

Caput Septimum  
DE  
**MOTV PROGRESSIVO COR-  
PORVM AQVAE INNATAN-  
TIVM.**

**PROPOSITIO 74.**

**Problema.**

762. *Si corpus quodcunque plano diametrali vertica-  
li praeditum in aqua quiescente moueatur cursu directo, de-  
terminare eius motus quo moueri coepit, diminutionem a re-  
sistentia aquae ortam, atque celeritatem in singulis locis viae,  
quam describet.*

Tab. XXXII.  
fig. 1.

**Solutio.**

Quoniam corpus plano diametrali verticali praedi-  
tum ponitur, eius partis submersae, quippe quae per illud  
planum diametrale in duas partes similes et aequales diui-  
ditur, centrum magnitudinis in ipso hoc plano situm erit  
ex quo etiam centrum grauitatis totius corporis in hoc  
plano collocatum esse oportet. Quia vero porro hoc cor-  
pus cursum directum tenere ponitur, ita vt moueatur se-  
cundum directionem horizontalem in ipso plano diametra-  
li positam, media directio resistentiae in hoc ipsum pla-  
num cadet. Vis resistentiae horizontalis igitur directioni  
motus erit directe contraria, et hancobrem solum motum  
retardabit, directionem motus vero non afficiet. Vis re-  
sistentiae vero verticalis si quae adest neque motum cor-  
poris

poris neque eius directionem turbabit, sed in corpore alleuando tantum consumetur. Deinde nisi resistentiae media directio per ipsum corporis centrum grauitatis transeat, corpus circa axem longitudinalem inclinabit, qua inclinatione neque motus directio neque positio spinae seu axis naui a prora ad puppim ductus mutabitur. Quamobrem a resistentia aquae motus aliter non turbabitur, nisi diminutione celeritatis; ac tam motus directio, quam cursus directus conseruabitur. His notatis fit AEBF sectio corporis horizontalis per eius centrum grauitatis G facta, AB recta horizontalis in plano diametrali a prora A ad puppim B extensa quae simul directionem motus repraesentabit, atque recta CGL repraesentabit viam in qua centrum grauitatis ingredietur, in qua simul tum prora A tum puppis B perpetuo sitae manebunt. Ponamus nunc corpus egressum esse ex puncto C, vbi celeritatem initialem habuerit altitudini  $k$  debitam; dum vero corporis centrum grauitatis in G versatur, sit eius celeritas, qua in directione sua GL moueri perget debita altitudini  $v$ . Sit porro massa seu pondus totius corporis  $= M$ , eius partis submersae volumen  $= V$ ; resistentiam vero hoc corpus motu directo in aqua progrediens tantam patiat, quantum figura plana  $ff$  eadem celeritate directe contra aquam mota pateretur; ex quo resistentia, quam corpus, dum eius centrum grauitatis in G versatur, patietur aequabitur ponderi voluminis aquae  $ff v$ , quod pondus se habebit ad pondus totius corporis  $M$  vt  $ff v$  ad  $V$  ita vt vis resistentiae motum retardans futura sit aequalis ponderi  $\frac{M}{V} v$ . Sit nunc spatium  $CG = s$ , quod corpus ab initio mo-

tus iam confecit, atque dum elementum  $Gg = ds$  percurreret tantum celeritatis decrementum ut sit  $-dv = \frac{ffvds}{v}$ ; quae aequatio integrata dat  $(\frac{k}{v} = \frac{ffs}{v})$  integratione ita instituta ut fiat  $v = k$ , posito  $s = 0$ , uti conditio quaestionis requirit. Erit ergo  $\frac{k}{v} = e^{ffs:v}$  denotante  $e$  numerum, cuius logarithmus est  $= 1$ , hincque porro  $v = ke^{-ffs:v}$ , ex qua formula celeritas corporis in singulis punctis viae, quam describit cognoscitur. Denique cum ipsa celeritas sit  $= e^{-ffs:v} \sqrt{k}$  erit tempusculum, quo elementum  $Gg = ds$  percurreretur  $= \frac{e^{ffs:2v} ds}{\sqrt{k}}$ , indeque tempus totum, quod insumfit ad spatium  $CG = s$  absolendum, erit  $= \frac{2\sqrt{k}(e^{ffs:2v} - 1)}{ff\sqrt{k}}$ . Q. E. I.

