



1782

Investigatio motuum, quibus laminae et virgae elasticae contremiscunt

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, "Investigatio motuum, quibus laminae et virgae elasticae contremiscunt" (1782). *Euler Archive - All Works*. 526.
<https://scholarlycommons.pacific.edu/euler-works/526>

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.

INVESTIGATIO MOTVVM, QVIBVS LAMINAE ET VIRGAE ELASTICAE CONTREMISCVNT.

Auctore
L. EVLERO.

Quaquam hoc argumentum iam pridem tam ab Illustriss. D. Bernoulli, quam a me fusius est pertractatum: tamen quia illo tempore neque principia, unde huiusmodi motus determinari oportet, satis erant exculsa, neque ea Analyseos pars, quae circa functiones binarum variabilium versatur, satis explorata, actum agere non videbor, si nunc idem argumentum accuratius inuestigauero. Praeterea vero etiam tot diuersa motuum genera in huiusmodi corporibus locum habere possunt, quae accuratorem enucleationem postulant; quamobrem hic operam dabo, ut vniuersam huius rei disquisitionem ex primis principiis deducam, et clarius, quam quidem ante est factum, proponam. Imprimis autem omnia diuersa motuum genera, quae quidem occurrere possunt, dilucide sum expositurus. Quo igitur omnia fiant magis perspicua, duo praemittam Lemmata, quorum altero status aequilibrii, altero vero motus virgarum vtcunque elasticarum et a potentiis quibuscun-
que

que sollicitatarum definietur; vbi quidem tam virgam quam potentias perpetuo in eodem plano sitas esse assumo. Demonstrationem autem horum lemmatum non addo, quoniam eam alio loco iam dedi, atque adeo etiam ad eos casus, quibus motus non fit in eodem plano, accommodaui.

Lemma I.

Tab. II. §. I. Si virgae utcunque elasticae E Y F in fin-
Fig. 3. gulis elementis potentiae quaecunque fuerint applicatae, statum aequilibrui definire.

Solutio.

Referatur virga ad axem fixum O V, et pro eius puncto quocunque Y statuantur coordinatae orthogonales O X = x et X Y = y, portio autem virgae E Y = s, vt fit $ds^2 = dx^2 + dy^2$; tum vero elementi Y y = ds fit massa = S ds, ac in eodem loco elasticitas absoluta = V, ita vt, posito radio osculi = r, vis, seu potius momentum elasticitatis fit = $\frac{V}{r}$; hincque, loco r substituta formula differentiali, istud momentum erit

$$= \frac{V(dy ddx - dx ddy)}{ds^3},$$

vbi scilicet nullum differentiale pro constanti est assumtum. Deinde omnes potentiae, quibus hoc elementum Y y sollicitatur, resoluantur secundum directiones coordinatarum, ac ponatur vis inde secundum directionem Y P resultans = P ds et secundum directionem Y Q = Q ds: quibus positis pro statu aequilibrui requiritur, vt fit

$$\int dy \int P ds - \int dx \int Q ds = V \left(\frac{dy ddx - dx ddy}{ds^3} \right).$$

Praeter

Praeterea vero tensio, qua elementum Yy secundum tangentem antrorsum versus E tenditur, erit

$$-\left(\frac{d^2 x}{ds^2}\right) \int P ds - \left(\frac{d^2 y}{ds^2}\right) \int Q ds.$$

Scholion.

§. 2. Hic assumimus virgam in statu naturali in directum esse extensam, ita ut in hoc statu radius osculi ubique sit infinitus. Sin autem virga naturaliter iam fuerit incurvata, et pro eius puncto Y radius osculi ponatur $= \rho$, tum, quia vis elasticitatis eatenus tantum se exserit, quatenus ista curvatura in statu naturali siue augeatur siue diminuitur, pro statu aequilibrum habebitur ista aequatio:

$$\int dy \int P ds - \int dx \int Q ds = V \left(\frac{dy ddx - dx ddy}{ds^3} \right) - \frac{v}{\rho}.$$

Caeterum quia formulae integrales $\int P ds$ et $\int Q ds$ denotant summam omnium virium elementarium, portioni virgae $EY = s$ applicatarum, manifestum est, si virga in ipso termino E a viribus finitis sollicitetur, eas simul in his formulis integralibus comprehendi debere.

Lemma 2.

§. 3. Si eadem virga elastica, quam descripsimus, quomodocunque super eodem plano fuerit proiecta, eius motum inuestigare, hoc est, eius situm et figuram ad quodvis tempus definire.

Solutio.

Maneant igitur omnes denominationes, ut modo sunt constitutae, atque elapso tempore $= t$ (perpetuo in minutis

tis secundis exprimendo) teneat virga figuram in tabula repraesentatam, ita vt portioni $EY = s$ respondeant coordinatae $OX = x$ et $XY = y$, quae, quia cum tempore continuo variantur, hic tanquam functiones duarum variabilium s et t spectari debent. Hinc igitur colligantur formulae $(\frac{d}{dt} \frac{dx}{dt})$ et $(\frac{d}{dt} \frac{dy}{dt})$, quibus vncinulis () indicatur, in vtraque differentiatione solum tempus t variabile esse assumtum, arcum vero s pro constante esse habitum. Hinc iam ex viribus elementaribus, virgae in singulis punctis applicatis, formentur sequentes valores:

$$P' = P - \frac{s}{g} (\frac{d}{dt} \frac{dx}{dt}), \text{ et } Q' = Q - \frac{s}{g} (\frac{d}{dt} \frac{dy}{dt}),$$

vbi g denotat altitudinem lapsus grauium in vno minuto secundo; atque ex his status virgae pro hoc tempore isthac exprimetur aequatione:

$$\int dy \int P' ds - \int dx \int Q' ds = V (\frac{dy dx}{ds} - \frac{dx dy}{ds}) - \frac{V}{g},$$

si quidem virga in statu naturali iam ita fuerit incuruata, vt eius puncto Y conueniat radius osculi ρ ; vnde si virga fuerit naturaliter recta, ob $\rho = \infty$ terminus postremus $\frac{V}{g}$ omitti poterit. Denique, quod ad tensionem in singulis punctis attinet, erit simili modo quo supra tensio in y versus E vergens

$$- (\frac{dx}{ds}) \int P' ds - (\frac{dy}{ds}) \int Q' ds.$$

His igitur formulis, si quidem eas euoluere licuerit, totus virgae motus determinabitur.

Problema I.

Tab. II. §. 4. Si virga datae longitudinis EF , naturaliter
Fig 4. recta et ubique tam aequaliter crassa quam aequaliter elastica

sica utcumque contremiscat, aequationem inuenire, qua omnes motus, qui in virga locum habere possunt, contineantur.

Solutio.

Referat igitur $E F$ virgam nostram in statu naturali constitutam, cuius longitudo sit $E F = a$, eiusque crassities $= c c$, ita ut eius volumen sit $a c c$; ac per talia volumina tam massas quam vires sollicitantes exprimamus, ita ut, si dicamus quampiam vim esse $= b^3$, ea tanta sit intelligenda, quantum foret pondus eiusdem materiae, ex qua virga constat, sub volumine b^3 contentum. Hinc si in virga capiatur portio $E X = x = s$, quandoquidem in vibrationibus minimis arcus s perpetuo abscissae x aequari potest, elementi $X x = ds$ massula erit $= c c ds$, ita ut, quod supra vocavimus S , hic nobis sit $= c c$. Tempore autem elapso t , ob tremorem conceptum transferit punctum X in Y , posito $X Y = y$, et quia vibrationes quam minimae statuuntur, ista applicata y prae abscissa $E X = x$, siue arcu s , quasi evanescet; sicque idem punctum x alium motum habere nequit, nisi in directione applicatae $X Y$; vnde motus secundum directionem x erit nullus, ideoque $\frac{d^2 x}{dt^2} = 0$; atque hinc ob $ddx = 0$, radius osculi erit

$$-\frac{ds^3}{dx ddy} = -\frac{ds^2}{d dy};$$

praeterea vero erit $g = \infty$. Quod autem ad elasticitatem absolutam attinet, ea pro similibus virgis recte quadrato crassitiei reputatur proportionalis, ita ut sit V ut c^4 ; vnde statuamus $V = b c^4$, vbi b denotat quantitatem ab indole materiae virgae pendentem, et quia $\frac{V}{r}$ momentum

virium exhibet, vis autem nobis per volumen denotatur, formula $\frac{V}{r}$ quatuor dimensiones lineares complecti debet; unde patet, literam b certam longitudinem referre.

Quia porro virgam a nullis viribus elementaribus vrgeri statuimus, erit tam $P = 0$ quam $Q = 0$. Interim tamen, si sumamus virgam in termino E duas sustinere vires, alteram in directione $EF = E$, alteram vero in directione $Ef = F$. fieri debebit

$$\int P ds = E \text{ et } \int Q ds = F.$$

Cum igitur ob $S = cc$ poni oporteat

$$P' = P - \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 x}{dt^2} \right) = P, \text{ ob } \left(\frac{d^2 x}{dt^2} \right) = 0,$$

fit $\int P' ds = E$; tum vero erit

$$Q' = Q - \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right), \text{ hincque porro}$$

$$\int Q' ds = F - \frac{cc}{2g} \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right).$$

His igitur valoribus substitutis aequatio pro motu virgae induet hanc formam:

$$Ey - Fx + \frac{cc}{2g} \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^2 y}{dt^2}.$$

Pro tensione autem, qua punctum y versus E tenditur, habebimus $-E - \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right) \int Q' ds$, vbi, quia $\frac{d^2 y}{ds^2}$ quasi evanescit, tensio simpliciter erit $-E$, unde casu quo $E = 0$ tensio vbique etiam erit nulla.

Differentiemus igitur aequationem pro motu inventam, sumto solo elemento $ds = dx$ constante, fietque

$$E dy - F dx + \frac{cc}{2g} ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^2 y}{dt^2}$$

et per ds diuidendo

$$\frac{E dy}{ds} - F + \frac{cc}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = - \frac{b c^4}{d s^2} \frac{d^2 y}{dt^2};$$

haec

haec aequatio denuo differentiata ac per ds diuisa praebe-
bit istam:

$$\frac{E d d y}{d s^2} + \frac{c c}{z g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - \frac{b c^4 d^4 y}{d s^4},$$

quae, quo discrimen inter binas variables s et t clarius
ob oculos ponatur, more solito ita repraesentetur:

$$E \left(\frac{d d y}{d s^2} \right) + \frac{c c}{z g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right).$$

Corollarium I.

§. 5. Quod si ergo virga a nullis plane viribus
externis extendatur, ita vt sit $E = 0$, aequatio motum
virgae determinans erit

$$\frac{c c}{z g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right), \text{ siue}$$

$$\frac{1}{z g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = - b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right),$$

ita vt totum negotium huc sit reductum, quemadmodum
ista aequatio differentialis quarti gradus integrari queat;
vbi quidem in limine confiteri cogimur, eius integrale
nullo adhuc modo inueniri potuisse, ita vt contenti esse
debeamus in solutiones particulares inquirere.

Corollarium II.

§. 6. Sin autem accedat vis litera E indicata,
eius duo casus perpendendi occurrunt: prouti virga ab ea
vel extenditur vel comprimitur. Talis enim virga, quate-
nus est rigida, etiam vires sustinere potest, quae ipsam
comprimere conantur, cuiusmodi vires eo maiores esse
possunt, quo maior fuerit elasticitas; si enim esset perfe-
cte flexilis, nulla plane vis comprimens admitti posset,
vnde pro quouis elasticitatis gradu indagandum erit, quan-
tam vim comprimentem sustinere valeat, antequam in-

Tab. II. Fig. 5. curuetur, quam quidem quaestionem iam olim solutam dedi, vbi vires, quas columnae sustentare valent, sum perscrutatus. Quod autem ad alteram vim extendentem attinet, ab ea virga, quasi esset chorda perfecte flexilis, extendi poterit. Concipiatur scilicet eius termino E filum seu chorda alligata, quae per foraminulum o fulcri immobilis m n traducta circa trochleam T certum pondus P habeat appensum. Hoc igitur modo virga non solum ob propriam elasticitatem, sed etiam ob pondus tendens P motum tremulum concipiet, vnde sonum edet mixtum seu medium quendam inter sonum virgae elasticæ proprium et sonum chordae tensae.

Corollarium III.

§. 7. Ponamus igitur huiusmodi vim tendentem esse $= c c b$, et quia in plagam contrariam dirigitur, erit $E = - c c b$, vnde pro isto motu habebimus sequentem aequationem:

$$-b \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right) + \frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right),$$

quae ergo aequatio, si fuerit $b = 0$, quo casu elasticitas evanescit, motum chordae perfecte flexilis exprimet; erit enim

$$\frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = b \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right),$$

quemadmodum contra, si $b = 0$, orietur sonus virgae elasticæ proprius, fietque

$$\frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right);$$

et si casus ex utroque fuerit mixtus, habebimus

$$\frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = b \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right) - b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right).$$

Scho-

Scholion.

§. 8. Quoniam igitur vires secundum ipsam virgae directionem agentes, quibus ea vel extenderetur vel comprimeretur, ad aequationem finalem magis complicatam perducunt, eas in hac tractatione penitus remoueamus, et nostras inuestigationes ad eos tantum motus restringamus, quos virga, siue a nullis viribus sollicitata, siue a talibus tantum, quae in virgae directionem normaliter agunt, quas supra litera F designauimus, recipere potest. Ipsam vero virgam hic perpetuo naturaliter rectam et per totam longitudinem vbique aequaliter craffam et aequaliter elasticam statuamus, easdem denominationes retinentes, quae hactenus sunt descriptae. At quia aequatio finalis per duplicem differentiationem est orta, etiam praecedentes aequationes, quae ad eam deduxerunt, considerasse iuuabit, quae sunt:

$$I. -F x + \frac{c}{2g} \int d x \int d s \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d d y}{d s^2} \right).$$

$$II. -F + \frac{c}{2g} \int d s \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d^3 y}{d s^3} \right).$$

$$III. \frac{c}{2g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = -b c^4 \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right), \text{ siue } \frac{1}{2g} \left(\frac{d d y}{d t^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^4 y}{d s^4} \right),$$

vbi in priores adhuc vis F, qua virga normaliter vrgeri potest, ingreditur, cuius ratio erit habenda, quando virga non omnino est libera, sed in vno pluribusue punctis quasi ope styli est fixa, circa quem tamen sit mobilis; vnde statim intelligitur, virgam infinitis modis per tales stylos affigi posse, quibus eius motus diuersimode temperetur; quos diuersos casus in sequentibus accuratius euoluemus.

