



1783

De motu oscillatorio pendulorum ex filo tenso dependentium

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 motu oscillatorio pendulorum ex filo tenso dependentium" (1783). *Euler Archive - All Works*. 533.
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/533>

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
 MOTV OSCILLATORIO
 PENDVLORVM EX FILO TENSO
 DEPENDENTIVM.

Auctore
 L. E. V. L. E. R. O.

§. I.

Concipiamus filum $A E F B$, in punctis A et B fixum, cui in punctis E et F appensa sint pendula $E M$ et $F N$, quorum motum definiri oportet, postquam de statu aequilibrilii vtcunque fuerint deturbata, cuiusmodi autem motus tanquam minimos spectamus, simulque a gravitate ipsius fili mentem abstrahimus, ita vt tantum massae duorum ponderum M et N in calculum ingrediantur. Tab. I
Fig. 1.

§. 2. Primum igitur consideremus statum aequilibrilii, ac ponamus fili portiones $A E = a$, $E F = b$, $F B = c$; anguli autem, quibus hae portiones ad horizontalem $A C$ inclinantur, sint α , β et γ ; tum vero longitudinem pendulorum. vocemus $E M = m$ et $F N = n$,
 dum

dum eorum pondera literis M et N exprimuntur. Hinc igitur erit recta horizontalis

$$AC = a \cos. \alpha + b \cos. \beta + c \cos. \gamma$$

recta vero verticalis

$$CB = a \sin. \alpha + b \sin. \beta + c \sin. \gamma$$

§. 3. Ponamus nunc statum aequilibrii ita esse turbatum, ut anguli α , β , γ , incrementa ceperint infinite parva ω , ω' et ω'' , et quia illa intervalla AC et BC manent immutata, habebimus has duas aequationes:

$$a \omega \sin. \alpha + b \omega' \sin. \beta + c \omega'' \sin. \gamma = 0, \text{ et}$$

$$a \omega \cos. \alpha + b \omega' \cos. \beta + c \omega'' \cos. \gamma = 0.$$

ficque statim atque vnicus horum angulorum ω , ω' , ω'' fuerit datus, bini reliqui simul determinantur.

§. 4. Sumamus nunc ambo pendula EM et FN de fitu verticali declinare angulis Φ et Φ' , itidem quam minimis, ac ductis inde ad verticalem horizontalibus Mm et Nn, vocemus quasi-coordinatas

$$Am = x \text{ et } mM = y; \quad An = x' \text{ et } nN = y'$$

eritque

$$x = a \sin. (\alpha + \omega) + m \cos. \Phi = a \sin. \alpha + a \omega \cos. \alpha + m \text{ et}$$

$$y = a \cos. (\alpha + \omega) + m \sin. \Phi = a \cos. \alpha - a \omega \sin. \alpha + m \Phi$$

deinde

$$x' = a \sin. (\alpha + \omega) + b \sin. (\beta + \omega') + n \cos. \Phi'$$

$$= a \sin. \alpha + a \omega \cos. \alpha + b \sin. \beta + b \omega' \cos. \beta + n$$

$$y' = a \cos. (\alpha + \omega) + b \cos. (\beta + \omega') + n \sin. \Phi'$$

$$= a \cos. \alpha - a \omega \sin. \alpha + b \cos. \beta - b \omega' \sin. \beta + n \Phi'$$

§. 5. Quia nunc pondera M et N primum verticaliter deorsum vrgentur, viribus M et N, fila autem EM et FN aequalibus viribus tenduntur, vires verticales se mutuo destruant. Horizontaliter autem pondera ad axem AB pelluntur, viribus $M\Phi$ et $N\Phi'$, sicque ex motus principiiis erit

$\frac{ddx}{2gd t^2} = 0$, $\frac{ddy}{2gd t^2} = -\Phi$, $\frac{ddx'}{2gd t^2} = 0$ et $\frac{ddy'}{2gd t^2} = -\Phi'$,
vnde restitutis valoribus habebimus has quatuor aequationes:

- I. $+\frac{a d d \omega \cos. \alpha}{2 g d t^2} = 0.$
- II. $-\frac{a d d \omega \sin. \alpha}{2 g d t^2} + m d d \Phi = -\Phi.$
- III. $+\frac{a d d \omega \cos. \alpha + b d d \omega' \cos. \beta}{2 g d t^2} = 0.$
- IV. $-\frac{a d d \omega \sin. \alpha - b d d \omega' \sin. \beta + n d d \Phi'}{2 g d t^2} = -\Phi'.$

§. 6. Ex harum aequationum prima et tertia neutiquam concludere licet fore tam $\frac{ddx}{2gd t^2}$ quam $\frac{ddx'}{2gd t^2} = 0$; plus enim inde non sequitur, quam tensionem filorum EM et FN non exacte ponderibus M et N esse aequalem. Si enim ponamus tensionem filii EM = P et filii FN = Q, hae aequationes ita se habebunt:

- I. $\frac{a d d \omega \cos. \alpha}{2 g d t^2} = 1 - \frac{P}{M}$ et
- III. $\frac{a d d \omega \cos. \alpha + b d d \omega' \cos. \beta}{2 g d t^2} = 1 - \frac{Q}{N},$

quae formulae cum sint quasi infinite parvae, erit utique proxime $P = M$ et $Q = N$; quibus valoribus in aequatione secunda et quarta sine errore vti licet, quia ibi per quantitates minimas Φ et Φ' sunt multiplicatae.

§. 7. Ad has ergo aequationes. resolvendas utamur methodo iam aliquoties. adhibita, dum scilicet angulis variabilibus $\omega, \omega', \omega''$; Φ et Φ' , rationem constantem tribuimus, ut eorum mutationes ad motum penduli simplicis reuocentur, cuius longitudo sit $= r$; motus vero hac aequatione exprimat: $\frac{d d z}{z g d t^2} = - \frac{z}{r}$, et iam ponamus

$$\omega = \mathcal{A}z, \quad \omega' = \mathcal{B}z, \quad \omega'' = \mathcal{C}z, \quad \Phi = \mathcal{M}z \quad \text{et} \quad \Phi' = \mathcal{N}z,$$

hincque ergo fiet

$$\frac{d d \omega}{z g d t^2} = - \frac{\mathcal{A}z}{r}, \quad \frac{d d \omega'}{z g d t^2} = - \frac{\mathcal{B}z}{r},$$

$$\frac{d d \Phi}{z g d t^2} = - \frac{\mathcal{M}z}{r}, \quad \frac{d d \Phi'}{z g d t^2} = - \frac{\mathcal{N}z}{r}.$$

§. 8. His igitur valoribus substitutis nanciscimur sequentes aequationes simplices:

$$\text{I} - \frac{\mathcal{A} a z \cos. \alpha}{r} = \text{I} - \frac{\text{P}}{\mathcal{M}},$$

$$\text{II} + \frac{\mathcal{A} a z \sin. \alpha - \mathcal{M} m z}{r} = - \mathcal{M} z,$$

$$\text{III} - \frac{\mathcal{A} a z \cos. \alpha - \mathcal{B} b z \cos. \beta}{r} = \text{I} - \frac{\text{Q}}{\mathcal{N}},$$

$$\text{IV} + \frac{\mathcal{A} a z \sin. \alpha + \mathcal{B} b z \sin. \beta - \mathcal{N} n z}{r} = - \mathcal{N} z,$$

ex quarum prima et tertia deducimus tensiones P et Q, quae sunt:

$$\text{P} = \mathcal{M} + \frac{\mathcal{A} a z \mathcal{M} \cos. \alpha}{r}, \quad \text{Q} = \mathcal{N} + \frac{\mathcal{N} z}{r} (\mathcal{A} a \cos. \alpha + \mathcal{B} b \cos. \beta);$$

ex secunda vero et quarta deducimus

$$\mathcal{M} = \frac{\mathcal{A} a \sin. \beta}{m - r} \quad \text{et} \quad \mathcal{N} = \frac{\mathcal{A} a \sin. \alpha + \mathcal{B} b \sin. \beta}{n - r}.$$

