ	$\frac{d\Phi}{dt}$	$\frac{dd\Phi}{dt^2}$
0,000	0,500	0,000	- 1,306	0°. 0'	0,000	1,306
0,200	0,474	- 0,261	- 0,373	1. 30	0,261	1,243
0,400	0,414	- 0,336	+ 2,320	5. 55	0,509	1,086
0,600	0,393	+ 0,128	+ 6,429	13. 1	0,727	0,986
0,800	0,548	+ 1,414	+ 11,560	22. 31	0,924	1,162
1,000	1,062	+ 3,726	+ 12,225	34. 31	1,156	1,327
1,181	2,038	+ 7,034	+ 27,660	47. 44	1,397	0,000

§. 50. Elapso igitur tempore $t=1,181$ trabs a cylindro penitus recedere incipiet et dehinc libere motu acquisito delabatur; vbi quidem centrum grauitatis motum in parabola prosequetur, dum motus gyratorius, quem iam concepit, manebit vniformis, cuius scilicet celeritas angularis erit $=1,397$, qua ergo singulis minutis secundis gyrabitur per angulum $80^\circ. 10'$. At si pro hoc momento locus centri grauitatis M desideretur, is binis coordinatis istis determinatur:

$$x = s \sin. \Phi - \cos. \Phi = 0,836 = CP \text{ et}$$

$$y = s \cos. \Phi + \sin. \Phi = 2,1108 = PM.$$

Quin etiam ipse motus, quem centrum grauitatis M hoc modo acquisierit, hinc assignari potest: erit enim celeritas verticalis

$$\frac{dx}{dt} = \frac{ds}{dt} \sin. \Phi + \frac{s d\Phi}{dt} \cos. \Phi + \frac{d\Phi}{dt} \sin. \Phi = 8,1550,$$

quae ergo celeritas deinceps vniformiter augebitur et singulis minutis secundis incrementum accipiet $=32$ pedum. Celeritas denique horizontalis erit

dy

Tab. I.
Fig. 10

$$\frac{dy}{dt} = \frac{ds}{dt} \cos. \Phi - \frac{s d\Phi}{dt} \sin. \Phi + \frac{d\Phi}{dt} \cos. \Phi = 7,7785$$

quam celeritatem deinceps constanter inuariatam seruabit.

Considerationes super quaestione in genere proposita.

§. 51. Ex exemplo allato, quod euoluimus, satis liquet, quo modo alios quoscunque huiusmodi casus determinatos calculo expediri conueniat, vbi quidem inprimis est tenendum, intervalla temporis eo minora accipi debere, quo minus a veritate aberrare voluerimus. Tum vero etiam, si frictionem negligere voluerimus, aequatio integralis, ex principio virium viuarum fluens, haud leue subsidium afferre poterit; quam ob rem istam aequationem integram hic adhuc adiiciamus.

§. 52. Omissa autem frictione ambae aequationes differentiales secundi gradus, quibus solutio problematis continetur, ita erant comparatae:

$$\text{I. } dds - s d\Phi^2 + c d d\Phi = 2 g dt^2 \sin. \Phi,$$

$$\text{II. } 2 ds d\Phi + s dd\Phi + c d\Phi^2 = 2 g dt^2 \cos. \Phi - \frac{kk d d\Phi}{s}.$$

Iam ducatur prima in $2 ds + 2 c d\Phi$, altera vero in $2 s d\Phi$ et in vnam summam collectae dabunt

$$\begin{aligned} & 2 ds dds + 2 s ds d\Phi^2 + 2 ss d\Phi dd\Phi + 2 (cc + kk) d\Phi dd\Phi \\ & + 2 c ds dd\Phi + 2 c d\Phi dds \\ & = 4 g dt^2 (ds \sin. \Phi + c d\Phi \sin. \Phi + s d\Phi \cos. \Phi), \end{aligned}$$

cuius integrale sponte se prodit

$$\begin{aligned} & ds^2 + ss d\Phi^2 + (cc + kk) d\Phi^2 + 2 c d\Phi ds \\ & = 4 g dt^2 (s \sin. \Phi - c \cos. \Phi + C) \end{aligned}$$

vbi constantem C ex statu initiali definiri oportet.