Coroll. 1.

763. Cum altitudo celeritati corporis in  $G$  debita sit  $= ke^{-ffs:v}$ , intelligitur corpus omnem motum nunquam esse amissurum: celeritas enim non evanescit, nisi ponatur  $s = \infty$  hoc est corpus actu spatium infinitum absoluet antequam omnem perdat motum.

Coroll. 2.

764. Expressio celeritatis commode etiam in seriem potest transformari, per quam fiet  $v = k - \frac{kffs}{v} + \frac{kf^2s^2}{2v^2} - \frac{kf^3s^3}{6v^3} + \frac{kf^4s^4}{24v^4} - \text{etc.}$  quae satis cito conuergit, nisi spatium  $s$  capiatur valde magnum.

## Coroll. 3.

765. Deinde etiam perspicitur decrementum celeritatis eo fore maius, dum corpus datum spatium  $s$  absoluit, quo maior fuerit area  $ff$ , ad quam resistantiam reduximus, et quo minor portio aquae fuerit submersa, hoc est quo leuius fuerit corpus.

## Coroll. 4.

766. Si igitur plura corpora similia eadem celeritate moueri incipiant, tenebit resistantia seu area  $ff$  rationem subsesquiplatam ponderum, partes submersae vero ipsam rationem ponderum, unde intelligitur corpora maiora minus retardari quam minora.

## Coroll. 5.

767. Tempus etiam, quo corpus datum spatium  $CG = s$  absoluit, commode per seriem exprimitur, erit enim  $= \frac{s}{\sqrt{k}} + \frac{f^2 s^2}{4V\sqrt{k}} + \frac{f^4 s^3}{24V^2\sqrt{k}} + \frac{f^6 s^4}{192V^3\sqrt{k}} +$  et. At si motu uniformi initiali progredetur, nullam patiens resistantiam, tum tempus per idem spatium  $s$  foret  $= \frac{s}{\sqrt{k}}$ ; ex quo quanto maiori tempore propter resistantiam opus sit intelligitur.

## Coroll. 6.

768. Si tempus, quo corpus datum spatium percurrit desideretur in data temporis mensura, tum in expressione temporis  $\frac{ffs;_2V}{ff\sqrt{k}} (e^{\frac{2V}{ff\sqrt{k}} - 1})$  quantitates  $k$ ,  $s$ ,  $ff$  et  $V$  in partibus millesimis pedis rhenani exprimantur; quo facto expressio per 250 diuisa dabit tempus in minutis secundis.

## Coroll. 7.

769. Simili modo si celeritas ipsa desideretur expressa per spatium, quod dato tempore percurritur ea celeritate uniformiter: ponatur spatium quod vno minuto secundo, absoluitur esse  $n$  partium millesimarum pedis rhenani, eritque  $\frac{n}{250\sqrt{v}} = 1$ ; dato  $v$  pariter in particulis millesimis pedis rhenani; vnde fiet  $n = 250\sqrt{v}$ .

## Coroll. 8.

770. Sin autem celeritas detur per spatium  $n$  vno minuto secundo percursum, atque  $n$  datum sit in partibus millesimus pedis rhenani, inuenietur altitudo celeritati illi debita  $v = \frac{n^2}{62500}$ , pariter in partibus millesimis eiusdem pedis: ex quibus facile erit hos duos celeritates mensurandi modos inter se comparare, alterumque ex altero formare.

## Scholion 1.

771. Quod corpora aquae innatantia nunquam omnem motum omittant, sed perpetuo moueri pergant, id quidem experientiae non est consentaneum, qua satis constat, motum, tandem penitus cessare. Verum hic notari oportet, aquam praeter eam resistantiam, quae quadrato celeritatis est proportionalis aliam insuper resistantiam opponere, a celeritate non pendentem, sed ipsis momentis temporum proportionalem, prout Neutonus loquitur, seu quae sit constans, atque altitudinem celeritati debitam diminuat in ratione ipsius elementi spatii percursum. Haec autem resistantia aquae tam est exigua, vt nisi motus sit lentissimus, ea prae altera resistantia euanescat; hancque ob causam in solutione huius problematis