§. 9. Hos eisdem valores etiam substituamus in binis formulis, quae supra, ob puncta A et B fixa, sunt datae; unde duas sequentes nanciscimur aequationes:

$$A a \sin. \alpha + B b \sin. \beta + C c \sin. \gamma = 0 \text{ et}$$

$$A a \cos. \alpha + B b \cos. \beta + C c \cos. \gamma = 0$$

ex quibus, eliminando C , elicimus

$$A a \sin. (\alpha - \gamma) + B b \sin. (\beta - \gamma) = 0,$$

hincque porro

$$B = + \frac{A a \sin. (\alpha - \gamma)}{b \sin. (\gamma - \beta)} \text{ et } C = \frac{A a \sin. (\alpha - \beta)}{c \sin. (\beta - \gamma)},$$

vnde sequentes formamus valores concinniores:

$$A a = f \sin. (\beta - \gamma); B b = f \sin. (\gamma - \alpha) \text{ et } C c = f \sin. (\alpha - \beta).$$

§. 10. Quodsi hos valores in praecedentes introducamus, fiet

$$P = M + \frac{M f z}{r} \sin. (\beta - \gamma) \cos. \alpha \text{ et}$$

$$Q = N - \frac{N f z}{r} \sin. (\alpha - \beta) \cos. \gamma;$$

tum vero

$$M = \frac{f \sin. (\beta - \gamma) \sin. \alpha}{m - r} \text{ et } N = \frac{-f \sin. (\alpha - \beta) \sin. \gamma}{n - r}.$$

§. 11. Superest autem, ut etiam motus filii rationem in computum ducamus; in quo cum nullam inertiam admittamus, vires, quibus puncta E et F sollicitantur, se mutuo destruere debent; haec autem puncta, praeter tensionem filorum P et Q , potissimum a tensione filii sollicitantur. Hunc in finem ponamus tensionem filii $AE = A$, filii $EF = B$ et filii $FB = C$, quas vires secundum directiones verticalem et horizontalem resolvere oportet. Hinc igitur punctum E horizontaliter sinistrorsum trahetur his viribus:

$$I. A \cos. (\alpha + \omega) - B \cos. (\beta + \omega') + P \sin. \Phi = 0,$$

verticaliter autem sursum trahitur his viribus:

$N \ 2$

II.

$$\text{II. } A \sin. (\alpha + \omega) - B \sin. (\beta + \omega') - P \cos. \Phi = 0.$$

Punctum autem F horizontaliter sinistrorsum trahitur his viribus:

$$\text{III. } B \cos. (\beta + \omega') - C \cos. (\gamma + \omega'') + Q \sin. \Phi' = 0,$$

verticaliter autem sursum, his:

$$\text{IV. } B \sin. (\beta + \omega') - C \sin. (\gamma + \omega'') - Q \cos. \Phi' = 0.$$

§. 12. Resoluamus iam istos angulos, simulque loco ω , ω' , ω'' ; Φ et Φ' suos valores assumptos scribamus, et obtinebimus sequentes formas:

$$\text{I. } A \cos. \alpha - B \cos. \beta - A \mathcal{M} z \sin. \alpha + B \mathcal{B} z \sin. \beta + P \mathcal{M} z = 0.$$

$$\text{II. } A \sin. \alpha - B \sin. \beta + A \mathcal{M} z \cos. \alpha - B \mathcal{B} z \cos. \beta - P = 0.$$

$$\text{III. } B \cos. \beta - C \cos. \gamma - B \mathcal{B} z \sin. \beta + C \mathcal{E} z \sin. \gamma + Q \mathcal{M} z = 0.$$

$$\text{IV. } B \sin. \beta - C \sin. \gamma + B \mathcal{B} z \cos. \beta - C \mathcal{E} z \cos. \gamma - Q = 0.$$

§. 13. Quia autem praecipuum negotium in hoc versatur, ut tensiones A, B, C ex calculo exterminemus, potius utamur formis prioribus, utpote simplicioribus; ac primo quidem ex prima et secunda literam A definiamus hoc modo:

$$A = \frac{B \cos. (\beta + \omega') - P \Phi}{\cos. (\alpha + \omega)} = \frac{B \sin. (\beta + \omega') - P}{\sin. (\alpha + \omega)},$$

ex quo duplici valore colligimus.

$$B = \frac{P (\cos. (\alpha + \omega) + \Phi \sin. (\alpha + \omega))}{\sin. (\alpha - \beta + \omega - \omega')}.$$

Eodem modo ex tertia et quarta eliciamus valores literae C, qui sunt

$$C = \frac{B \cos. (\beta + \omega') + Q \Phi'}{\cos. (\gamma + \omega'')} = \frac{B \sin. (\beta + \omega') - Q}{\sin. (\gamma + \omega'')},$$

unde deducimus sequentem valorem:

$$B = \frac{Q (\cos. (\gamma + \omega'') + \Phi' \sin. (\gamma + \omega''))}{\sin. (\beta - \gamma + \omega' - \omega'')}.$$

Quod si iam hi duo valores ipsius P inter se aequentur, obtine-

obtinebimus aequationem finalem, ex qua quantitatem r determinari oportebit.]