§. 53.

§. 53. Aequatio haec integralis concinnius hoc modo repraesentari poterit:

$(ds + c d\Phi)^2 + (kk + ss) d\Phi^2 = 4g dt^2 (s \sin. \Phi - c \cos. \Phi + C)$
 quae, si ut supra faciamus $\frac{ds}{dt} = p$ et $\frac{d\Phi}{dt} = \theta$, accipiet hanc formam:

$(p + c\theta)^2 + (kk + ss)\theta\theta = 4g(s \sin. \Phi - c \cos. \Phi + C)$
 ex qua aequatione pro quouis tempore, si iam innotuerit valor ipsius θ praeter variables principales s et Φ , valor litterae p commodè assignari poterit, quo pacto calculus supra adhibitus ad maiorem certitudinem euehi poterit.

§. 54. Quod si vero etiam frictionis rationem habere lubuerit, vnice aequationibus differentialibus secundi gradus inhaerere cogimur, quae erant:

$$I. dds - s d\Phi^2 + c d d\Phi + \frac{\lambda k k d d\Phi}{s + \lambda b} = 2g dt^2 \sin. \Phi;$$

$$II. 2ds d\Phi + s d d\Phi + c d\Phi^2 + \frac{k k d d\Phi}{s + \lambda b} = 2g dt^2 \cos. \Phi;$$

vbi littera λ ex quantitate frictionis definiri oportet, cuius valor vulgo aestimari solet $= \frac{1}{5}$, qui autem, si superficies magis minusue fuerint politae, etiam siue minor siue maior accipi debet. Hic autem valor tantum locum habet, quando reuera datur attritus. At si minor valor sufficiat ad attritum auertendum, tum etiam ipsi λ minor iste valor tribui debet, hancque cautelam in singulis temporis interuallis sollicite obseruasse necesse est. Cum igitur sit celeritas attritus $= \frac{ds}{dt} + \frac{a d\Phi}{dt}$, valor huius formulae in tempore expressus nihilo aequetur, indeque eliciatur valor litterae λ , qui si minor prodeat quam $\frac{1}{5}$, is in calculum introducatur, eritque tum $\frac{ds}{dt} = -\frac{a d\Phi}{dt}$; sin autem maior pro-

dierit, tum sumi oportet $\lambda = \frac{1}{3}$, quo casu aderit attritus.

Inuestigatio motus trabis, quamdiu ob frictionem attritus in contactu A auertitur.

§. 55. Si status initialis trabis super cylindro ita fuerit comparatus, ut in contactu nullus detur attritus; tum vel minima frictio valebit attritum per aliquod tempus impedire, quamdiu scilicet ad hoc praestandum minor valor litterae λ sufficit quam $\frac{1}{3}$, siquidem hanc fractionem $\frac{1}{3}$ pro maxima vi, quam frictio exercere valet, assumamus. Quamdiu autem nullus ad fuerit attritus, singulari prorsus commodo usu venit, ut motus trabis, qui sine frictione foret inperscrutabilis, expediri possit, id quod utique operae pretium erit luculentius ostendisse.

§. 56. Cum celeritas attritus in contactu A sit $= \frac{ds}{dt} + \frac{a d\Phi}{dt}$, ponamus eam initio motus fuisse nullam, et videamus, per quantum temporis spatium ea evanescens sit mansura. Hunc in finem in nostris aequationibus statim ponamus $ds = -a d\Phi$, hincque $dds = -a dd\Phi$ et $s = f - a\Phi$. His autem valoribus substitutis binae nostrae aequationes sequentes induent formas:

$$\text{I. } -a d d \Phi - s d \Phi^2 + c d d \Phi - 2 g d t^2 \sin. \Phi = - \frac{\lambda h k d d \Phi}{s + \lambda b};$$

$$\text{II. } -2 a d \Phi^2 + s d d \Phi + c d \Phi^2 - 2 g d t^2 \cos. \Phi = - \frac{h k d d \Phi}{s + \lambda b};$$