Proble-

Problema II.

§. 9. Cum virga nostra infinitis modis contremis-
cere queat, eos casus in genere inuestigare, quibus eius motus
vibratorius euadet regularis, seu minimis oscillationibus pen-
duli cuiuspiam simplicis conformis.

Solutio.

Ponamus igitur longitudinem istius penduli simpli-
cicis $= k$, atque vt motus virgae pari modo peraga-
tur, necesse est vt fit $\frac{1}{2}g \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -\frac{y}{k}$; in qua aequatione
cum solum tempus t pro variabili habeatur, longitudo
vero s vt constans spectetur, per duplicem integrationem
peruenitur ad istam formulam generalem:

$$y = M \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right),$$

vbi quantitas, M non solum est constans, sed etiam fun-
ctionem quamcunque ipsius s designare potest. Cum igi-
tur per aequationem finalem fit

$$\frac{1}{2}g \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right),$$

erit etiam $b c c \left(\frac{d^4 y}{ds^4} \right) = \frac{y}{k}$; in qua aequatione sola quanti-
tas s pro variabili assumitur, cuius ergo integrale inuesti-
gari oportet. Quod quo facilius fieri possit ponamus bre-
uitatis gratia $b c c k = f^4$, vt remotis clausulis iam fit
 $y = \frac{f^4}{ds^4} y$, cui satisfieri posse euidentis est huiusmodi valo-
re: $y = e^{\lambda s}$. Quia enim hinc fit

$$\frac{dy}{ds} = \lambda e^{\lambda s}, \quad \frac{d^2 y}{ds^2} = \lambda^2 e^{\lambda s}, \quad \frac{d^3 y}{ds^3} = \lambda^3 e^{\lambda s}, \quad \frac{d^4 y}{ds^4} = \lambda^4 e^{\lambda s},$$

his substitutis prodit ista aequalitas: $1 = \lambda^4 f^4$, siue
 $\lambda^4 =$

$\lambda^2 = \frac{1}{f}$, unde sequentes quatuor valores pro litera λ eliciuntur, scilicet:

$$1^\circ. \lambda = \frac{1}{f}; 2^\circ. \lambda = -\frac{1}{f}; 3^\circ. \lambda = \frac{\sqrt{-1}}{f}; 4^\circ. \lambda = -\frac{\sqrt{-1}}{f},$$

quibus valoribus inuentis constat, eos etiam vtcunque combinatos satisfacere, ita vt statuere queamus

$$y = \alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma e^{\frac{s\sqrt{-1}}{f}} + \delta e^{-\frac{s\sqrt{-1}}{f}},$$

quae forma, cum quatuor contineat constantes arbitrarias, vtique continet integrale completum nostrae aequationis. Notum autem est bina posteriora membra imaginaria reduci ad finum et cosinum anguli realis $\frac{s}{f}$. Hinc igitur multiplicando per communem factorem N , qui, ob tempus t constans assumtum, pro functione temporis quacunque haberi potest, habebimus

$$y = N (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f});$$

qui ergo valor ante inuento $y = M \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}})$ aequalis reddi debet, id quod facillime praestabitur statuendo:

$$N = C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) \text{ et}$$

$$M = C (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f}),$$

sic enim vterque valor reducetur ad istam aequationem:

$$y = C (\sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}})) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f}),$$

vbi iam literae $C, \alpha, \beta, \gamma, \delta$, cum angulo ζ denotant veras quantitates constantes pro arbitrio accipiendas; quomodocunque autem accipiantur motus virgae semper ita erit comparatus, vt congruat cum oscillationibus penduli

simplicis, cuius longitudo est $\equiv k$, unde tempus cuiusque vibrationis erit $\equiv \pi \sqrt{\frac{k}{g}}$, expressum in minutis secundis, hincque porro numerus vibrationum vno minuto secundo editarum erit $\equiv \frac{\sqrt{g}}{\pi \sqrt{k}}$, qui numerus etiam pro mensura soni, quem chorda edet, haberi solet.

Corollarium 1.

§. 10. Formulae illae exponentiales, perinde ac sinus et cosinus, commode per series infinitas exhiberi possunt, quae ita se habebunt:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{g}{k}} \right) \begin{cases} \alpha \left(1 + \frac{s}{f} + \frac{s^2}{1.2 f f} + \frac{s^3}{1.2.3 f f} + \frac{s^4}{1.2.3.4 f^4} + \text{etc.} \right. \\ + \beta \left(1 - \frac{s}{f} + \frac{s^2}{1.2 f f} - \frac{s^3}{1.2.3 f^3} + \frac{s^4}{1.2.3.4 f^4} + \text{etc.} \right. \\ + \gamma \left(\frac{s}{f} - \frac{s^3}{1.2.3 f^3} + \text{etc.} \right. \\ \left. + \delta \left(1 - \frac{s^2}{1.2 f f} + \frac{s^4}{1.2.3.4 f^4} - \text{etc.} \right. \right. \end{cases}$$

Hinc igitur, si breuitatis gratia ponamus

$y = C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{g}{k}}) S$, erit per seriem infinitam

$$S = (\alpha + \beta + \delta) 1 + (\alpha - \beta + \gamma) \frac{s}{f} + (\alpha + \beta - \delta) \frac{s^2}{1.2 f f} + (\alpha - \beta - \gamma) \frac{s^3}{1.2.3 f^3} + (\alpha + \beta + \delta) \frac{s^4}{1.2.3.4 f^4} + (\alpha - \beta + \gamma) \frac{s^5}{1.2.3.4.5 f^5} + \text{etc.}$$

Hae igitur series eo magis conuergent, quo maior fuerit quantitas f prae arcu s ; vbi recordemur esse $f = \sqrt[4]{b c c k}$, ita vt simul longitudinem penduli simplicis k in se complectatur.

Corollarium 2.

§. 11. Inuento valore ipsius y , eius quoque valores per differentiationem eruti assignari possunt: reperietur autem

autem

$$\left(\frac{dy}{dt}\right) = \frac{c}{f} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} - \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \cos. \frac{s}{f} - \delta \sin. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = \frac{c}{ff} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} - \gamma \sin. \frac{s}{f} - \delta \cos. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^3y}{dt^3}\right) = \frac{c}{f^3} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} - \beta e^{-\frac{s}{f}} - \gamma \cos. \frac{s}{f} + \delta \sin. \frac{s}{f})$$

$$\left(\frac{d^4y}{dt^4}\right) = \frac{c}{f^4} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f})$$

Corollarium 3.

§. 12. Quod si autem tantum tempus t variabile accipiamus, ipsum motum cognoscemus, quo singulae virgae cieuntur; namque celeritas, qua virgae punctum X in directione XY mouetur, est $\left(\frac{dy}{dt}\right)$, quae ergo per valorem inuentum erit

$$\left(\frac{dy}{dt}\right) = \frac{c \sqrt{\frac{2g}{k}}}{f} \cos. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f});$$

et quia incrementum celeritatis, per elementum temporis dt diuisum, praebet accelerationem, erit ea

$$\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = -\frac{c g}{k} \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f});$$

ex quibus formulis perspicitur, quomodo omnibus conditionibus praescriptis satisfiat.

Scholion 1.

§. 13. Quanquam igitur hic tantum motus vibratorios regulares contemplamur: tamen ob ingentem quantitatum constantium arbitrariarum numerum infinita varietas locum habere potest, prouti istae constantes aliter atque aliter determinantur. In hoc autem negotio impri-

mis ad statum virgae est respiciendum, vtrum ea perfecte sit libera et nullis plane viribus coerceatur, an vero alicubi sit fixa vel ope vnus pluriumue styloꝝ. Statim enim ac virgae status fuerit definitus, etiam constantium $\alpha, \beta, \gamma, \delta$, ratio non solum perfecte determinatur, sed etiam obtinebitur aequatio, ex qua valorem quantitatis f determinare licebit, hincque igitur ipsa penduli simplicis longitudo k elicietur. Praecipue autem in hoc negotio ad totam virgae longitudinem $EF = \alpha$, cuius hactenus nulla ratio est habita, respici oportet. Quod si autem nullas alias vires F admittamus, nisi quae virgae in utroque termino sint applicatae, status vtriusque termini triplex occurrere potest, quos igitur casus hic euoluere conueniet; ubi quod determino E definiemus simul pro altero F intelligi debet.

I. Primus igitur casus esto, quo virgae terminus E plane est liber et a nulla vi coerceatur; tum igitur posito $s = 0$, tribus aequationibus supra (§. 8.) memoratis satisfieri oportet, vnde, quia vis $F = 0$ et vtrumque integrale

$$\int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) \text{ et } \int ds \int ds \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right)$$

perpetuo ita accipi supponitur, vt evanescat posito $s = 0$, ex prima pro termino E , ubi $s = 0$, oportet esse $\left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = 0$; ex secunda autem aequatione nascitur ista conditio: $\left(\frac{d^2 s}{dt^2} \right) = 0$, ita vt hic status duas determinaciones postulet.

II. Secundus casus esto, quo virgae terminus E ope styli ita figitur, vt circa eum libere moueri possit; quo ergo casu vis quaedam F stylum retinens aderit. Primum igitur, quia terminus E in suo loco fixus detinetur, posito $s = 0$, hoc casu fieri debet $y = 0$; praeterea vero prima

memo-

memoratarum aequationum supeditat hanc conditionem:
 $\left(\frac{d}{ds} \frac{dy}{ds}\right) = 0$; secunda aequatio determinabit ipsam vim

$$F = -b c^4 \left(\frac{d^2 y}{ds^2}\right),$$

quam autem nosse parum nobis refert, quia in motum vibratorium non influit; sicque iste casus etiam duas continet determinationes, scilicet:

$$y = 0 \text{ et } \left(\frac{d}{ds} \frac{dy}{ds}\right) = 0;$$

hunc igitur vocemus simpliciter fixum.

III. Tertius casus esto; quo terminus virgae E ita muro quasi est infixus, ut hoc loco non moveri sed tantum incuruari queat. Hoc igitur casu manifestum est, posito $s = 0$ non solum fieri debere $y = 0$, sed etiam $\left(\frac{d}{ds} \frac{dy}{ds}\right) = 0$, quia in hoc termino tangens in ipsum axem incidere debet; hunc autem casum vocemus infixum.

Cum igitur hi singuli casus binas determinationes inuoluant, si etiam ad alterum terminum F respiciamus, pro quo habebimus $x = s = a$, quicumque casus in utroque locum habeant, semper inde quatuor orientur determinationes, quibus non solum constantes illae $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ definiuntur, sed insuper aequatio resultabit, ex qua ipsam quantitatem f , hincque pendulum simplex k assignare licebit.

Scholion 2.

§. 14. Cum igitur pro utroque termino E et F terni casus locum habere queant, hinc omnino sex casus diversi nascuntur, quos ordine resolui conueniet, si quidem hoc argumentum in omni extensione pertractare uoluerimus; hos igitur sex casus sequenti modo designabimus:

P 3

I. Ter-

I.	Terminus E liber;	terminus F liber
II.	- - - E liber;	- - - F simplic. fixus
III.	- - - E liber;	- - - F infixus
IV.	- - - E simpliciter fixus;	- - - F simplic. fixus
V.	- - - E simpliciter fixus;	- - - F infixus
VI.	- - - E infixus;	- - - F infixus.

Plures quidem casus videntur occurrere, veluti si E effet fixus et F liber; sed quia ambos terminos inter se permutare licet, hic casus in illis memoratis sex iam continetur. His igitur positis sex nobis supersunt Problemata, quae breuiter ordine pertractabimus.

Euolutio casus I.

quo virgae elasticae vterque terminus prorsus est liber.

Problema.