istam resistantiam negleximus, cum institutum nostrum non sit motus tardissimos ex professo profsequi. Interim tamen ista resistantia calculum non reddit difficiliorem; sit enim ista resistantia constans pro casu oblato  $=g$ , seu ponderi  $g$ , aequiualens, prodibit loco aequationis  $-dv = \frac{ffvds}{V}$  ista  $-dv = \frac{ffvds}{V} + \frac{gd s}{M}$ ; quae integrata dat  $v = (K + \frac{gV}{ffM}) e^{-ffs:V} - \frac{gV}{ffM}$ . Ex hac igitur aequatione utique intelligitur, corpus non ultra datum terminum esse progressurum, cum eius celeritas euanescat percurso spatio  $s$ , cuius quantitas ex hac aequatione dabitur  $e^{ffs:V} = \frac{kffM + gV}{gV}$  seu  $s = \frac{V}{ff} \left( \frac{kffM + gV}{gV} \right)$ . Quin etiam ex ista aequatione cognoscetur ipsa haec resistantia  $g$ , ex spatio percurso, donec totus motus fuerit amissus, si enim hoc spatium per experientiam definitum sit  $=s$ , erit  $g = \frac{kffM}{\frac{V(e^{-ffs:V} - 1) + V}{ff}}$ , quae unico experimento definita, pro omnibus casibus, quibus idem corpus cursu directo in aqua mouetur, valebit.

## Scholion 2.

772. Initium fecimus huius capituli a motu seu cursu directo, atque insuper rectilineo, motusque huius diminutionem a resistantia ortam definiuimus. Ex iis autem circumstantiis, quarum mentionem fecimus in solutione, ad cursum directum et rectilineum conseruandum requisitis, simul colligere licet quibus rebus iste cursus turbetur. Primo scilicet motus rectilineus turbaretur, si directio media resistantiae non in planum diametrale incideret, vel si vis horizontalis ex ea orta directioni motus non esset directe contraria; ex supra enim allatis factis patet si resistantiae  
directio

directio non congruat cum directione motus, tum motum non solum retardari sed etiam a semita rectilinea deflecti; quae quidem pertinent ad solum centri grauitatis motum progressiuum, quem hic imprimis consideramus. Etiam si autem motus non fieret in linea recta, tamen cursus manere potest directus, si scilicet perpetuo axis longitudinalis a prora ad puppem ductus maneat directioni motus parallelus; per cursum enim directum intelligimus eiusmodi nauium motum, cuius directio directe a puppi ad proram tendit, et in quo eadem nauis pars anterior resistentiae aquae opponitur. Quando igitur eiusmodi vires adessent, quae nauem circa axem verticalem conuerterent, etiam si illae motum progressiuum non afficerent, tamen cursum directum turbarent, et cursum obliquum producerent. Quare cum in casu proposito, nullae istius modi vires adsint, etiam motus non solum in linea recta fieri inuentus est, sed etiam cursus mansit directus. Primum igitur constituimus cursus directos simulque rectilineos examini subiicere, tam in aqua quiescenti quam fluuio, et id circo eiusmodi casus proponere oportet, quibus tam cursus directus quam motus rectilineus conseruetur; quibus casibus euolutis facilius erit ad cursus obliquos motusque curuilineos examinandos progredi. Corpora autem ipsa aquae innatantia, prout sunt vel libera seu sibi relicta, vel non libera seu termino cuiuspiam veluti anchorae alligata primariam huius capituli diuisionem suppeditabunt. Deinde vero subdiuisiones sumentur a potentiis quibus corpora sollicitantur, de quibus si affuerint, primo enim in quaque tractatione vt hic fecimus nullas potencias

sollicitantes consideramus, dispiciendum est, non solum quantae sint et quamnam directionem teneant, sed etiam quomodo pro varia corporum celeritate et directione immutentur. Si enim naues a vento propellantur, vis venti fit eo minor quo celerius naues progrediuntur, quando quidem in eam plagam in quam ventus tendit, mouentur; in reliquis autem casibus obliquitatis venti ratio est habenda. Deinde etiam velorum directio, a qua directio vis venti pendet, imprimis est contemplanda, quippe quae semel fixa eandem respectu nauis tenent positionem, vtcunque eius cursus immutetur. Remorum autem ratio aliter est comparata, cum eandem vim exerceant atque in eadem directione respectu nauis, quantumuis tam celeritas quam motus directio mutetur. Ad hanc igitur potentiarum distinctionem probe attendi oportebit, quando in earum effectus inquiremus; id quod etiam nunc non nisi generatim facere licet, cum ipsi effectus tam a vento quam remis oriundi nondum sint penitus perspecti; sed in sequenti demum libro accurate euolventur. Quamobrem sufficet hoc argumentum ita generaliter pertractasse, vt eius vsus ad sequentem librum satis pateat.