quarum prior per posteriorem diuisa statim dat

$$\lambda = \frac{(c-a) d d \Phi - s d \Phi^2 - 2 g d t^2 \sin. \Phi}{(c-a) d \Phi^2 + s d d \Phi - 2 g d t^2 \cos. \Phi},$$

qui valor quamdiu minor fuerit quam $\frac{1}{3}$, motus quem inuestigamus reuera locum habebit; simulac vero maiorem obti-

obtinebit valorem, tum eius loco fractio $\frac{1}{t}$ scribi debebit, et resolutio aequationum prorsus alio modo erit instituenda; quandoquidem tum trabs super cylindro prorepere incipiet.

§. 57. Cum posuerimus $c = a + b$, valor ipsius λ hoc modo concinnius exprimetur:

$$\lambda = \frac{-b d d \Phi + s d \Phi^2 + 2 g d t^2 \sin. \Phi}{(a-b) d \Phi^2 - s d d \Phi + 2 g d t^2 \cos. \Phi},$$

vbi litteram s loco $f - a \Phi$ breuitatis gratia relinquimus. Hinc igitur colligimus

$$s + \lambda b = -\frac{(b b + s s) d d \Phi + a s d \Phi^2 + 2 b g d t^2 \sin. \Phi + 2 g s d t^2 \cos. \Phi}{(a-b) d \Phi^2 - s d d \Phi + 2 g d t^2 \cos. \Phi}.$$

§. 58. Hoc valore pro $s + \lambda b$ inuento, eum in posteriore aequatione substituamus, quae cum hanc induat formam:

$$k k d d \Phi = (s + \lambda b) [(a-b) d \Phi^2 - s d d \Phi + 2 g d t^2 \cos. \Phi]$$

facta substitutione obtinebimus

$$k k d d \Phi = -(b b + s s) d d \Phi + a s d \Phi^2 + 2 b g d t^2 \sin. \Phi + 2 s g d t^2 \cos. \Phi,$$

quae est aequatio duas tantum continens variables Φ et t , in qua elementum $d t$ constans est assumtum.

§. 59. Quoniam hic ipsa quantitas t non inest; hanc aequationem commode ad differentialem primi gradus reducere licebit. Ponatur enim $d t = p d \Phi$, et quia $d d t = 0$, erit $p d d \Phi + d p d \Phi = 0$, hincque $d d \Phi = -\frac{d p d \Phi}{p}$; quo valore substituto adipiscemur sequentem aequationem:

$$0 = \frac{k k d p}{p} + \frac{(b b + s s) d p}{p} + a s d \Phi + 2 b g p p d \Phi \sin. \Phi + 2 g s p p d \Phi \cos. \Phi,$$

T 2

quae

quae reducatur ad hanc formam:

$$-(bb+kk+ss)\frac{dp}{p}=d\Phi(as+2bgpp\sin.\Phi+2gsp\cos.\Phi).$$

Ponamus insuper $p=\frac{1}{q}$, ut fiat $\frac{dp}{p}=-\frac{dq}{q}$, et nostra aequatio erit:

$$(bb+kk+ss)q dq = d\Phi(asqq+2bg\sin.\Phi+2gs\cos.\Phi),$$

§. 60. Transferamus nunc terminum $asqqd\Phi$ in alteram partem, et quia $ad\Phi=-ds$, habebimus hanc aequationem sponte integrabilem:

$$(bb+kk+ss)q dq + sqq dds = 2gd\Phi(b\sin.\Phi+s\cos.\Phi),$$

quippe cuius integrale est:

$$\begin{aligned}(bb+kk+ss)qq &= 4gf(bd\Phi\sin.\Phi+s d\Phi\cos.\Phi) \\ &= -4gb\cos.\Phi+4gfsd\Phi\cos.\Phi,\end{aligned}$$

quare cum sit $s=f-a\Phi$, postremum membrum dabit

$$4gf\sin.\Phi-4gaf\Phi d\Phi\cos.\Phi.$$

Est vero

$$f\Phi d\Phi\cos.\Phi=\Phi\sin.\Phi+\cos.\Phi,$$

ita ut iam nostra aequatio integrata sit

$$(bb+kk+ss)qq=4g(f\sin.\Phi-a\Phi\sin.\Phi-(a+b)\cos.\Phi+C),$$

sive

$$(bb+kk+ss)qq=4g(s\sin.\Phi-(a+b)\cos.\Phi+C),$$

quam constantem C ex statu initiali definiri oportet.