§. 15. Si virga elastica a nullis plane viribus sollicitetur et plano horizontali politissimo libere incumbat, investigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Quoniam vterque terminus E et F liber assumitur, pro vtroque erit tam $(\frac{d^2 s}{ds^2}) = 0$ quam $(\frac{d^2 s}{ds^2}) = 0$, hinc ergo pro termino E posito $s = 0$ nascuntur hae duae aequationes:

$$\text{I. } \alpha + \beta - \delta = 0; \text{ II. } \alpha - \beta - \gamma = 0;$$

pro altero termino F erit $s = a$, et posito breuitatis gratia $\frac{a}{j} = \omega$, istae oriuntur aequationes:

III.

$$\text{III. } \alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0;$$

$$\text{IV. } \alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} - \gamma \cos. \omega + \delta \sin. \omega = 0.$$

Iam ex duabus prioribus colligitur $\delta = \alpha + \beta$ et $\gamma = \alpha - \beta$, qui valores in duabus posterioribus substituti praebent:

$$\text{III. } \alpha (e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

$$\text{IV. } \alpha (e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) - \beta (e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

vnde duplici modo concluditur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega}.$$

Statuamus hic brevitatis gratia $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt habeamus

$$\frac{-e^{-\omega} - q}{e^{\omega} - p} = \frac{e^{-\omega} - p}{e^{\omega} + q};$$

vnde deducitur haec aequatio:

$$-1 - qq - qe^{\omega} - qe^{-\omega} = 1 + pp - pe^{\omega} - pe^{-\omega}, \text{ siue}$$

$$2 + pp + qq + (q-p)e^{\omega} + (q-p)e^{-\omega} = 0.$$

Cum igitur sit

$$pp + qq = 2 \text{ et } q - p = -2 \cos. \omega, \text{ erit}$$

$$2 - \cos. \omega (e^{\omega} + e^{-\omega}) = 0, \text{ hincque}$$

$$\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

quocirca totum negotium huc est reductum, vt ex ista aequatione valores literae ω eliciantur, vbi quidem statim apparet, valorem $\omega = 0$ satisfacere; quia autem hinc oritur $f = \infty$, hincque etiam k infinitum, hoc casu virga nullum plane motum concipiet, sed in quiete perseverabit. Pro reliquis autem valoribus, quocumque fuerint inuenti, habebimus

bimus $f = \frac{a}{\omega}$, hincque $k = \frac{\pi^2}{b c c \omega^2}$; tum vero erit

$$\sqrt{\frac{2}{k}} = \frac{c \omega \sqrt{2 b g}}{a a};$$

quocirca tempus unius vibrationis erit $= \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2 b g}}$, hincque ipse sonus a virga editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2 b g}}{\pi a a}$. Denique cum sit

$$\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}, \text{ erit } \sin. \omega = \frac{+(e^{\omega} - e^{-\omega})}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

ex priore autem valore, quo sinus ω est positivus, erit

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{1 - e^{-2\omega} - e^{\omega} + e^{-\omega}}{-1 + e^{2\omega} - e^{\omega} + e^{-\omega}}, \text{ hincque}$$

$$\frac{\alpha}{\beta} e^{\omega} = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega} - e^{2\omega} + 1}{-e^{\omega} + e^{-\omega} + e^{2\omega} - 1} = -1,$$

ita ut sit $\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-1}{e^{\omega}} = -e^{-\omega}$; altero autem casu quo sinus ω est

negativus, reperitur $\frac{\alpha}{\beta} = + \frac{1}{e^{\omega}} = + e^{-\omega}$; quare si sumamus $\alpha = 1$, erit $\beta = + e^{\omega}$, hincque $\gamma = 1 + e^{\omega}$ et $\delta = 1 - e^{\omega}$, ubi signa superiora valent, si sin. ω est positivus, inferiora si negativus. His igitur valoribus inuentis aequatio pro motu virgae perfecte est determinata, quae quo simplicius repraesentetur, notetur, ob $f = \frac{a}{\phi}$ esse $\frac{s}{f} = \frac{s}{\omega}$; unde si ponatur brevitatis gratia $\frac{s}{a} = \omega$, ut sit $\frac{s}{f} = u \omega$, hoc valore posito aequatio nostra pro motu erit:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2 b g}}{a a} \right) (e^{u \omega} - e^{\omega(1-u)}) + (1 + e^{\omega}) \sin. u \omega + (1 - e^{\omega}) \cos. u \omega$$

ex qua ad quodvis tempus t status virgae elasticae cognoscitur, si modo valor literae ω rite fuerit definitus.

Corol.

Corollarium 1.

§. 16. Cum igitur ω denotet arcum circuli, cuius radius est $= 1$, in primo quadrante haud difficulter perspiciuntur, post casum $\omega = 0$ nullum alium angulum satisfacere; semper enim erit $\cos. \omega < \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, quod ita ostendi potest. Cum sit per series

$$\cos. \omega = 1 - \frac{\omega^2}{1.2} + \frac{\omega^4}{1.2.3.4} - \frac{\omega^6}{1.2.3.4.5.6} + \text{etc. et}$$

$$e^{\omega} + e^{-\omega} = 2 \left(1 + \frac{\omega^2}{1.2} + \frac{\omega^4}{1.2.3.4} + \frac{\omega^6}{1.2.3.4.5.6} + \text{etc. erit} \right.$$

$$\left. \cos. \omega (e^{\omega} + e^{-\omega}) = 2 \left(1 - \frac{\omega^4}{5} \right), \right.$$

qui valor manifesto minor est quam 2, nisi valor ipsius ω angulum rectum superet.

Corollarium 2.

§. 17. Deinde manifestum est, neque in secundo neque in tertio quadrante reperiri valorem ipsius ω , quia in his quadrantibus cosinus sunt negativi, formula autem

$\frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$ semper est positiva. At in quarto quadrante, ubi

cosinus iterum sunt positivi, dabitur valor non multum tres angulos rectos superans. Sit igitur φ signum anguli recti, siue $\varphi = \frac{\pi}{2}$, ac ponatur $\omega = 3\varphi + \Phi$, fietque

$$\cos. \omega = \sin \Phi, \text{ unde fieri debet } \sin. \Phi = \frac{2}{e^{3\varphi + \Phi} + e^{-3\varphi - \Phi}},$$

ubi facile perspicitur, angulum Φ valde esse parvum, quia numerus $e^{3\varphi}$, ob $3\varphi = 4.71239$ et $e = 2.71828$, est satis magnus, scilicet proxime $= 111.31$, pro quo scribamus n .

Iam quia $\sin. \Phi = \Phi$, proxime, $e^{\Phi} = 1 + \Phi$ et $e^{-\Phi}$

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I.

Q

$= 1$

$= 1 - \Phi$, nostra aequatio erit

$\Phi = \frac{2n}{\pi n(1+\Phi) + 1 - \Phi}$, siue $\Phi = \frac{2n}{\pi n + 1}$ proxime;
sumi igitur circiter poterit $\Phi = \frac{2}{\pi} = \frac{1}{50}$; vnde patet an-
gulum Φ vix vnum gradum superare, ita vt sit $\omega = 32 + 1^\circ$
circiter.

Corollarium 3.

§. 18. Progrediamur ad quintum quadrantem, et
manifestum est hic iterum dari valorem tantillo minorem
quam 52 ; defectus enim aliquot minuta prima non exce-
det. Porro vero sextus et septimus vacui manebant; in
octavo autem reperitur $\omega = 72$, tam prope vt excessus
sentiri nequeat; sicque valores vltiores erunt continuo
exactius $\omega = 92$, $\omega = 112$, etc.

Corollarium 4.

§. 19. Quod si ergo in primo valore exiguum
discrimen vnus gradus negligamus, omnes valores anguli ω
erunt 32 , 52 , 72 , 92 , 112 , etc. qui secundum numeros
impares in infinitum progrediuntur, vnde nostra virga in-
finitos sonos simplices edere poterit, qui sequentibus nu-
meris exprimentur:

$$\frac{9\pi c \sqrt{2gb}}{2aa} ; \frac{25\pi c \sqrt{2gb}}{2aa} ; \frac{49\pi c \sqrt{2gb}}{2aa} ; \frac{81\pi c \sqrt{2gb}}{2aa} ; \text{etc.}$$

qui ergo soni secundum numeros, 9 , 25 , 49 , 81 etc. pro-
grediuntur, quorum primus pro fundamentalihaberi potest;
proximus vero ad hunc rationem tenebit vt $25:9$, quod
interuallum complectitur vnam octauam cum tritono. Vnde
si sonus fundamentalis fuerit G , sequens futurus erit cis , qui
ergo sonus simul auditus valde ingratam dissonantiam
referet.

Scho-

Scholion 1.

§. 20. Quodsi igitur pro singulis istis valoribus anguli ω formentur valores ipsius y , eorum quotcunque invicem coniuncti exhibebunt motus, quos nostra virga recipere poterit. Si hoc modo omnes infiniti valores ipsius ω inuicem coniungantur, ac pro quolibet literis C et ζ generatim quicunque alii valores tribuantur, aequatio obtinebitur generalis, quae omnes plane motus, qui in virga locum habere possunt, in se complectatur. Haec igitur aequatio generalis, si valores anguli ω per ω , ω' , ω'' , etc. designemus, sequentem habebit formam:

$$\begin{aligned}
 y = & C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{z g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega} + e^{u(1-\omega)}) + (1 + e^{\omega}) \sin. u \omega + (1 - e^{\omega}) \cos. u \omega \\
 + & C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{z g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega'} + e^{u(1-\omega')}) + (1 + e^{\omega'}) \sin. u \omega' + (1 - e^{\omega'}) \cos. u \omega' \\
 + & C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{z g b}}{a a} \right) \\
 & (e^{u \omega''} + e^{u(1-\omega'')}) + (1 + e^{\omega''}) \sin. u \omega'' + (1 - e^{\omega''}) \cos. u \omega'' \\
 & \text{etc.} \quad \text{etc.} \quad \text{etc.}
 \end{aligned}$$

vbi litera u denotat fractionem $\frac{s}{a}$, et signa superiora valent si angulorum ω , ω' , ω'' sinus fuerint positiui, inferiora vero si fuerint negatiui.

Scholion 2.

§. 21. Quod si sonum fundamentalem, quo est proxime $\omega = 3 \varphi$, et qui continet motum simplicissimum, quo virga contremiscere potest, attentius consideremus, facile colligere licet, curuam, quam virga inter vibrandum induit, axem ad minimum in duobis punctis secare debere,

Q 2

ita,

Tab. II.
Fig. 6.

ita vt quasi duos nodos formet. Si enim axem nusquam secaret, dum singula eius puncta ab axe recedunt, eodem motu continuo vltius recedere deberent, quia virga a nullis plane viribus coercetur; quod inde etiam perspicuum est, quod hoc casu centrum grauitatis virgae immotum esse debet. Si porro virga in motu suo vnicum nodum formaret, circa quem quasi gyraretur, motum semel conceptum gyratorium perpetuo conseruare deberet. Hinc igitur patet, virgam inter vibrandum eiusmodi formam $e L o M f$ esse habituram, quae situm naturalem, seu axem $E F$ in duobus punctis L, M secet. Hoc idem vero etiam nostra formula declarat: quia enim angulus ω hic subito tres angulos rectos superat, anguli ω , siue $\frac{\omega s}{a}$, dum quantitas s vsque ad a augetur, angulos referentia o vsque ad $3 g$ continuo ascendentes, quorum sinus et cosinus interea bis contraria signa recipiunt, vnde duobus casibus contingere potest, vt applicata y euanescat. Eodem modo intelligere licet, pro secundo ipsius ω valore $= 5 g$ curuam virgae tres nodos habere debere, pro sequente, $\omega = 7 g$, quatuor, et ita porro. Singuli autem isti nodi siue intersectiones cum axe $E F$ pro quouis valore ipsius ω ex haec aequatione elici poterunt:

$$e^{u\omega} + e^{\omega(1-u)} + (1 + e^{\omega}) \sin. \omega u + (1 - e^{\omega}) \cos. \omega u = 0$$

quippe ex qua valores literae $u = \frac{s}{a}$ ipsos nodos declarabunt. Scilicet literae u , incipiendo a 0, continuo maiores tribuantur valores vsque ad 1, et casus notentur, quibus ista formula euanescit; si enim quispiam valor iam euadat valde parvus, per regulam approximationis veri eius valores facile deteguntur.

Scho-

Scholion 3.

§. 22. Quo haec clarius perspiciantur, casum primum, quo $\omega = 3.2$ circiter, ideoque eius sinus negatiuus, accuratius perpendamus. Erit igitur, primo factore, constante seu a tempore pendente, omisso:

$$y = \dots - e^{u\omega} + e^{\omega(1-u)} + (1 - e^{\omega}) \sin. u\omega + (1 + e^{\omega}) \cos. u\omega,$$

cuius valores pro tribus casibus $u = 0$, $u = 1$ et $u = \frac{1}{2}$ definiamus, vt applicatas non solum pro utroque termino E et F, sed etiam pro puncto medio O, scilicet Ee, Ff et Oo obtineamus. Primo igitur, posito $u = 0$ erit

Ee = $2(1 + e^{\omega})$; posito autem $u = 1$, prodit applicata

$$Ff = e^{\omega} + 1 + (1 - e^{\omega}) \sin. \omega + (1 + e^{\omega}) \cos. \omega,$$

qui valor, ob $\sin. \omega = -1$ et $\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, abit in hunc:

$$Ff = 2(1 + e^{\omega}), \text{ sicque hae duae applicatae Ee et Ff}$$

inter se erunt aequales; at pro puncto medio O, vbi fit

$$u = \frac{1}{2}, \text{ hincque } \sin. \frac{1}{2}\omega = \sin. \frac{3}{2}2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \text{ et } \cos. \frac{1}{2}\omega = -\frac{1}{\sqrt{2}},$$

erit applicata

$$Oo = e^{\frac{\omega}{2}} + e^{\frac{\omega}{2}} + \frac{(1 - e^{\omega})}{\sqrt{2}} - \frac{(1 + e^{\omega})}{\sqrt{2}} = 2e^{\frac{\omega}{2}} - e^{\omega} \sqrt{2},$$

qui valor, ob $e^{\omega} = 11.1$ et $e^{\frac{\omega}{2}} = 10.1$, abit in $21 - 11.1 \sqrt{2}$;

vnde patet, hanc applicatam esse negatiuam, prorsus vt figura refert. Possumus etiam simili modo positionem

tangentium pro his locis exhibere ex formula

$$\left(\frac{dy}{dx}\right) = \dots - e^{u\omega} - e^{\omega(1-u)} + (1 - e^{\omega}) \cos. u\omega - (1 + e^{\omega}) \sin. u\omega,$$

quae formula, posito $u = 0$, pro termino E praebet:

$$\left(\frac{dy}{dx}\right) = 1 - e^{\omega} + 1 - e^{\omega} = 2(1 - e^{\omega}) = -2(e^{\omega} - 1);$$

Q 3.

tum

tum vero, posito $u = 1$, pro termino F erit

$$\left(\frac{dy}{ds}\right) = e^{\omega} - 1 + (1 - e^{\omega}) \cos. \omega - (1 + e^{\omega}) \sin. \omega,$$

qui valor, ob $\cos. \omega = -1$ et $\sin. \omega = \frac{2}{e^{\omega}}$, reiecto termino

$e^{-\omega}$, vtpote minimo, reducitur ad $\left(\frac{dy}{ds}\right) = 2(e^{\omega} - 1)$;

vnde patet angulos E e L et F f M esse inter se aequales.