§. 14. Quoniam vero initio angulos α, β, γ , ita assumimus, ut, dum pondera M et N verticaliter dependent, status aequilibrii resultet, nostrum calculum ad istum statum aequilibrii facillime accommodabimus, si modo angulos ω, ω' et ω'' , vna cum angulis Φ et Φ' nullos statuamus, tum vero loco P et Q ipsa pondera M et N scribamus, quo facto bini valores, qui pro B essent prodituri, erunt

$$B = \frac{M \cos. \alpha}{\sin. (\alpha - \beta)} \text{ et } B = \frac{N \cos. \gamma}{\sin. (\beta - \gamma)},$$

quibus aequatis habebimus hanc aequationem pro statu aequilibrii

$$M \cos. \alpha \sin. (\beta - \gamma) = N \cos. \gamma \sin. (\alpha - \beta)$$

quae reducitur ad hanc formam:

$$M (\sin. (\alpha + \beta - \gamma) - \sin. (\alpha - \beta + \gamma)) \\ = N (\sin. (\alpha - \beta + \gamma) + \sin. (\alpha - \beta - \gamma)).$$

§. 15. Evidens nunc est, ex hac aequatione euoluta eam, quae ex superiori nostra aequatione oriretur, immediate formari posse, si loco angulorum α, β, γ , scribantur $(\alpha + \omega), (\beta + \omega'), (\gamma + \omega'')$; deinde vero loco M scribi debeat $P + P \Phi \text{ tang. } (\alpha + \omega)$; at vero loco N scribere debebimus $Q + Q \Phi' \text{ tang. } (\gamma + \omega'')$. Quia vero supra inuenimus

$$P = M + \frac{Mfz}{r} \sin. (\beta - \gamma) \cos. \alpha \text{ et}$$

$$Q = N - \frac{Nfz}{r} \sin. (\alpha - \beta) \cos. \gamma,$$

nunc autem est $\Phi = Mz$, loco $\text{tang. } (\alpha + \omega)$ scribere sufficit $\text{tang. } \alpha$, ita ut nunc sufficiat loco M scribere formulam

N 3

M +

$$M + \frac{Mfz}{r} \sin. (\beta - \gamma) \cos. \alpha + M \mathfrak{M} z \text{ tang. } \alpha.$$

Eodem modo loco N scribi conveniet hanc formulam:

$$N - \frac{Nfz}{r} \sin. (\alpha - \beta) \cos. \gamma + N \mathfrak{N} z \text{ tang. } \gamma.$$

§. 16. Facillime igitur nostram aequationem finalem impetrabimus, si aequationem ex statu aequilibrii deductam, quae erat

$$M \cos. \alpha \sin. (\beta - \gamma) = N \cos. \gamma \sin. (\alpha - \beta),$$

differentiemus, omnibus literis M, N, α , β , γ , variabilibus sumtis, ita scilicet ut fit

$$d\alpha = \omega = \mathfrak{A} z = \frac{f z \sin. (\beta - \gamma)}{a},$$

$$d\beta = \omega' = \mathfrak{B} z = \frac{f z \sin. (\gamma - \alpha)}{b},$$

$$d\gamma = \omega'' = \mathfrak{C} z = \frac{f z \sin. (\alpha - \beta)}{c},$$

$$dM = \frac{Mfz}{r} \sin. (\beta - \gamma) \cos. \alpha + M \mathfrak{M} z \text{ tang. } \alpha \text{ et}$$

$$dN = -\frac{Nfz}{r} \sin. (\alpha - \beta) \cos. \gamma + N \mathfrak{N} z \text{ tang. } \gamma.$$