§. 61. Quoniam igitur posuimus

$$dt=p d\Phi=\frac{d\Phi}{q} \text{ erit } q=\frac{d\Phi}{dt},$$

quo valore substituto impetrabimus sequentem determinationem

nationem :

$$(bb + kk + ss) \frac{d\Phi}{dt^2} = 4g (s \sin. \Phi - (a + b) \cos. \Phi + C),$$

unde porro deducimus

$$dt = \frac{d\Phi \sqrt{(bb + kk + ss)}}{2\sqrt{g (s \sin. \Phi - (a + b) \cos. \Phi + C)}},$$

cuius quidem formulae integratio haud patet, sed facile per quadraturas construitur, et inde plurimum praestitisse utique videmur, quod saltem partem istius quaestionis abstrusissimae tam optato successu perficere contigerit.

§. 62. Cum autem iste motus non diutius durare sit censendus, quam donec valor litterae λ usque ad limitem constitutum $\frac{1}{2}$ affurgat, per valores integrales modo inuentos etiam valorem litterae λ definiri oportet. Quoniam igitur inuenimus:

$$\lambda = \frac{-b d d \Phi + s d \Phi^2 + 2 g d t^2 \sin. \Phi}{(a - b) d \Phi^2 - s d d \Phi + 2 g d t^2 \cos. \Phi},$$

hinc primo differentialia secundi gradus excludamus ope aequationis inuentae:

$$d d \Phi = \frac{a s d \Phi^2 + 2 b g d t^2 \sin. \Phi + 2 g s d t^2 \cos. \Phi}{b b + k k + s s},$$

ac reperiemus

$$\lambda = \frac{-a b s d \Phi^2 + (b b + k k + s s) s d \Phi^2 - (2 b g s d t^2 \cos. \Phi + 2 g (k k + s s) d t^2 \sin. \Phi)}{(a - b) (b b + k k) d \Phi^2 - 2 b g s d t^2 \sin. \Phi + 2 g (b b + k k) d t^2 \cos. \Phi},$$

quae formula per positionem $d\Phi = q dt$ ulterius reducitur ad hanc:

$$\lambda = \frac{(b b + k k + s s) s q q - a b s q q - 2 b g s \cos. \Phi + 2 g (k k + s s) \sin. \Phi}{(a - b) (b b + k k) q q - 2 b g s \sin. \Phi + 2 g (b b + k k) \cos. \Phi},$$

vbi cum inuenerimus

$$q q = \frac{+g (s \sin. \Phi - (a + b) \cos. \Phi + C)}{b b + k k + s s},$$

hoc valore substituto concluditur tandem

$$\lambda = \frac{2s (b b + k k + s s - a^2) (s \sin. \Phi - (a + b) \cos. \Phi + C) - (b b + k k + s s) (b s \cos. \Phi - (k k + s s) \sin. \Phi)}{2(a - b) (b b + k k) (s \sin. \Phi - (a + b) \cos. \Phi + C) - (b b + k k + s s) (b s \sin. \Phi - (b b + k k) \cos. \Phi)}.$$

§. 63. Hoc igitur modo valor ipsius λ per solum angulum Φ exprimitur. In huius autem fractionis tam numeratore quam denominatore triplicis generis membra occurrunt, quorum primum continet $\sin. \Phi$, secundum $\cos. \Phi$ et tertium constantem C . Sic in numeratore membrum primi generis dat