Pro puncto autem medio O, vbi $u = \frac{1}{2}$, prodit

$$\left(\frac{dy}{ds}\right) = (1 - e^{\omega}) \cos. \frac{1}{2} \omega - (1 + e^{\omega}) \sin. \frac{1}{2} \omega = -\sqrt{2},$$

qui valor, si calculus accuratius institueretur, prodiret $= 0$,

ita vt tangens in puncto o axi sit parallela. Simili prorsus modo etiam sequentes casus, vbi $\omega = 5\epsilon$, vel 7ϵ , vel 9ϵ expendere licebit.

Euolutio casus II.

Quo alter terminus liber relinquitur, alter vero, circa styllum mobilis, figitur.

Problema.

§. 23. Si virga elastica in termino E fuerit libera, in altero vero F stylo affixa, circa quem tamen libere moveri possit, inuestigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Quia ergo pro termino E, vbi $s = 0$, vt ante est $\left(\frac{d^2y}{ds^2}\right) = 0$ et $\left(\frac{d^3y}{ds^3}\right) = 0$, erit etiam vt ante $\alpha + \beta - \delta = 0$ et $\alpha - \beta - \gamma = 0$, vnde fit $\gamma = \alpha - \beta$ et $\delta = \alpha + \beta$. Pro altero autem termino simpliciter fixo, vbi $s = a$, posito
ite-

iterum $\frac{y}{x} = \omega$, primo debet esse $y = 0$, tum vero etiam $(\frac{d}{dx} \frac{y}{x}) = 0$. Prior conditio dat

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0,$$

posterior vero

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0,$$

quae aequationes, loco γ et δ substitutis valoribus, abeunt in sequentes:

$$\alpha(e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega) + \beta(e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega) = 0 \text{ et}$$

$$\alpha(e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta(e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) = 0;$$

vnde geminus valor oritur

$$\frac{\alpha}{\beta} = -\frac{(e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega)}{e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega} = -\frac{(e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega)}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}.$$

Ponatur iterum $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt fit

$$\frac{-e^{-\omega} + q}{e^{\omega} + p} = \frac{-e^{-\omega} - q}{e^{\omega} - p},$$

vnde colligitur haec aequatio:

$$-1 + p e^{-\omega} + q e^{\omega} - p q = -1 - q e^{\omega} - p e^{-\omega} - p q$$

sive $p e^{-\omega} + q e^{\omega} = 0$, vnde concluditur $\tan. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$,

quocirca habebimus, vel

$$\sin. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}, \text{ vel}$$

$$\sin. \omega = \frac{-e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{-e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}.$$

Ex prioribus valoribus colligitur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega}) - 2e^{-\omega}}{e^{\omega} \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega}) + 2e^{\omega}},$$

ideo-

ideoque $\frac{\alpha}{\beta} e^{2\omega} = -1$, unde fit $\frac{\alpha}{\beta} = -e^{-2\omega}$. Posteriore vero casu colligetur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} \sqrt{2(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} + 2e^{-\omega}}{e^{\omega} \sqrt{2(e^{2\omega} + e^{-2\omega})} - 2e^{\omega}} = \frac{-1}{e^{2\omega}} = -e^{-2\omega}.$$

Utroque ergo casu, siue sinus et cosinus anguli ω sint ambo positivi, siue ambo negativi, pro fractione $\frac{\alpha}{\beta}$ idem valor obtinetur. Quare si ponatur $\alpha = 1$, erit $\beta = -e^{2\omega}$, hincque $\gamma = 1 + e^{2\omega}$ et $\delta = 1 - e^{2\omega}$; quibus valoribus inuentis aequatio pro motu virgae, si iterum loco $\frac{s}{a}$ scribamus u , erit haec:

$$y = C \sin \left(\zeta + i \sqrt{\frac{2g}{k}} (e^{u\omega} - e^{\omega(1-u)}) + (1 + e^{2\omega}) \sin u\omega + (1 - e^{2\omega}) \cos u\omega \right).$$

Quicumque autem valores pro angulo ω ex aequatione

$$\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$$

eruantur, ex singulis habetur

$$f = \frac{a}{\omega}, \text{ hincque } f^2 = \frac{a^2}{\omega^2} = b c c k, \text{ unde fit}$$

$$k = \frac{a^2}{b c c \omega^2} \text{ et } \frac{N^2 g}{k} = \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{a a},$$

hincque porro ut ante tempus unius oscillationis erit:

$$\pi \sqrt{\frac{k}{2g}} = \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2 g b}},$$

et sonus a virga elastica editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{\pi a a}$. Totum ergo negotium huc est reductum, ut ex aequatione

$$\text{tang. } \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$$

omnes valores anguli ω eruantur; vbi quidem statim liquet, valorem $\omega = 0$ satisfacere, unde autem nullus motus sequitur; quare pro reliquis valoribus singulos quadrantes percurramus. Pro primo igitur quadrante per series habebimus:

sin. ω

$$\sin. \omega (e^{\omega} + e^{-\omega}) = 2 \omega (1 + \frac{1}{2} \omega \omega - \frac{1}{30} \omega^4) \text{ et}$$

$$\cos. \omega (e^{\omega} - e^{-\omega}) = 2 \omega (1 - \frac{1}{3} \omega \omega - \frac{1}{30} \omega^4);$$

vnde patet, priorem formulam per totum primum quadrantem maiorem esse quam posteriorem, ita vt in hoc quadrante nullus reperiatur valor pro angulo ω . In secundo autem quadrante, vbi omnes tangentes sunt negatiui, nullus iterum dari potest, neque etiam in quarto, sexto, octavo et omnibus paribus. Reliquos quadrantes in corollariis percurramus.

Corollarium I.

§. 24. Consideremus igitur tertium quadrantem, vbi, cum sit ω maius quam π , formula $\frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$ parum ab vnitate deficiet, vnde angulus ω aliquanto minor erit quam $\pi + 45^{\circ}$. Hinc sumto iterum φ pro signo anguli recti statuamus $\omega = \pi + \frac{1}{2} \varphi - \Phi$, eritque

$$\text{tang. } \omega = \text{tang. } (\frac{1}{2} \varphi - \Phi) = \frac{1 - \text{tang. } \Phi}{1 + \text{tang. } \Phi}.$$

Cum igitur sit

$$\frac{1 - \text{tang. } \Phi}{1 + \text{tang. } \Phi} = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}} = \frac{1 - e^{-2\omega}}{1 + e^{-2\omega}},$$

hinc manifesto est $\text{tang. } \Phi = e^{-2\omega} = \frac{1}{e^{2\pi + \varphi - 2\Phi}}$, in quo ex-

ponente angulum exiguum Φ negligere licet, ita vt subducto calculo reperiatur $\text{tang. } \Phi = \frac{1}{2578}$; sicque angulus Φ vix vnum minutum superat, id quod tuto negligi potest, ita vt primus valor sit $\omega = \pi + \frac{1}{2} \varphi = 225^{\circ}$, cuius tam sinus quam cosinus est $= -\frac{1}{\sqrt{2}}$.

Corollarium 2.

§. 25. Pergamus igitur ad quartum quadrantem, ubi angulus ω multo minus discrepabit a $2\pi + 45^\circ$. Hic autem tam sinus quam cosinus erit $= +\frac{1}{\sqrt{2}}$. Simili modo ex septimo quadrante nanciscimur $\omega = 3\pi + \frac{1}{2}\xi$, tam sinu quam cosinu existente $= -\frac{1}{\sqrt{2}}$; nonus vero quadrans suppeditat $\omega = 4\pi + \frac{1}{2}\xi$; undecimus $\omega = 5\pi + \frac{1}{2}\xi$, et ita porro.

Corollarium 3.

§. 26. Cum igitur sit $\xi = \frac{\pi}{4}$, omnes valores pro angulo ω hactenus inuenti sequenti modo progrediuntur:

$$1^{du} \omega = \frac{5\pi}{4}; 2^{du} \omega = \frac{9\pi}{4}; 3^{us} \omega = \frac{13\pi}{4}; 4^{tus} \omega = \frac{17\pi}{4}, \text{ etc.}$$

vnde omnes soni simplices, quos ista virga edere potest, sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{25\pi c \sqrt{2gb}}{16aa}, \frac{81\pi c \sqrt{2gb}}{16aa}, \frac{169\pi c \sqrt{2gb}}{16aa}, \frac{289\pi c \sqrt{2gb}}{16aa},$$

quorum primus fundamentalis censetur; vnde si secundus simul exaudiatur, erit primus ad secundum vt 25 ad 81 hoc est vt $1:3\frac{6}{25}$, seu proxime vt $1:3\frac{1}{3}$. Ergo si sonus fundamentalis fuerit C, sequens erit gis, quem tamen sonum vno commate superabit, sicque harmonia parum grata exister.

Corollarium 4.

§. 27. Cum hic sonus fundamentalis, seu grauis-
simus, quem virga haec edere potest, sit $= \frac{25\pi c \sqrt{2gb}}{16aa}$, casu
autem

autem primo, quo vterque virgae terminus erat liber, sonus fundamentalis repertus fuerit $\frac{9 \pi c \sqrt{2} g b}{2 a a} = \frac{9 \pi c \sqrt{2} g b}{4 a a}$, ille se habebit ad hunc vt 25:36, ita vt casu primo eadem virga sonum edat fere vna quinta acutior. Scilicet si sonus casu primo editus fuerit g , tum sonus secundo casu editus erit grauior Cis , quod interuallum a musicis falsa quinta appellatur. Hic igitur vtique notari meretur, quod si virga vtrinque libera edat sonum g , tum eadem virga altero termino simpliciter fixa subito editura sit sonum grauiorem Cis , id quod experientia facile comprobari potest.

Scholion 1.

§. 28. Inuentis igitur omnibus valoribus anguli ω , quos designemus per ω , ω' , ω'' , ω''' , ω'''' etc. omnes motus irregulares, quos nostra virga edere potest, per combinationem generalissimam formularum ex his valoribus natarum in sequenti expressione continebuntur:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega} - e^{\omega(2-u)} + (1 + e^{2 \omega}) \sin. u \omega + (1 - e^{2 \omega}) \cos. u \omega) \\ + C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega'} - e^{\omega'(2-u)} + (1 + e^{2 \omega'}) \sin. u \omega' + (1 - e^{2 \omega'}) \cos. u \omega') \\ + C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) (e^{u \omega''} - e^{\omega''(2-u)} + (1 + e^{2 \omega''}) \sin. u \omega'' + (1 - e^{2 \omega''}) \cos. u \omega'').$$

Scholion 2.

§. 29. Examinemus etiam figuram, quam virga induet dum sonum principalem purum reddit. Hunc in-

R 2

finem

finem euoluamus expressionem pro applicata y inuentam, neglecto iterum factore constante seu a tempore pendente, atque habebimus

$y = 1 (e^{u\omega} + \sin u\omega + \cos u\omega) - e^{2\omega} (e^{-u\omega} - \sin u\omega + \cos u\omega)$,
vbi iam vidimus, ob $\omega = \frac{5\pi}{4}$ esse $e^{2\omega} = 2576$, tum vero loco u sumamus successive sequentes valores:

$$u = 0, u = \frac{1}{5}, u = \frac{2}{5}, u = \frac{3}{5}, u = \frac{4}{5}, u = 1$$

vbi pro postremo casu iam nouimus esse $y = 0$.

I. Sit igitur $u = 0$, siue $s = 0$, eritque

$$y = 2 - 2e^{2\omega} = -5150,$$

quae ergo est applicata pro termino E.

II. Sit $u = \frac{1}{5}$, siue $s = \frac{1}{5}a$, erit

$$y = (e^{\frac{1}{5}\omega} + \sin \frac{1}{5}\omega + \cos \frac{1}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{1}{5}\omega} - \sin \frac{1}{5}\omega + \cos \frac{1}{5}\omega).$$

Hic autem ob $\omega = \frac{5\pi}{4}$ erit

$$\frac{1}{5}\omega = \frac{\pi}{4} = 45^\circ \text{ et } e^{\frac{1}{5}\omega} = 2,1933 \text{ et}$$

$$e^{-\frac{1}{5}\omega} = 0,4559,$$

hincque fiet

$$y = 3,6075 - 2576 \cdot 0,4559 = -1171.$$

III. Sit $u = \frac{2}{5}$ seu $s = \frac{2}{5}a$, erit

$$y = (e^{\frac{2}{5}\omega} + \sin \frac{2}{5}\omega + \cos \frac{2}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{2}{5}\omega} - \sin \frac{2}{5}\omega + \cos \frac{2}{5}\omega). \text{ Iam ob}$$

$$\omega =$$

$\omega = \frac{5\pi}{4}$ erit $\frac{2}{5}\omega = \frac{1}{2}\pi = 90^\circ$ et

$$e^{\frac{2}{5}\omega} = 4,8104 \text{ et } e^{-\frac{2}{5}\omega} = 0,2079,$$

hincque colligitur:

$$y = 5,8104 + 2576.0,7921 = 0,2079.$$

IV. Sit nunc $u = \frac{\pi}{5}$, siue $s = \frac{\pi}{5}\omega$, eritque

$$y = (e^{\frac{\pi}{5}\omega} + \sin. \frac{\pi}{5}\omega + \cos. \frac{\pi}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{\pi}{5}\omega} - \sin. \frac{\pi}{5}\omega + \cos. \frac{\pi}{5}\omega),$$

vbi est

$$\frac{\pi}{5}\omega = \frac{\pi}{4}\pi = 135^\circ, \text{ ideoque}$$

$$e^{\frac{\pi}{5}\omega} = 10,550 \text{ et } e^{-\frac{\pi}{5}\omega} = 0,0948, \text{ hincque erit}$$

$$y = 10,550 + 2576.1,3194 = 3387.$$

V. Sit nunc $u = \frac{4\pi}{5}$, seu $s = \frac{4}{5}\omega$, ac fiet

$$y = (e^{\frac{4}{5}\omega} + \sin. \frac{4}{5}\omega + \cos. \frac{4}{5}\omega) - e^{2\omega} (e^{-\frac{4}{5}\omega} - \sin. \frac{4}{5}\omega + \cos. \frac{4}{5}\omega)$$

et ob

$$\frac{4}{5}\omega = \pi = 180^\circ, e^{\frac{4}{5}\omega} = 23,140 \text{ et } e^{-\frac{4}{5}\omega} = 0,0432$$

erit

$$y = 22,140 + 2576.0,9568 = 2487.$$

Talis igitur forma quam virga inter vibrandum recipiet in Tabula (fig. 7.) exhibetur, vbi neminem offendat magnitudo applicatarum, quippe quae per numerum quempiam praegrandem diuisae sunt intelligendae. Haec ergo curua non nisi vnicum habet nodum in puncto O, vnde satis ruto concludere licet, sequentem curuam, quae ex valore $\omega = \frac{9\pi}{4}$ nascitur, habituram esse duos nodos, sequentem tres, et ita porro.