Supra vero iam inuenimus

$$\mathfrak{M} = \frac{f \sin. (\beta - \gamma) \sin. \alpha}{m - r} \text{ et } \mathfrak{N} = -\frac{f \sin. (\alpha - \beta) \sin. \gamma}{n - r}.$$

Hi igitur valores in aequatione illa differentiata substitui debent, quae ita se habet

$$dM \cos. \alpha \sin. (\beta - \gamma) - M d\alpha \sin. \alpha \sin. (\beta - \gamma)$$

$$+ M (d\beta - d\gamma) \cos. \alpha \cos. (\beta - \gamma) =$$

$$dN \cos. \gamma \sin. (\alpha - \beta) - N d\gamma \sin. \gamma \sin. (\alpha - \beta)$$

$$+ N (d\alpha - d\beta) \cos. \gamma \cos. (\alpha - \beta).$$

Calculus autem nimis fieret prolixus, si hos valores actu substituere vellemus. Sufficiat autem hic obseruasse, quantitatem r ex ista aequatione determinari posse, quandoquidem, facta evolutione, totum negotium ad aequationem cubicam reducetur.

Appli-

Applicatio ad exemplum.

Tab. I.
Fig. 2.

§. 17. Sumamus primo puncta A et B, in quibus filum est fixum, in eadem recta horizontali esse sita; deinde sint portiones fili A.E., E.F., F.B., inter se aequales, ita ut sit $b = a$ et $c = a$; tertio sit in statu aequilibrum portio media E.F. horizontalis, ita ut sit $\beta = 0$; hinc ergo manente angulo B.A.E. = α , fiet angulus $\gamma = -\alpha$, unde sequitur interuallum $AB = 2a \cos \alpha + a$. His positis aequatio pro statu aequilibrum dabit

$$M \cos \alpha \sin \alpha = N \cos \alpha \sin \alpha$$

unde patet, pondera M et N inter se esse debere aequalia; pendulorum autem longitudines m et n maneant adhuc indeterminatae.

§. 18. His ergo constitutis, valores differentialium sequenti modo definiuntur:

$$d\alpha = \frac{fz \sin \alpha}{a}, \quad d\beta = -\frac{fz \sin 2\alpha}{a}, \quad d\gamma = \frac{fz \sin \alpha}{a},$$

$$dM = \frac{Mfz}{r} \sin \alpha \cos \alpha + \frac{Mfz \sin \alpha^2 \tan \alpha}{m-r},$$

$$dN = -\frac{Mfz}{r} \sin \alpha \cos \alpha - \frac{Mfz \sin \alpha^2 \tan \alpha}{n-r}.$$

Quod si igitur hi valores in aequatione differentiali supra exhibita substituantur, in singulis terminis occurret factor Mfz, quem ergo omittamus, unde ista aequatio sequentem induet formam:

$$\left(\frac{\sin \alpha \cos \alpha}{r} + \frac{\sin \alpha^2 \tan \alpha}{m-r} \right) \sin \alpha \cos \alpha - \frac{\sin \alpha^3}{a} - \frac{\cos \alpha^2 (\sin 2\alpha + \sin \alpha)}{a}$$

$$= - \left(\frac{\sin \alpha \cos \alpha}{r} + \frac{\sin \alpha^2 \tan \alpha}{n-r} \right) \sin \alpha \cos \alpha + \frac{\sin \alpha^3}{a}$$

$$+ \frac{\cos \alpha^2 (\sin 2\alpha + \sin \alpha)}{a}$$

quae euoluta abit in formam sequentem:

3 sin.

$$\frac{\sin. \alpha^2 \cos. \alpha^2}{r} + \frac{\sin. \alpha^4}{m-r} + \frac{\sin. \alpha^4}{n-r} - \frac{2 \sin. 2 \alpha \cos. \alpha^2}{a} - \frac{2 \sin. \alpha \cos. \alpha^2}{a} = 0,$$

ex qua aequatione nostram incognitam r quaeri oportet.