$(3bbs + 4kks + 3s^4 - 2abss + bbb + k^4) \sin. \Phi$,
membrum secundi generis:

$$-s \cos. \Phi (2ass + 3bss + 3bkk + 3b^3 + 2akk + 2aab),$$

et membrum tertii generis:

$$2s(bb + kk + ss - ab) C.$$

Simili modo pro denominatore erit membrum primi generis:

$$s \sin. \Phi (2abb + 2akk - 3b^3 - 3bkk - bss),$$

secundi generis:

$$(3b^4 + 4bbkk + bbs - 2abb - 2aak + kks + k^4) \cos. \Phi,$$

tertii generis:

$$(2abb + 2akk - 2b^3 - 2bkk) C.$$

§. 84. Totum negotium hic eo redit, ut quouis casu oblato dispiciatur, quousque angulum Φ augere liceat, ante quam valor iste pro λ inuentus limitem $\frac{1}{2}$ superare incipiat, hoc enim ubi contigerit, motus, quem hic definimus, natura subito mutatur et trabs super axe prorepere incipiet, quem motum aliter nisi per ipsas aequationes differentiales secundi gradus definire non licebit.

Appli-

Applicatio huius inuestigationis ad casum specialem supra descriptum.

§. 65. Hic igitur iterum in motum eiusdem trabis inquiremus, quam supra iam sumus contemplati; verum hoc discrimine, vt hic etiam frictionis rationem simus habituri; ipsum autem motum vltius hac methodo profequi non licebit, quam donec trabs super cylindro prorepere incipiat. Habebimus igitur pro isto casu sequentes valores:

$$a = \frac{1}{2}, b = \frac{1}{2}, c = 1, \text{ et } k k = 12,$$

sumamusque vt ante $2g = 32$, tum vero pro motus initio sit

$$s = \frac{1}{2}, \Phi = 0, \frac{ds}{dt} = 0, \text{ et } \frac{d\Phi}{dt} = 0,$$

vnde cum hic sumserimus $s = f - a\Phi$, erit $f = \frac{1}{2}$, et quia erat $d\Phi = q dt$, ipso initio etiam erit $q = 0$.

§. 66. His igitur valoribus admissis erit

$$ds = -\frac{1}{2}d\Phi; dds = -\frac{1}{2}dd\Phi \text{ et } s = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}d\Phi,$$

vnde aequationes pro motu fient

$$\text{I. } -\frac{1}{2}dd\Phi + s d\Phi^2 + 32dr^2 \sin. \Phi = \frac{12\lambda dd\Phi}{s + \frac{1}{2}\lambda}$$

$$\text{II. } -s dd\Phi + 32dr^2 \cos. \Phi = \frac{12 dd\Phi}{s + \frac{1}{2}\lambda},$$

quarum illa per hanc diuisa praebet

$$\lambda = \frac{-\frac{1}{2}dd\Phi + s d\Phi^2 + 32dr^2 \sin. \Phi}{-s dd\Phi + 32dr^2 \cos. \Phi},$$

vnde fit

$$s + \frac{1}{2}\lambda = \frac{-ssdd\Phi - \frac{1}{2}dd\Phi + \frac{1}{2}s d\Phi^2 + 32sdr^2 \cos. \Phi + 16dr^2 \sin. \Phi}{-s dd\Phi + 32dr^2 \cos. \Phi}.$$

§. 67.

§. 67. Cum igitur ex aequatione secunda fit

$$12 d d \Phi = (s + \frac{1}{2} \lambda) (32 d t^2 \cos. \Phi - s d d \Phi),$$

si valorem modo inuentum substituamus, habebimus

$$12 d d \Phi = -s s d d \Phi - \frac{1}{4} d d \Phi + \frac{1}{2} s d \Phi^2 \\ + 32 s d t^2 \cos. \Phi + 16 d t^2 \sin. \Phi \text{ siue}$$

$$(\frac{19}{4} + s s) d d \Phi = \frac{1}{2} s d \Phi^2 + 32 s d t^2 \cos. \Phi + 16 d t^2 \sin. \Phi),$$

quae aequatio, vti ex praecedentibus colligere licet, integrabilis reddetur si per $2 d \Phi$ multiplicetur; prodibit enim

$$2(\frac{19}{4} + s s) d \Phi d d \Phi - s d \Phi^2 \\ = 32 d t^2 (2 s d \Phi \cos. \Phi + d \Phi \sin. \Phi),$$

vbi in secundo membro loco $d \Phi$ scribatur $-2 ds$, vt habeatur

$$(\frac{19}{4} + s s) 2 d \Phi d d \Phi + 2 s d s d \Phi^2 \\ = 32 d t^2 (2 s d \Phi \cos. \Phi + d \Phi \sin. \Phi),$$

cuius integrale manifesto est

$$(\frac{19}{4} + s s) d \Phi^2 = 32 d t^2 (-\cos. \Phi + 2 s s d \Phi \cos. \Phi).$$