Tab. II.
Fig. 7.

Euolutio casus III.

quo alter terminos liber, alter vero muro firmiter infixus statuitur.

Problema.

§. 30. Si virga elastica in termino E fuerit libera, in altero autem termino F quasi muro infixa, inuestigare omnes vibrationes regulares, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Conditio ad terminum E pertinens statim nobis praebet vt ante $\gamma = \alpha - \beta$ et $\delta = \alpha + \beta$; tum vero, posito $s = a$ factoque $\frac{a}{f} = \omega$, debet esse tam $y = 0$, quam $(\frac{dy}{ds}) = 0$; vnde istas deducimus aequationes:

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0,$$

in quibus si loco γ et δ valores inuenti substituantur, prodibunt sequentes:

$$\alpha (e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega) = 0 \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} + \cos. \omega - \sin. \omega) - \beta (e^{-\omega} + \cos. \omega + \sin. \omega) = 0,$$

hincque duplici modo elicitur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega + \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} + \cos. \omega + \sin. \omega}{e^{\omega} + \cos. \omega - \sin. \omega}.$$

Ponatur iterum, vti haecenus fecimus, $\sin. \omega + \cos. \omega = p$ et $\sin. \omega - \cos. \omega = q$, vt habeamus

$$\frac{-e^{-\omega} + q}{e^{\omega} + p} = \frac{e^{-\omega} + p}{e^{\omega} - q},$$

cuius

cuius aequationis resolutio praebet

$$2 + (p - q)(e^{\omega} + e^{-\omega}) + p p + q q = 0,$$

vnde ob

$$p p + q q = 2 \text{ et } p - q = 2 \cos. \omega \text{ reperitur}$$

$$\cos. \omega = \frac{-2}{e^{\omega} + e^{-\omega}},$$

vnde patet Cosinum anguli ω semper fore negativum, ideoque angulum ω in quadrantibus secundo et tertio, item sexto et septimo, item decimo et undecimo, etc. quaeri debere. Ex cognito autem cosinu ω concluditur vel

$$\sin. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}, \text{ vel } \sin. \omega = \frac{-e^{\omega} + e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}},$$

quos duos casus sollicite a se invicem distingui oportet. At ex priore casu colligitur:

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{1 - e^{-2\omega} + e^{\omega} - e^{-\omega}}{-1 + e^{2\omega} + e^{\omega} - e^{-\omega}} = \frac{1}{e^{\omega}};$$

ex altero autem valore ipsius $\sin. \omega$ colligitur $\frac{\alpha}{\beta} = -\frac{1}{e^{\omega}}.$

Rite igitur his casibus combinandis impetrabimus sequentes valores:

$$\alpha = 1, \beta = \pm e^{\omega}, \gamma = 1 \mp e^{\omega} \text{ et } \delta = 1 \pm e^{\omega},$$

quibus substitutis aequatio pro hoc motu simplici erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right)$$

$$(e^{u\omega} \pm e^{\omega(1-u)} + (1 \mp e^{\omega}) \sin. u\omega + (1 \pm e^{\omega}) \cos. u\omega),$$

vbi, ut hactenus, denotat u fractionem $\frac{t}{a}$, denique erit ut ante

$$f = \frac{a}{\omega}, k = \frac{a^2}{b c c \omega}, \sqrt{\frac{2g}{k}} = \frac{\omega c \sqrt{2g b}}{a a},$$

tempus

$$\text{tempus unius oscillationis} = \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2 g b}} \text{ et sonus editus} \\ = \frac{\omega \omega c \sqrt{2 g b}}{\pi a a}.$$

Valores anguli ω in corollariis inuestigabimus.

Corollarium 1.

§. 31. Pro secundo quadrante ponamus $\omega = \varphi + \Phi$,
vbi φ iterum est character anguli recti, eritque $\cos. \omega = -$
 $\sin. \Phi$, ita vt esse debeat

$$\sin. \Phi = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}} = \frac{2}{e^{\varphi + \Phi} + e^{-\varphi - \Phi}}$$

vnde fieri debet

$$e^{\varphi + \Phi} \sin. \Phi + e^{-\varphi - \Phi} \sin. \Phi = 2.$$

Est vero per series

$$e^{\varphi + \Phi} = e^{\varphi} (1 + \Phi + \frac{1}{2} \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3) \text{ et} \\ e^{-\varphi - \Phi} = e^{-\varphi} (1 - \Phi + \frac{1}{2} \Phi \Phi - \frac{1}{6} \Phi^3);$$

quare cum sit $\sin. \Phi = \Phi - \frac{1}{6} \Phi^3$, erit

$$e^{\varphi} (\Phi + \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3) + e^{-\varphi} (\Phi - \Phi \Phi + \frac{1}{6} \Phi^3) = 2.$$

Hinc si altiores ipsius Φ potestates negligentur, erit

$$\Phi = \frac{2}{e^{\varphi} + e^{-\varphi}}; \text{ vbi notetur esse}$$

$$e^{\varphi} = e^{\frac{1}{2} \pi} = 4,8104 \text{ et } e^{-\varphi} = 0,2079,$$

ita vt sit

$$\sin. \Phi = \frac{2}{5,0183} = \frac{1}{2,5091}, \text{ hinc } \Phi = 23^{\circ}, 29'.$$

Cum igitur sit $\Phi = 0,3985$, admittamus etiam potesta-
tem $\Phi \Phi$, eiusque loco scribamus $0,3985^2$, quo facto erit

$$\Phi = \frac{2}{e^{\varphi} 1,3985 + e^{-\varphi} 0,6015} = \frac{2}{6,8524} = \frac{1}{3,4262},$$

vnde

vnde fit $\Phi = 16^{\circ}, 58'$. Hic autem angulus adhuc minor prodiret, si etiam cubi Φ^3 rationem haberemus: interim tamen haec methodus nimis est incerta, vt tantum vero proxime angulum Φ elicere queamus, vnde aliam methodum ingredi conuenit.

Corollarium 2.

§. 32. Quando angulus Φ , iam propemodum est cognitus, conuertatur is in minuta secunda, quorum numerus fit n ; hinc quaeratur idem arcus Φ in partibus radii, et cum sit $\pi = 180^{\circ} = 648000''$, fiat vt $648000'' : \pi$, ita n'' ad arcum, qui sit $= m$, eritque $m = \frac{n\pi}{648000}$, hincque

$l m = l n - 5,3144251$, siue $l m = l n + 4,6855749$; tum igitur erit $\Phi = m$, et esse oportet

$$\text{fin. } \Phi = \frac{2}{e^{\Phi+m} + e^{-\Phi-m}}.$$

Hinc iam pro lubitu sumatur aliquis valor pro Φ , multum a veritate abludens, verbi gratia $\Phi = 12^{\circ}$, eritque $n = 43200''$, vnde reperitur $m = 0,20944$. Cum ergo sit

$$e = \frac{\pi}{2} = 1,57079, \text{ erit } e + m = 1,78023, \text{ hinc}$$

$$l e^{\Phi+m} = 1,78023 \times 0,43429 = 0,77314,$$

ficque erit

$$e^{\Phi+m} = 5,9312 \text{ et } e^{-\Phi-m} = 0,1686;$$

quocirca debet esse

$$\text{fin. } 12^{\circ} = \frac{2}{5,9312 + 0,1686} = \frac{1}{3,0499}; \text{ est vero}$$

$$l \text{ fin. } 12^{\circ} = 9,31788 \text{ et } l \frac{1}{3,0499} = 9,51572,$$

qui posterior logarithmus quia nimis est magnus, signum est angulum Φ maiorem accipi debere. Medium inter hos

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I.

S

duos

duos valores praebet $\Phi = 15^\circ = \frac{\pi}{12}$, unde statim colligitur

$$m = 0,26180, \text{ hinc } \varphi + m = 1,83259 \text{ et}$$

$$l e^{\varphi+m} = 1,83259.0,43429 = 0,79405, \text{ ergo}$$

$$e^{\varphi+m} = 0,22380 \text{ et } e^{-\varphi-m} = 0,16067,$$

consequenter

$$\sin. 15^\circ = \frac{2}{6,38447} = \frac{1}{3,19223}; \text{ est vero}$$

$$l \sin. 15^\circ = 9,412996 \text{ et } l \frac{1}{3,19223} = 495905.$$

Si ergo pro $\sin. \Phi$, medium inter hos valores accipiamus, reperietur $\Phi = 16^\circ.33$. Quia igitur superius medium erat nimis parvum, etiam hoc erit aliquantillo nimis parvum, unde satis tuto concludimus fore $\Phi = 16^\circ.45'$, id quod pro nostro instituto sufficit, eritque ergo

$$\omega = \varphi + 16^\circ.45' = 106^\circ.45',$$

sive erit proxime $\omega = \frac{3}{5}\pi$, ita ut sonus hinc oriundus prodeat $= \frac{9\pi c \sqrt{2} g b}{25 a a}$, qui est fundamentalis pro hoc casu, et se habet ad fundamentalem casus primi ut $\frac{9}{25}$ ad $\frac{2}{1}$, hoc est ut 4 ad 25, seu ut 1 ad $6\frac{1}{4}$, ita ut iste sonus sit fere duabus octavis cum semisse grauior quam primo casu; unde

Tab. II. si sonus iste fuerit C, sonus primi casus fit $\bar{g}is$, sonus
Fig. 8. autem secundi casus \bar{d} . Hunc autem motum figura octava repraesentat.

Corollarium 3.

§. 33. In tertio quadrante reperiemus secundum sonum, ponendo $\omega = 3\varphi - \Phi$, unde fit

$$\sin. \Phi = \frac{2}{e^{3\varphi-\Phi} + e^{-3\varphi+\Phi}},$$

et

et quia angulus Φ negligi potest, hinc sequitur, vti supra §. 17, angulum Φ vix vnum gradum superare, ita vt pro nostro instituto penitus negligi queat. Sequentes vero valores ipsius ω erunt 5 ϱ , 7 ϱ , 9 ϱ , etc. ita vt soni ex omnibus his valoribus oriundi sint:

$$\frac{9\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \frac{49\pi c\sqrt{2gb}}{4bb}, \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{4aa}, \text{ etc.}$$

vnde patet, post sonum fundamentalem sequentes omnes prorsus conuenire cum iis, quos eadem virga casu primo edebat.

Scholion.

§. 34. Quodsi iam omnes valores anguli ω designentur per ω , ω' , ω'' , ω''' etc., et loco $\frac{s}{a}$ scribatur u , aequatio generalis, omnes plane sonos seu motus mixtos complectens, erit

$$\begin{aligned} y = & C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\ & (e^{u\omega} \pm e^{\omega(1-u)} + (1 \mp e^{\omega}) \sin. u\omega + (1 \pm e^{\omega}) \cos. u\omega) \\ & + C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\ & (e^{u\omega'} \pm e^{\omega'(1-u)} + (1 \mp e^{\omega'}) \sin. u\omega' + (1 \pm e^{\omega'}) \cos. u\omega') \\ & + C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \\ & (e^{u\omega''} \pm e^{\omega''(1-u)} + (1 \mp e^{\omega''}) \sin. u\omega'' + (1 \pm e^{\omega''}) \cos. u\omega'') \\ & \text{etc.} \qquad \qquad \text{etc.} \end{aligned}$$

vbi signorum ambiguum superiora valent pro iis angulis ω , ω' , ω'' , quorum sinus sunt positivi, inferiora autem pro negatiuis.

Euolutio casus IV.

quo virgae vterque terminus simpliciter stylo
est fixus.

Problema.

§. 35. Si virgae elasticae tam terminus E quam F
simpliciter fuerit fixus, inuestigare omnes motus, quibus ea
contremiscere potest.

Solutio.

Posito igitur tam $s = 0$ quam $s = a$, utroque ca-
su fieri oportet $y = 0$ et $(\frac{d^2 y}{ds^2}) = 0$; ex priore casu
hae deducuntur aequationes:

1°) $\alpha + \beta + \delta = 0$, et 2°) $\alpha + \beta - \delta = 0$,
ex quibus statim colligitur

$\alpha + \beta = 0$ et $\delta = 0$, ideoque $\beta = -\alpha$.