§. 19. Quod si iam utrique pendulo eandem tribuamus longitudinem, ut sit $n = m$, aequatio nostra fiet

$$\frac{\sin. \alpha^2 \cos. \alpha^2}{r} + \frac{\sin. \alpha^4}{m-r} - \frac{\sin. 2 \alpha \cos. \alpha^2}{a} - \frac{\sin. \alpha \cos. \alpha^2}{a} = 0,$$

quae reducitur ad hanc formam:

$$\frac{m \sin. \alpha^2 \cos. \alpha^2 - r \sin. \alpha^2 \cos. 2 \alpha}{r(m-r)} = \frac{\sin. 2 \alpha \cos. \alpha^2 + \sin. \alpha \cos. \alpha^2}{a}$$

$$= \frac{\cos. \alpha^2 (\sin. 2 \alpha + \sin. \alpha)}{a},$$

hincque porro fit

$$a m \sin. \alpha^2 \cos. \alpha^2 - a r \sin. \alpha^2 \cos. 2 \alpha$$

$$= r (m - r) \cos. \alpha^2 (\sin. 2 \alpha + \sin. \alpha),$$

quae aequatio iam tantum est quadratica, cum praecedens ad tertium gradum ascendisset.

§. 20. Cum igitur casu, quo ambo pendula longitudinem habent inaequalem, perueniatur ad aequationem cubicam, ponamus eius tres radices esse 1°) $r = k$; 2°) $r = k'$; 3°) $r = k''$; ex quibus triplex motus regularis oritur, quorumque singuli solutionem specialem nostri problematis exhibent, quarum vnam euoluiffe sufficiet, ex radice $r = k$ oriundam: Pro binis reliquis enim tantum opus est loco k vel k' vel k'' scribere. Cum igitur ex aequatione differentio-differentiali assumpta sit $x = \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}})$, denotante ζ angulum constantem quemcumque, erit ad quoduis tempus, tam pro situ fili quam amborum corporum M et N, ut liquitur:

$$\omega = \frac{f x \sin. \alpha}{a} = \frac{f}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}});$$

$\omega' =$

$$\omega' = -\frac{f}{a} \sin. 2\alpha \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}});$$

$$\omega'' = \frac{f}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}});$$

$$\Phi = \frac{f}{m-k} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) \text{ et}$$

$$\Phi' = \frac{f}{n-k} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}),$$

quibus formulis totus motus, tam fili quam pendulorum appendorum, pro radice $r=k$ definitur.

§. 21. Similes igitur formulae etiam pro reliquis radicibus $r=k'$ et $r=k''$ prodibunt, in quibus quidem loco anguli constantis ζ scribi conveniet ζ' et ζ'' , similique modo loco coefficientis f scribatur f' et f'' , quo facto solutio generalis et completa, quae omnes plane motus in se complectatur, sequenti modo exhiberi poterit:

$$\text{I. } \omega = \frac{f}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) + \frac{f'}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta' + t\sqrt{\frac{2g}{k'}}) + \frac{f''}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta'' + t\sqrt{\frac{2g}{k''}}),$$

$$\text{II. } \omega' = -\frac{f}{a} \sin. 2\alpha \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) - \frac{f'}{a} \sin. 2\alpha \sin. (\zeta' + t\sqrt{\frac{2g}{k'}}) - \frac{f''}{a} \sin. 2\alpha \sin. (\zeta'' + t\sqrt{\frac{2g}{k''}}),$$

$$\text{III. } \omega'' = \frac{f}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) + \frac{f'}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta' + t\sqrt{\frac{2g}{k'}}) + \frac{f''}{a} \sin. \alpha \sin. (\zeta'' + t\sqrt{\frac{2g}{k''}}),$$

$$\text{IV. } \Phi = \frac{f}{m-k} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) + \frac{f'}{m-k'} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta' + t\sqrt{\frac{2g}{k'}}) + \frac{f''}{m-k''} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta'' + t\sqrt{\frac{2g}{k''}}),$$

$$\text{V. } \Phi' = \frac{f}{n-k} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta + t\sqrt{\frac{2g}{k}}) + \frac{f'}{n-k'} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta' + t\sqrt{\frac{2g}{k'}}) + \frac{f''}{n-k''} \sin. \alpha^2 \sin. (\zeta'' + t\sqrt{\frac{2g}{k''}}),$$

in quas formulas ingrediuntur sex constantes arbitrariae, scilicet f, f', f'' et ζ, ζ', ζ'' , quemadmodum ratio omnium motuum, possibilem postulat.