Est vero

$$s s d \Phi \cos. \Phi = s \sin. \Phi - s d s \sin. \Phi \\ = s \sin. \Phi + \frac{1}{2} s d \Phi \sin. \Phi = s \sin. \Phi - \frac{1}{2} \cos. \Phi,$$

consequenter aequatio nostra integralis erit

$$(\frac{19}{4} + s s) d \Phi^2 = 64 d t^2 (s \sin. \Phi - \cos. \Phi + C).$$

§. 68. Quoniam igitur haec aequatio differentialis est primi gradus et duas tantum variables t et Φ complectitur, propter $s = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \Phi$, hinc solutio per quadraturas absolui poterit: erit enim

$$64 d t^2 = \frac{(\frac{19}{4} + s s) d \Phi^2}{s \sin. \Phi - \cos. \Phi + C}.$$

Hic

Hic autem ex cognito initio motus constans C determinari debet. Cum enim initio fuerit $\Phi = 0$, $\frac{d\Phi}{dt} = 0$ et $s = \frac{1}{2}$, constans ista ita definietur ut sit $C = 1$, ita ut habeamus hanc aequationem:

$$64 dt^2 = \frac{(\frac{19}{4} + ss) d\Phi^2}{s \sin. \Phi - \cos. \Phi + 1},$$

sive si ut ante ponamus $\frac{d\Phi}{dt} = q$, erit

$$(\frac{19}{4} + ss) qq = 64 (s \sin. \Phi - \cos. \Phi + 1).$$

§. 69. Resumamus nunc valorem pro λ primo inuentum, qui erat

$$\lambda = \frac{-\frac{1}{2} d d \Phi + s d \Phi^2 + 32 dt^2 \sin. \Phi}{-s d d \Phi + 32 dt^2 \cos. \Phi},$$

modo autem inuenimus

$$d d \Phi = \frac{\frac{1}{2} s d \Phi^2 + 32 s dt^2 \cos. \Phi + 16 dt^2 \sin. \Phi}{\frac{19}{4} + ss},$$

vbi si loco $d\Phi$ scribamus $q dt$ erit

$$d d \Phi = \frac{dt^2 (\frac{1}{2} s qq + 32 s \cos. \Phi + 16 \sin. \Phi)}{\frac{19}{4} + ss}.$$

Ac si pariter in valore λ loco $d\Phi$ scribamus $q dt$, habebimus

$$\lambda = \frac{-\frac{1}{2} d d \Phi + s qq dt^2 + 32 dt^2 \sin. \Phi}{-s d d \Phi + 32 dt^2 \cos. \Phi},$$

vbi si loco $\frac{d d \Phi}{dt^2}$ valorem modo inuentum substituamus, reperiemus

$$\lambda = \frac{48sqq - 64s \cos. \Phi + 1536 \sin. \Phi + 4s^2 qq + 128ss \sin. \Phi}{-2ssqq - 64s \sin. \Phi + 1568 \cos. \Phi},$$

vbi iam pro lubitu loco $q q$ scribi poterit valor inuentus

$$q q = \frac{64 (s \sin. \varphi - \cos. \varphi + 1)}{\frac{49}{4} + s s}$$

§. 70. Quo autem calculum sequentem pro maximo angulo φ inueniendo, cui conueniat $\lambda = \frac{1}{3}$, faciliorem reddamus, ponamus praeter $\frac{d\varphi}{dt} = q$ etiam $\frac{d^2\varphi}{dt^2} = r$, ita vt fit

$$\left(\frac{49}{4} + s s\right) r = \frac{1}{2} s q q + 32 s \cos. \varphi + 16 \sin. \varphi,$$