Alter vero casus, quo $s = a$, ponendo $\frac{a}{f} = \omega$, has suppe-
ditat aequationes:

3°) $\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0$ et

4°) $\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} - \gamma \sin. \omega - \delta \cos. \omega = 0$,

quae, superioribus valoribus substitutis, reducuntur ad has:

$\alpha (e^{\omega} - e^{-\omega}) + \gamma \sin. \omega = 0$ et $\alpha (e^{\omega} - e^{-\omega}) - \gamma \sin. \omega = 0$,

quarum summa praebet

$2\alpha (e^{\omega} - e^{-\omega}) = 0$, ideoque $\alpha = 0$,

differentia vero dat $2\gamma \sin. \omega = 0$, unde si sumeremus
 $\gamma = 0$, tota virga in quiete esset mansura; necesse igitur
est

est vt fit $\sin. \omega = 0$. Hinc ergo statim innotescunt omnes valores pro angulo ω , quippe qui sunt:

$$\omega = 0, \omega = \pi, \omega = 2\pi, \omega = 3\pi, \omega = 4\pi \text{ etc.}$$

quorum primus locum habet in statu quietis, secundus autem sonum fundamentalem hoc casu exhibet, ex quo, vt in praecedentibus casibus, oriuntur sequentes soni:

$$\frac{\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{4\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{9\pi c \sqrt{2gb}}{aa}, \frac{16\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \text{ etc.}$$

qui igitur soni secundum numeros quadratos 1, 4, 9, 16 ascendunt; ita vt, si fundamentalis fuerit C, isti soni con-

stituunt hanc seriem: C, \overline{c} , \overline{d} , \overline{c} , \overline{gis} , \overline{d} , etc. Quod si ergo omnes istos motus generaliter coniungamus, formula generalis, omnes plane motus, quos virga nostra recipere potest, complectens, erit

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. \pi u + C^I \sin. \left(\zeta^I + t \frac{4\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 2\pi u \\ + C^{II} \sin. \left(\zeta^{II} + t \frac{9\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 3\pi u + C^{III} \sin. \left(\zeta^{III} + t \frac{16\pi c \sqrt{2gb}}{aa} \right) \sin. 4\pi u \\ + \text{etc.} \quad \text{etc.}$$

vbi scripsimus u loco $\frac{t}{a}$.

Corollarium I.

§. 36. Quando ergo virga sonum edit fundamen- Tab. III.
talem, eandem recipiet curvaturam quam chordae simpli- Fig. 1.
citer vibrantes, quippe quae erit linea sinuum, qualem fi-
gura prima refert. Pro sono autem simplici secundo;
quo $\omega = 2\pi$, figura chordae erit (fig. 2), habens vnum
nodum in medio O. Pro sequentibus autem sonis sim-
plicibus numerus nodorum semper vnitatem augetur.

Corollarium 2.

§. 37. Quodsi sonos fundamentales omnium horum quatuor casuum, quos haecenus tractauimus, inter se comparemus, iam vidimus, si sonus primi casus exprimitur per \overline{gis} , pro secundo casu eum fore \overline{d} , ac pro tertio C, qui soni his numeris exprimuntur: $\frac{9}{4}$, $\frac{25}{16}$, $\frac{9}{25}$. Hinc cum praesenti casu quarto sonus fundamentalis exprimitur unitate, sonus erit \overline{fis} ; seriem igitur hoc modo referamus:

$$\begin{array}{cccc} \text{I.} & \frac{9}{4} & \text{II.} & \frac{25}{16} \\ \overline{gis} & & \overline{d} & \\ \text{III.} & \frac{9}{25} & \text{IV.} & 1 \\ \text{C} & & & \overline{fis} \end{array}$$

Scholion.

§. 38. Hic igitur casus, quo vterque virgae terminus simpliciter est fixus, prae reliquis hac insigni gaudet praerogativa, quod omnes valores anguli ω accurate sine ullo errore definire licuit, propterea quod formulae exponentiales, quae hanc determinationem turbabant et non parum irregularem reddebant, penitus ex calculo euenerunt; unde soni hoc casu editi multo magis ad harmoniam sunt accommodati, et quidem adhuc magis quam in chordis simplicibus usu venit. Cum enim soni ab eadem chorda editi secundum numeros 1, 2, 3, 4 etc. progrediantur, fere semper plures horum sonorum simul audiuntur, inter quos etiam non parum dissoni occurrere possunt. Verum quia a nostra virga alii soni edi non possunt, nisi qui numeris 1, 4, 9, 16, 25 exprimentur, praeter fundamentalem potissimum exaudietur eius duplex octaua, harmoniam nihil turbans; postea vero sequeitur sonus numero 9 respondens, qui, cum fundamenta-

mentalem ultra tres octavas superet, ob nimium acumen vix unquam audietur, ita ut tantum duplex octava simul cum fundamentali tinniat. Talis igitur virga sonos multo puriores reddere est censenda quam chordae simplices, unde etiam soni hoc modo editi in musica peculiarem suavitatem habere debebunt.

Euolutio casus V.

quo virgae elasticae alter terminus simpliciter est fixus, alter vero quasi muro firmiter infixus.

Problema.

§. 39. Si virgae elasticae terminus E fuerit simpliciter fixus, alter vero F prorsus infixus, inuestigare omnes motus, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Quia terminus E, ubi fit $s=0$, simpliciter est fixus, habebimus statim, uti in casu praecedente, $\beta=-\alpha$ et $\delta=0$; pro altero autem termino, ubi $s=a$, erit tam $y=0$ quam $(\frac{dy}{ds})=0$, unde posito $\frac{a}{f}=\omega$ oriuntur hae duae aequationes:

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0,$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0,$$

quae, substitutis praecedentibus valoribus, abeunt in has:

$$\alpha (e^{\omega} - e^{-\omega}) + \gamma \sin. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} + e^{-\omega}) + \gamma \cos. \omega = 0.$$

Ex

Ex priore fit

$$\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-\sin. \omega}{e^{\omega} - e^{-\omega}}, \text{ ex altera vero } \frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-\cos. \omega}{e^{\omega} + e^{-\omega}};$$

ex quibus porro colligitur $\tan. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, quae formula plane conuenit cum ea, quam casu secundo inuenimus, eritque idcirco, ut ibi, vel

$$\sin. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}, \text{ vel}$$

$$\sin. \omega = \frac{-e^{\omega} + e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})} \text{ et } \cos. \omega = \frac{-e^{\omega} - e^{-\omega}}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}.$$

Ex prioribus valoribus elicitur $\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{-1}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}$, ex

alteris autem valoribus fit $\frac{\alpha}{\gamma} = \frac{+1}{\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})}$; unde

his binis casibus coniungendis habebimus $\alpha = 1$, $\beta = -1$, $\gamma = \pm \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})$ et $\delta = 0$; ubi ut hactenus signorum ambiguum superius valet, si anguli ω tam sinus quam cosinus fuerint positui, inferius autem si ambo fuerint negatiui, unde pro quouis valore ω habebitur

$y = C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}}) (e^{u\omega} - e^{-u\omega} \pm \sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega}) \sin. u\omega)$;
praeterea vero ut hactenus erit $\frac{\sqrt{2g}}{k} = \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{a a}$, tempus
vnius oscillationis $= \frac{\pi a a}{\omega \omega c \sqrt{2g} b}$ et sonus editus $= \frac{\omega \omega c \sqrt{2g} b}{\pi a a}$.

Corollarium 1.

§. 40. Quia aequatio resoluenda: $\tan. \omega = \frac{e^{\omega} - e^{-\omega}}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$
prorsus conuenit cum ea, quam casu secundo iam resolui-
mus

mus omnes valores anguli ω erunt, vt ibi, sequentes:

$$\omega = \frac{5\pi}{4}, \frac{9\pi}{4}, \frac{13\pi}{4}, \frac{17\pi}{4}, \text{ etc.}$$

vnde etiam omnes soni simplices, quos haec virga edere potest, sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{25\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{81\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{169\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \frac{289\pi c\sqrt{2gb}}{16aa}; \text{ etc.}$$

quorum primus etiam pro fundamentali habetur, et secundum superiorem determinationem respondet clavi \bar{d} (vide §. 32.)

Corollarium 2.

§. 41. Quanquam autem hic casus eodem plane sonos simplices producit, quos casu secundo inuenimus, tamen ipsa virga maxime diuersas recipit figuras. Ita pro sono fundamentali, vbi $\omega = \frac{5\pi}{4}$, ideoque tam sinus quam cosinus sunt negatiui, scilicet $\sin. \omega = \cos. \omega = -\frac{1}{\sqrt{2}}$, omisso coefficiente erit

$$y = - - - e^{u\omega} - e^{-u\omega} + \sqrt{2} (e^{2\omega} + e^{-2\omega}) \sin. u\omega,$$

qui valor pro utroque termino $u = 0$ et $u = 1$ fit $= 0$. Pro reliqua figura cognoscenda, quia supra iam vidimus.

esse $e^{2\omega} = e^{\frac{5}{2}\pi} = 2576$, erit $\sqrt{2} (e^{2\omega} + e^{-2\omega}) = 72$, proxime. Tribuamus igitur literae u sequentes valores: $\frac{1}{5}, \frac{2}{5}, \frac{3}{5}, \frac{4}{5}$, et pro singulis sequentes valores ipsius y prodibunt:

I. Si $u = \frac{1}{5}$, erit $u\omega = \frac{\pi}{4} = 45^\circ$ et $y = 1,7374 + \frac{72}{5} = 58$ proxime;

II. Sit $u = \frac{2}{5}$, erit $u\omega = \frac{2\pi}{5} = 90^\circ$ et $y = 4,6025 + 72 = 76$ proxime;

III. Si $u = \frac{3}{5}$, erit $u\omega = \frac{3\pi}{5} = 135^\circ$ et $y = 10,46 + \frac{72}{5} = 61$ proxime; Tab. III.

IV. Sit $u = \frac{4}{5}$, erit $u\omega = \pi = 180^\circ$ et $y = 23,10 + 0 = 23$ proxime. Fig. 3.

Ista figura repræsentatur per figuram tertiam.

Acta Acad. Imp. Sc. Tom. III. P. I.

T

Scho-

Scholion.

§. 42. Vt iam omnes plane motus ex inuentis simplicibus concinne repraesentemus, pro formula irrationali $\sqrt{2}(e^{\omega} + e^{-\omega})$ scribamus characterem Ω , cui pro variis valoribus ω , ω' , ω'' , ω''' etc. tribuamus valores Ω , Ω' , Ω'' , Ω''' etc. et scribendo, vt haftenus, u loco $\frac{s}{a}$, aequatio generalis erit:

$$\begin{aligned} y = & C \sin. \left(\zeta + \frac{\omega \omega' \sqrt{2} g b}{a a} t \right) (e^{\omega} - e^{-\omega} \mp \Omega \sin. u \omega) \\ & + C' \sin. \left(\zeta' + \frac{\omega' \omega'' \sqrt{2} g b}{a a} t \right) (e^{\omega'} - e^{-\omega'} \mp \Omega' \sin. u \omega') \\ & + C'' \sin. \left(\zeta'' + \frac{\omega'' \omega''' \sqrt{2} g b}{a a} t \right) (e^{\omega''} - e^{-\omega''} \mp \Omega'' \sin. u \omega'') \\ & + C''' \sin. \left(\zeta''' + \frac{\omega''' \omega'''' \sqrt{2} g b}{a a} t \right) (e^{\omega'''} - e^{-\omega'''} \mp \Omega''' \sin. u \omega''') \\ & \text{etc.} \qquad \qquad \qquad \text{etc.} \end{aligned}$$

vbi signum superius valet pro angulis ω , ω' , ω'' etc. quorum sinus et cosinus sunt positui, inferius autem vbi sunt negatiui.

Euolutio casus VI.

quo virgae elasticae vterque terminus firmiter quasi muro est infixus.

Problema.

§. 43. Si virgae elasticae vterque terminus firmiter fuerit infixus, inuestigare motus, quibus ea contremiscere potest.

Solutio.

Hoc igitur casu pro utroque termino debet esse tam $y = 0$ quam $\left(\frac{dy}{ds}\right) = 0$; pro priore termino ergo habebit

habemus has aequationes:

$$\alpha + \beta + \delta = 0 \text{ et } \alpha - \beta + \gamma = 0,$$

vnde consequimur $\delta = -\alpha - \beta$ et $\gamma = -\alpha + \beta$; posterior vero, quo $s = a$ et $\frac{a}{f} = \omega$, praebet

$$\alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega = 0 \text{ et}$$

$$\alpha e^{\omega} - \beta e^{-\omega} + \gamma \cos. \omega - \delta \sin. \omega = 0;$$

vbi si priores valores substituantur, orientur hae aequationes:

$$\alpha (e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega) + \beta (e^{-\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega) \text{ et}$$

$$\alpha (e^{\omega} - \cos. \omega + \sin. \omega) - \beta (e^{-\omega} - \cos. \omega - \sin. \omega);$$

vnde duplici modo colligitur

$$\frac{\alpha}{\beta} = \frac{-e^{-\omega} - \sin. \omega + \cos. \omega}{e^{\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega} = \frac{e^{-\omega} - \sin. \omega - \cos. \omega}{e^{\omega} + \sin. \omega - \cos. \omega},$$

qui valores cum prorsus conueniant cum iis, quos casu

primo sumus nacti, inde etiam sequitur fore $\cos. \omega = \frac{2}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$;

sicque etiam omnes valores anguli ω iidem erunt, qui primo casu iam sunt exhibiti, scilicet $\omega = \frac{3\pi}{2}, \frac{5\pi}{2}, \frac{7\pi}{2}$, etc. vnde etiam ista virga eosdem edet sonos, qui erunt:

$$\frac{9\pi c\sqrt{2}gb}{4aa}; \frac{25\pi c\sqrt{2}gb}{4a^2}; \frac{49\pi c\sqrt{2}gb}{4aa}; \frac{81\pi c\sqrt{2}gb}{4aa}; \text{etc.}$$

Praeterea vero etiam erit $\sin. \omega = \pm \frac{(e^{\omega} - e^{-\omega})}{e^{\omega} + e^{-\omega}}$, vbi fig-

num superius valet pro casibus vbi sinus est positivus, inferius si negativus; vnde porro obtinemus $\alpha = 1$, $\beta = \mp e^{\omega}$,

hincque porro $\gamma = -(1 \pm e^{\omega})$ et $\delta = -(1 \mp e^{\omega})$. Aequatio igitur pro motu a casu primo in eo tantum differt, quod hic coefficientes γ et δ contraria signa sunt nacti;

ficque, si ω , ω' , ω'' , ω''' denotent omnes valores ipsius ω , aequatio generalis, omnes motus virgae complectens, erit:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\ (e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)}) - (1 \pm e^{\omega}) \sin. u \omega - (1 \mp e^{\omega}) \cos. u \omega \\ + C' \sin. \left(\zeta' + t \frac{\omega' \omega' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\ (e^{u \omega'} + e^{\omega'(1-u)}) - (1 \pm e^{\omega'}) \sin. u \omega' - (1 \mp e^{\omega'}) \cos. u \omega' \\ + C'' \sin. \left(\zeta'' + t \frac{\omega'' \omega'' c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \\ (e^{u \omega''} + e^{\omega''(1-u)}) - (1 \pm e^{\omega''}) \sin. u \omega'' - (1 \mp e^{\omega''}) \cos. u \omega'' \\ \text{etc.} \quad \text{etc.} \quad \text{etc.}$$

Corollarium 1.

§. 44. Quoniam autem omnes motus cum casu primo perfecte conveniunt: tamen figura, quam virga inter vibrandum recipit, toto coelo est diuersa. Ad quod ostendendum euoluamus figuram pro sono fundamentalis, vbi est $\omega = \frac{1}{2}\pi$, cuius sinus cum sit negatiuus, signa valent inferiora, eritque omisso coefficiente

$$y = - - - e^{u \omega} + e^{\omega(1-u)} - (1 - e^{\omega}) \sin. u \omega - (1 + e^{\omega}) \cos. u \omega, \\ \text{vbi est } e^{\omega} = 111. \text{ Nunc autem ipsi } \omega \text{ tribuamus duos valores } \frac{1}{3} \text{ et } \frac{2}{3}, \text{ ac reperiemus:}$$

I. Si $u = \frac{1}{3}$, $u \omega = \frac{1}{2}\pi = 90^\circ$ et $e^{u \omega} = 4,8104$ et $e^{-u \omega} = 0,2079$ hincque $y = 4,8104 + 23,0769 + 110 = 138$.

II. Si $u = \frac{2}{3}$, erit $u \omega = \pi = 180^\circ$ et $e^{u \omega} = 23,140$ et $e^{\omega(1-u)} = 4,810$, hincque $y = 23,140 + 4,810 + 112 = 140$. Hi autem duo valores, si calculum accuratius instituissemus, prodissent aequales.

Tab. III. sent aequales. Curua igitur, quam virga hoc casu induit, Fig. 4. habebit figuram *ErsF*, fig. 4 repraesentata. Pro sequentibus

tibus autem fonis simplicibus vel vnus nodus, vel duo, vel tres successiue ingredientur.

Corollarium 2.

§. 45. Ope formularum, quas pro singulis his casibus eruimus, non solum omnes foni, quos eadem virga elastica, diuersimode constituta, edere valet, inter se comparari possunt, sed etiam foni diuersarum virgarum, quae tam longitudine quam crassitie inter se discrepant, diiudicari possunt, dummodo crassities in omnibus fuerit similis: veluti si virgae fuerint cylindricae, quo casu crassities cuiusque circulo repraesentatur; si enim talium virgarum diameter crassitiei fuerit $= c$, longitudo $= a$, tum sub similibus circumstantiis foni erunt vt $\frac{c}{a^2}$, hoc est directe vt diameter crassitiei et reciproce vt quadratum longitudinis, ita vt quo crassior fuerit virga pro eadem longitudine, sonus edatur tanto acutior; contra vero quo longior fuerit virga pro eadem crassitie, eo grauior sonus fit proditurus, idque in ratione duplicata.

Scholion.

§. 46. Hic scilicet assumimus, in diuersis virgis crassitiem similem figuram habere, veluti circularem, quippe quo casu virgae sunt cylindricae et versus omnes plagas aequaliter inflexioni resistunt. Verum etiam nostrae formulae ad eiusmodi virgas applicari possunt, quarum crassities alia quacunque figura exhibetur. Ad quod ostendendum consideremus eiusmodi virgam, cuius sectiones transversales ad longitudinem normaliter factae sint parallelogramma rectangula $A B C D$, in quibus ergo duplex

Tab. III.
Fig. 5.

T 3

po-

potissimum inflexio locum habere potest, quarum altera fit secundum axem AB , quando scilicet lineae AC et BD circa hunc axem inflectuntur; altera autem inflexio principalis fieri potest circa axem AC . Illo casu litera nostra c , quae in superioribus formulis inest, aequabitur lateri AC , posteriore vero casu lateri AB , utroque vero casu alterum latus plane non in computum venit. Litera enim b pendet, uti iam supra notauimus, ab elasticitate absoluta materiae, ex qua virgae sunt fabricatae. Ita si virga, cuius longitudo est $= a$, incuruetur circa axem AB , sonus editus erit ut $\frac{AC}{a}$; at si virga incuruetur circa axem

Tab. III. AC , sonus editus erit ut $\frac{AB}{a}$, si scilicet reliquae circum-
Fig. 6. stantiae fuerint pares. At si sectio virgae transversalis fuerit circulus, diametro AB descriptus (fig. 6.), tum pro formulis nostris erit $c = \frac{1}{2} AB$; ubi perinde est, circa quemnam axem fiat incuruatio. Hic quidem alios casus non sumus contemplati, nisi in quibus ambo virgae termini vel sunt liberi, vel simpliciter fixi, vel firmiter infixi. Fieri autem posset ut eadem virga insuper in vno vel pluribus locis mediis simpliciter figatur, quandoquidem hoc pacto communicatio inter motus diuersarum partium non tolleretur: sed omnium huiusmodi casuum euolutio requireret tractationem infinitam. Ut autem ratio, calculum ad huiusmodi casum applicandi, intelligatur, sufficiet vnum talem casum hic subiunxisse.

Problema.

§. 47. Si virga elastica non solum in utroque termino
Fig. 7. E et F fuerit simpliciter fixa, sed etiam in puncto quocunque medio L ope styli figatur, inuestigare omnes motus, quibus ista virga contremiscere potest.

So-

Solutio.

Maneat virgae tota longitudo $EF = a$, ac vocetur portio $EL = \lambda a$, ita ut λ denotare possit fractionem quamcunque unitate minorem. Ac primo quidem patet, si virga in puncto L firmiter esset infixæ, omnem plane communicationem inter ambas portiones EL et FL tolli, ita ut utriusque motus a motu alterius neutiquam perturbetur. Verum si in puncto L tantum stylo figatur, circa quem virga gyron possit, tum neutra pars motum recipere potest, quin cum altera is certo modo communicetur. Interim tamen hoc stylo continuitas curvae per ambas portiones interruptitur, ita, ut portio EL alia aequatione exprimatur atque altera portio LF : scilicet dum hic etiam principio tantum motus regulares inuestigamus, qui conformes sunt pendulo simplici $= k$, pro motu utriusque portionis primus factor $C \sin. (\zeta + t \sqrt{\frac{g}{k}})$ necessario idem manere debet, quoniam ambae portiones suas vibrationes eodem tempore similique modo peragere debent. Alteri autem factores diuersi esse poterunt ratione coefficientium $\alpha, \beta, \gamma, \delta$. Omisso igitur primo factore ut hactenus faciamus $\frac{\alpha}{r} = \omega$ et $\frac{\beta}{a} = u$; tum vero pro portione EL statuamus

$y = \dots \alpha e^{u\omega} + \beta e^{-u\omega} + \gamma \sin. u\omega + \delta \cos. u\omega$,
pro altera portione LF statuamus

$y + \dots \alpha' e^{u\omega} + \beta' e^{-u\omega} + \gamma' \sin. u\omega + \delta' \cos. u\omega$,
qui coefficientes a prioribus utcumque discrepare possunt, dummodo obseruetur, pro puncto L , ubi fit $u = \lambda$, ex utraque formula eosdem valores tam pro $(\frac{dy}{ds})$ quam pro $(\frac{d^2y}{ds^2})$ prodire debere, quandoquidem anguli, quos utraque portio

portio in L cum axe facit, necessario aequales esse debent; neque vero etiam radius osculi in hoc puncto L utrinque diversus esse potest. His observatis pro hoc puncto L, ubi fit $u = \lambda$, quia utraque applicata y evanescere debet, habebimus sequentes quatuor aequationes:

- I. $\alpha e^{\lambda\omega} + \beta e^{-\lambda\omega} + \gamma \sin. \lambda\omega + \delta \cos. \lambda\omega = 0.$
- II. $\alpha' e^{\lambda\omega} + \beta' e^{-\lambda\omega} + \gamma' \sin. \lambda\omega + \delta' \cos. \lambda\omega = 0.$
- III. $\alpha e^{\lambda\omega} - \beta e^{-\lambda\omega} + \gamma \cos. \lambda\omega - \delta \sin. \lambda\omega$
 $= \alpha' e^{\lambda\omega} - \beta' e^{-\lambda\omega} + \gamma' \cos. \lambda\omega - \delta' \sin. \lambda\omega.$ siue
- III. $(\alpha - \alpha') e^{\lambda\omega} - (\beta - \beta') e^{-\lambda\omega} + (\gamma - \gamma') \cos. \lambda\omega$
 $- (\delta - \delta') \sin. \lambda\omega = 0.$
- IV. $(\alpha - \alpha') e^{\lambda\omega} + (\beta - \beta') e^{-\lambda\omega} - (\gamma - \gamma') \sin. \lambda\omega$
 $- (\delta - \delta') \cos. \lambda\omega = 0.$

Nunc igitur ad utrumque quoque terminum spectemus, unde etiam quatuor resultabunt aequationes, prouti fuerit vel $\lambda = 0$ vel $\lambda = 1$; terminus scilicet E, ubi $u = 0$, praebet:

V. $\alpha + \beta + \delta = 0$ et VI. $\alpha + \beta - \delta = 0$,
 terminus autem F, ubi $u = 1$, dat

VII. $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} + \gamma' \sin. \omega + \delta' \cos. \omega = 0$ et

VIII. $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} - \gamma' \sin. \omega - \delta' \cos. \omega = 0.$

Nacti scilicet sumus octo aequationes pro definiendis octo coefficientibus, $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ et $\alpha', \beta', \gamma', \delta'$; ac tum supererit adhuc aequatio, unde angulum ω definiri apportebit. Incipiamus ab aequatione V et VI, ex quibus statim colligitur $\beta = -\alpha$ et $\delta = 0$; deinde VII et VIII, inuicem additae dant $\alpha' e^{\omega} + \beta' e^{-\omega} = 0$, subtractae vero dant

$\gamma' \sin.$

$\gamma' \sin. \omega + \delta' \cos. \omega = 0$, vnde fit

$$\beta' = -\alpha' e^{2\omega} \text{ et } \delta' = -\gamma' \text{ tang. } \omega.$$

Hi valores in prima et secunda substituti praebent

$$\text{I. } \alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) + \gamma \sin. \lambda\omega = 0 \text{ et}$$

$$\text{II. } \alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) + \gamma' \sin. \lambda\omega - \gamma' \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega = 0,$$

ex quibus aequationibus reperiuntur valores:

$$\gamma = -\alpha \frac{(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})}{\sin. \lambda\omega} \text{ et } \gamma' = -\frac{\alpha (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})}{\sin. \lambda\omega - \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega},$$

vnde fit

$$\delta' = \frac{\alpha' (\lambda\omega - e^{\omega(2-\lambda)}) \text{ tang. } \omega}{\sin. \lambda\omega - \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega}.$$

Ex his valoribus nunc pro reliquis aequationibus colligimus: $\beta - \beta' = -\alpha + \alpha' e^{2\omega}$ et

$$\gamma - \gamma' = -\frac{\alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})}{\sin. \lambda\omega} + \frac{\alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})}{\sin. \lambda\omega - \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega} \text{ et}$$

$$\delta - \delta' = -\frac{\alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) \text{ tang. } \omega}{\sin. \lambda\omega - \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega}.$$

Nunc autem fit

$$\text{III. } \alpha ((e^{\lambda\omega} + e^{-\lambda\omega}) - (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \cot. \lambda\omega) \\ = \alpha' (e^{\lambda\omega} + e^{\omega(2-\lambda)}) - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}) \frac{(\cos. \lambda\omega + \sin. \lambda\omega \text{ tang. } \omega)}{(\sin. \lambda\omega - \cos. \lambda\omega \text{ tang. } \omega)},$$

quae aequatio contrahitur in sequentem formam:

$$\alpha (e^{\lambda\omega} + e^{-\lambda\omega}) - (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \cot. \lambda\omega \\ = \alpha' ((e^{\lambda\omega} + e^{\omega(2-\lambda)}) + e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)} \cot. (1-\lambda)\omega),$$

quarta vero aequatio praebet istam:

$$2\alpha (e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) = 2\alpha' (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)});$$

ex hac postrema deducitur

$$\frac{\alpha}{\alpha'} = \frac{e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)}}{e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}},$$

vnde capere licebit

$$\alpha = e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)} \text{ et } \alpha' = e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega},$$

quos valores iam in tertia aequatione substitui oportet:
vnde facta reductione prodibit

$$0 = 2 - 2e^{2\omega} - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega})(\cot.\lambda\omega + \cot.(1-\lambda)\omega)$$

siue

$$0 = 2 - 2e^{2\omega} - (e^{\lambda\omega} - e^{\omega(2-\lambda)})(e^{\lambda\omega} - e^{-\lambda\omega}) \frac{\sin.\omega}{\sin.\lambda\omega \sin.(1-\lambda)\omega}.$$

Sicque totum negotium huc est perductum, vt ex ista aequatione valores anguli ω eliciantur, quem quidem laborem, ob formulas tantopere complicatas, fuscipere non ausim, si quidem hoc loco sufficit methodum tradidisse, qua huiusmodi quaestiones arduae sint tractandae. Caeterum patet, si fuerit $\lambda = 0$, vt portio E L fiat infinite parua, nullum motum communem inter ambas partes existere posse, id quod etiam calculus ostendet, quippe qui praebet

$$0 = 2(1 - e^{2\omega}),$$

vnde sequitur $e^{2\omega} = 1$, ideoque $\omega = 0$, quo valore status quietis innuitur, quod idem eueniet, si statuatur $\lambda = 1$, tum enim terminus F erit quasi muro infixus. At casus, quo $\lambda = \frac{1}{2}$, singularem euolutionem meretur.