ideoque

$$r = \frac{s q q + 64 s \cos. \varphi + 32 \sin. \varphi}{\frac{49}{2} + 2 s s},$$

existente

$$q q = \frac{64 (s \sin. \varphi - \cos. \varphi + 1)}{\frac{49}{4} + s s}$$

Computatis autem pro quouis angulo φ valoribus $q q$ et r erit

$$\lambda = \frac{-r + \frac{1}{2} s q q + 64 \sin. \varphi}{-2 r s + 64 \cos. \varphi},$$

vnde, si pro lubitu aliquot valores angulo φ tribuantur, inde haud difficulter is angulus φ concluditur, cui respondeat $\lambda = \frac{1}{3}$.

§. 71. Faciamus periculum, ponendo $\varphi = 18^\circ$, siue fit in partibus radii $\varphi = 0,31416$, hincque erit $s = 0,34292$, vnde colligimus $q q = 0,80163$, hincque $r = 1,25474$, vnde conficitur $\lambda = 0,31783$, ideoque tantillo minus quam $\frac{1}{3}$, quamobrem si tota vis frictionis fuerit $= 0,3178 \Pi$, denotante Π pressionem, motus trabis per angulum $\varphi = 18^\circ$ fine.

sine attritu fieri poterit. Sin autem velimus vt prodeat $\lambda = \frac{1}{2}$, angulum ϕ aliquantillum vltra 18° augeri oportebit.

§ 72. Quoniam angulus ϕ non adeo magnus prodit, vt eius sinus notabiliter ab ipso arcu discrepet, ita vt sine sensibili errore sumi possit $\sin. \phi = \phi$ et $\cos. \phi = 1 - \frac{1}{2} \phi \phi$, ob ss prae $\frac{49}{7}$ valde exiguum satis exacte erit $q q = \frac{128}{49} \phi$; quare cum $q q = \frac{d \phi^2}{d t^2}$, erit $d t^2 = \frac{49}{128} \frac{d \phi^2}{\phi}$ ideoque $d t = \frac{7}{8} \frac{d \phi}{\sqrt{2} \phi}$, vnde integrando elicitur $t = \frac{7}{8} \sqrt{2} \phi$. Hinc si, vti assumimus sit $\phi = 0,31316$ et $2\phi = 0,62632$, sequitur fore $t = 0,69359$, id quod egregie conuenit cum motu huius trabis supra definito; vnde patet, elapso tempore $= \frac{7}{16}$ fore angulum ϕ propemodum 18° , neque enim frictio in tempore sensibilem producit mutationem.

§. 73. Quin etiam in genere pro quouis angulo ϕ , per quem trabs sine attritu procedet, tempus satis exacte assignari poterit, quandoquidem iste arcus ϕ tam est parvus, vt eius potestates superiores negligi queant. Cum enim in genere inuenerimus

$$q q = \frac{4g (s \sin. \phi - (a + b) \cos. \phi + C)}{b b + k k + s s},$$

si constantem C ita definiamus, vt initio, vbi fuerit $\phi = 0$, etiam $q = \frac{d \phi}{d t}$ euanescat, tum ob $s = f - a \phi$; $\sin. \phi = \phi$ et $\cos. \phi = 1 - \frac{1}{2} \phi \phi$ erit

$$q q = \frac{4g (f \phi - \frac{1}{2} (a - b) \phi \phi)}{b b + k k + s s}.$$

Quare si in numeratore $\frac{1}{2} (a - b) \phi \phi$, in denominatore au-

tem s s negligamus, fiet

$$q q = \frac{f g \Phi}{b b + k k} = \frac{d \Phi^2}{d t^2},$$

hincque deducitur:

$$d t = \frac{d \Phi \cdot \sqrt{(b b + k k)}}{\sqrt{f g \Phi}},$$

cuius integrale est

$$t = \frac{\sqrt{f g \Phi} \sqrt{(b b + k k)}}{f g} = \sqrt{\frac{\Phi (b b + k k)}{f g}},$$

hocque tempus iam in minutis secundis erit expressum.