Euolutio casus,

quo virga elastica EF non solum in utroque termino E et F, sed etiam in eius medio L stylo est fixa.

§. 48. Cum igitur hoc casu sit $\lambda = \frac{1}{2}$, aequatio Tab. III. finalis hanc induet formam: Fig. 8.

$$0 = 2 - 2e^{\omega} - (e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{-\frac{1}{2}\omega}) \frac{\sin \omega}{\sin \frac{1}{2}\omega},$$

quae reducitur ad hanc:

$$0 = 2(1 - e^{2\omega}) \sin \frac{1}{2}\omega^2 - (1 - e^{\omega})(e^{\omega} - 1) \sin \omega,$$

quae per factorem communem $1 - e^{\omega}$ diuisa, (quippe ex quo oriretur $e^{\omega} = 1$, hinc $\omega = 0$.) pro statu quietis producit hanc aequationem:

$$0 = 2(1 + e^{\omega}) \sin \frac{1}{2}\omega^2 - (e^{\omega} - 1) \sin \omega,$$

quae, si loco $\sin \omega$ scribatur $2 \sin \frac{1}{2}\omega \cos \frac{1}{2}\omega$, abit in hanc:

$$0 = (1 + e^{\omega}) \sin \frac{1}{2}\omega^2 - (e^{\omega} - 1) \sin \frac{1}{2}\omega \cos \frac{1}{2}\omega,$$

quae manifesto duos habet factores, alterum $\sin \frac{1}{2}\omega$, alterum vero

$$(1 + e^{\omega}) \sin \frac{1}{2}\omega - (e^{\omega} - 1) \cos \frac{1}{2}\omega,$$

quorum vterque nihilo aequatus praebet solutionem: ambas igitur seorsim perpendamus.

§. 49. Pro priore igitur casu statuamus $\sin \frac{1}{2}\omega = 0$, eritque in genere $\frac{1}{2}\omega = i\pi$, denotante i numerum integrum quencunque, ita vt hic iam innumerabiles motus regulares contineantur; ac manifestum est hunc casum prorsus conuenire cum casu quarto supra euoluto, nisi

quod hic sit $\frac{1}{2}\omega$, quod ibi erat ω ; scilicet hic pro vtraque portione longitudo tantum est $\frac{1}{2}a$. Vtraque igitur semissis eodem modo suas vibrationes peragit, ac si seorsim existeret et in vtroque termino stylo simpliciter esset fixa; quamobrem omnes soni simplices, quos vtraque portio edere potest, sequentibus numeris exprimentur:

$$\frac{4\pi c\sqrt{2}gb}{a^2}, \frac{16\pi c\sqrt{2}gb}{a^2}, \frac{36\pi c\sqrt{2}gb}{a^2}, \frac{64\pi c\sqrt{2}gb}{a^2},$$

qui ergo omnes duplici octava altiores sunt quam casu IV; cuius discriminis ratio in hoc est sita, quod longitudo hoc casu tantum semissis est illius.

§. 50. Hoc igitur casu coefficients $\alpha, \beta, \gamma, \delta$, et $\alpha', \beta', \gamma', \delta'$, sequenti modo determinabuntur:

$$\alpha = e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}; \beta = e^{\frac{3}{2}\omega} - e^{\frac{5}{2}\omega}; \gamma = -\frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{5}{2}\omega})}{\sin \frac{1}{2}\omega}; \delta = 0$$

$$\alpha' = e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}; \beta' = -e^{\frac{1}{2}\omega}(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega}); \gamma' = -\frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{5}{2}\omega})}{\sin \frac{1}{2}\omega - \cos \frac{1}{2}\omega \tan \omega} \text{ et}$$

$$\delta' = \frac{(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{3}{2}\omega})(e^{\frac{1}{2}\omega} - e^{\frac{5}{2}\omega}) \tan \omega}{\sin \frac{1}{2}\omega - \cos \frac{1}{2}\omega \tan \omega}.$$

Est vero

$$\sin \frac{1}{2}\omega - \cos \frac{1}{2}\omega \tan \omega = \frac{\sin \frac{1}{2}\omega \cos \omega - \cos \frac{1}{2}\omega \sin \omega}{\cos \omega} = -\frac{\sin \frac{1}{2}\omega}{\cos \omega},$$

vbi, quia est $\omega = 2i\pi$, erit $\cos \omega = 1$, at $\sin \frac{1}{2}\omega = 0$.

Multiplicemus igitur omnes hos coefficients per $\sin \frac{1}{2}\omega$

eritque

$$\alpha = 0, \beta = 0, \gamma = -(1 - e^{\omega})(e^{\omega} - 1) \text{ et } \delta = 0;$$

porro

porro

$$\alpha' = 0, \beta' = 0, \gamma' = (e^{\omega} - 1)(1 - e^{\omega}), \text{ et } \delta' = 0.$$

Quia igitur omnes evanescunt praeter γ et γ' , ac praeterea est $\gamma' = -\gamma$, si ponamus $\gamma = 1$ erit $\gamma' = -1$; pro portione E L igitur aequatio motum exprimens erit

$$y = C \sin \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \sin. u \omega$$

et pro altera portione L F

$$y = -C \sin \left(\zeta + t \frac{\omega \omega c \sqrt{2} g b}{a a} \right) \sin. u \omega,$$

vbi est $u = \frac{1}{a}$.

§. 51. Praeterea vero datur adhuc alia solutio ex altero factore oriunda, ex quo fit

$$\text{tang. } \frac{r}{2} \omega = \frac{e^{\omega} - 1}{1 + e^{\omega}} = \frac{e^{\frac{1}{2} \omega} - e^{-\frac{1}{2} \omega}}{e^{\frac{1}{2} \omega} + e^{-\frac{1}{2} \omega}}$$

qui valor congruit cum eo, qui supra, casu quinto, est erutus: totum enim discrimen in hoc consistit, quod hic sit $\frac{r}{2} \omega$ quod ibi erat ω , quemadmodum rei natura postulat, quoniam hic vtriusque portiois longitudo tantum est $\frac{1}{2} a$. Hinc ergo intelligimus, vtramque portionem E L et L F perinde contremiscere posse ac si vtraque in E et F stylo simpliciter esset fixa, in L vero firmiter prorsus infixa. Hic autem valores pro ω erunt $\frac{5\pi}{2}, \frac{9\pi}{2}, \frac{13\pi}{2}, \frac{17\pi}{2}, \frac{21\pi}{2}$, etc. sicque hinc soni orientur duabus octavis altiores quam casu quinto. Hic igitur maxime notatu dignum contigit, quod ambas portiones E L et L F duplici modo contremiscere possunt, altero, qui cum casu superiore quarto, altero vero, qui cum casu quinto congruit. Caeterum valores coë-

ficientium, perinde se habebunt, vti iam supra sunt euoluti, nisi quod pro hoc casu non sit $\sin. \frac{1}{2} \omega = 0$.

Scholion.

Tab. III.
Fig. 9.

§. 52. Haftenus perpetuo assumimus, virgam elasticam in statu naturali esse rectam. Nihilo vero difficilior euadit investigatio, si virga in statu naturali habuerit figuram quamcunque incuruatam. Veluti si eius figura naturalis fuerit curua quaecunque EXF , totum discrimen huc reducetur, vt ipsam hanc lineam curuam EXF pro axe accipiamus, dum ante-axis nobis erat linea recta cum figura curuae congruens. Hic scilicet sumpta portione quacunque $EX = x = s$, punctum virgae X alium motum recipere nequit, nisi in directione XY , ad ipsam curuam normali. Quare si concipiamus durante motu punctum X translatum esse in Y , ac vocemus hanc applicatam $XY = y$, formulae differentiales, quas theoria nobis suggessit etiam hic locum habebunt, atque adeo formula $-\frac{d}{ds} \frac{dy}{ds}$, hic iam excessum curuaturae in Y supra curuaturam naturalem in X exprimet; quo obseruato aequatio motum determinans manebit prorsus vt ante, scilicet

$$\frac{1}{2g} \left(\frac{d^2 y}{dt^2} \right) = -b c c \left(\frac{d^2 y}{ds^2} \right),$$

vnde etiam pro singulis motibus regularibus habebitur eadem aequatio integralis:

$$y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) \left(\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f} \right)$$

existente $f' = b c c k$. Quare si tota virgae longitudo EXF statuatur $= a$, omnes casus, quos supra pertractauimus etiam hic sine vlla mutatione locum habebunt, et ista virga

ga omnes illos sonos edere poterit, quos supra assignauimus, prouti scilicet virgae termini fuerint liberi, vel simpliciter fixi, vel etiam firmiter infixi, ita vt pro talibus virgis naturaliter incuruatis nulla noua inuestigatione sit opus. Interim tamen hinc ii casus sunt excipiendi, quibus virga ita est incuruata, vt figuram in se redeuntem referat, quandoquidem similis casus in virgis naturaliter rectis locum habere nequit, quamobrem istum casum cononidis loco hic subiungamus.

Euolutio casus,

quo virga elastica in statu naturali figuram in se redeuntem habet, siue de sonis annulorum elasticorum.

§. 53. Sit igitur figura virgae elasticae circulus Tab. III. A X B C, siue alia quaecunque curua in se rediens, cuius tota peripheria sit $= a$, crassities vero et elasticitas virgae maneant eadem vt ante sunt stabilitae; tum vero pro motibus regularibus, quos haec virga recipere potest, sit k longitudo penduli simplicis isochroni, vnde formetur quantitas $f = \sqrt[4]{b c c k}$; tum pro quacunque portione indefinita A X $= s$ sit Y punctum, in quod praesenti tempore $= r$ punctum X sit translatum, et iam vidimus, aequationem integram in genere fore,

$$Y = C \sin. \left(\zeta + t \sqrt{\frac{2g}{k}} \right) \left(\alpha e^{\frac{s}{f}} + \beta e^{-\frac{s}{f}} + \gamma \sin. \frac{s}{f} + \delta \cos. \frac{s}{f} \right).$$

Sicque totum negotium iam huc est perductum, vt coefficientibus $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ debiti valores assignentur, vbi res longe

longe aliter se habere deprehenditur ac supra, quoniam hic neque termini liberi, neque simpliciter fixi, neque firmiter infixi occurrunt.

§. 54. At vero ipsa indoles, qua figura virgae in se rediens assumitur facilem viam nobis aperit hos coefficients determinandi. Consideremus enim ipsum punctum A, ubi est $s=0$, quod ita accipi potest, ut ibi fiat etiam $y=0$. Pro hoc ergo puncto, omisso factore partim constante partim a tempore pendente, fieri debet $0 = \alpha + \beta + \delta$. Iam statuamus $s=a$, et quia iterum in idem punctum A incidimus ponendo breuitatis gratia $\frac{a}{f} = \omega$, fieri oportet

$$0 = \alpha e^{\omega} + \beta e^{-\omega} + \gamma \sin. \omega + \delta \cos. \omega,$$

atque idem euenire debet, si ponamus $s=2a$, sine $3a$, sine $4a$ etc., vnde nascentur sequentes aequationes:

$$0 = \alpha e^{2\omega} + \beta e^{-2\omega} + \gamma \sin. 2\omega + \delta \cos. 2\omega,$$

$$0 = \alpha e^{3\omega} + \beta e^{-3\omega} + \gamma \sin. 3\omega + \delta \cos. 3\omega,$$

etc. etc.

quibus omnibus simul satisfieri nequit, nisi sit $\alpha=0$, $\beta=0$ et $\delta=0$; tum vero necesse est, ut simul fiat

$$\sin. \omega = 0, \sin. 2\omega = 0, \sin. 3\omega = 0 \text{ etc.}$$

quod in genere eueniet, sumendo $\omega = i\pi$, denotante i numerum integrum quemcunque; vnde ut supra oritur sonus $= \frac{i\pi c\sqrt{2}gb}{aa}$, ita ut soni simplices progrediantur in hac progressionem:

$$\frac{\pi c\sqrt{2}gb}{aa}, \frac{4\pi c\sqrt{2}gb}{aa}, \frac{9\pi c\sqrt{2}gb}{aa}, \frac{16\pi c\sqrt{2}gb}{aa} \text{ etc.}$$

§. 55. Sonus igitur principalis, quem talis virga edere potest, continetur in formula $\frac{\pi c \sqrt{2g b}}{a a}$; reliqui vero soni simplices secundum numeros quadratos 4, 9, 16, 25, progrediuntur, qui cum mox nimis fiant alti quam ut exaudiri queant, praeter sonum fundamentalem plerumque alius non sentietur, nisi duplex octava; quo ipso harmonia gratissima percipietur. Tales igitur annuli elastici prae chordis musicis hac insigni proprietate sunt praediti, ut sonos multo puriores reddant, id quod etiam in integris discis et catinis campaniformibus euenire debere videtur, cuiusmodi corpora inter instrumenta musica iam sunt recepta, quorumque soni singulari suauitate sensum auditus afficere feruntur. Caeterum manente eadem elasticitate hi soni tenent rationem reciprocam duplicatam totius perimetri a , prorsus uti iam supra circa virgas rectas obseruauimus.