## PROPOSITIO 75.

### Problema.

Tab. XXXII.  
fig 1.

773. *Si corpus plano diametrali praeditum in fluuio ita sit collocatum, vt axis corporis a prora ad puppem ductus in fluuii directionem incidat, definire motum quem fluuii vis corpori imprimet.*

So.



Solutio.

Representetur corpus per sectionem horizontalem  $AEBF$  per centrum grauitatis  $G$  factam, et ponatur corpus a fluuio iam propulsum esse in hunc situm, cum initio versaretur eius centrum grauitatis in  $C$ , vbi corpus nullam adhuc habuit celeritatem. Manifestum igitur est ex conditionibus praescriptis corpus cursum directum atque rectilineum esse accepturum, cum nulla adsit vis, quae vel motum rectilineum deflectat, vel corpus circa axem verticalem conuertat, vt inde cursus obliquus oriri posset. Cum itaque corporis in  $C$  celeritas nulla fuisset, ponatur eius celeritas acquisita cum in  $G$  peruenerit debita altitudini  $v$  spatium vero a centro grauitatis percursum  $CG$  sit  $=\bar{S}$ . Porro fluuii celeritas debita sit altitudini  $b$ . Dum ergo corpus versatur in  $G$  vbi eius celeritas est  $\sqrt{v}$  fluuius in corpus aget excessu suae celeritatis, qua est  $\sqrt{b}$  supra celeritatem corporis  $\sqrt{v}$ , hoc est celeritate  $\sqrt{b}-\sqrt{v}$  hacque celeritate eandem vim in corpus exeret, ac si corpus eadem celeritate in aqua quiescente secundum directionem  $AB$  moueretur. Ponatur autem figura plana  $=ff$ , quae hoc casu eandem resistantiam pateretur si eadem celeritate directe contra aquam impingeret. Ex his ergo sequitur fore vim corpus, secundum directionem  $GL$  propellentem aequalem ponderi aquae, cuius volumen sit  $=(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2 ff$ . Positis igitur massa seu pondere corporis  $=M$  et volumine partis submersae  $=V$  erit vis corpus in  $G$  propellens  $=\frac{(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2 ffM}{V}$ ; ab hacque vi ita motus corporis accelerabitur, vt dum per spatii elementum  $Gg=ds$  progreditur, sit  $dv = \frac{(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2 ff ds}{V}$  seu  $\frac{dv}{(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2} = \frac{ff ds}{V}$ , cuius inte-

integrale est  $\frac{2v^2}{\sqrt{b-v}} - 2 \left( \frac{\sqrt{b}}{\sqrt{b-v}} - \frac{fs}{v} \right)$ , integratione ita instituta vt fiat  $v=0$  posito  $s=0$ . Tempus autem quo corpus spatium  $CG=s$  absoluit est  $= \int \frac{ds}{\sqrt{v}} = \frac{v}{ff} \int \frac{dv}{(\sqrt{b-v})^2 \sqrt{v}}$   
 $= \frac{2v^2}{ff\sqrt{(b-v)}\sqrt{v}}$ . Q. E. I.

### Coroll. 1.

774. Ex data igitur celeritate  $\sqrt{v}$  multo facilius spatium  $s$  assignatur, quo percurso corpus illam celeritatem acquisiuit, quam vicissim ex dato spatio  $s$  celeritas  $\sqrt{v}$ . Hancque obrem tempus non per spatium sed per ipsam celeritatem determinare licuit.

### Coroll. 2.

775. Intelligitur autem ex formulis inuentis corpus nunquam tantam celeritatem acquirere posse, quanta est celeritas fluii; nam si ponatur  $v=b$ , fit spatium  $s$  itemque tempus quo fit  $v=b$ , infinitum.

### Coroll. 3.

776. Sin autem semel fuerit  $v=b$ , id quod accidere potest, si corpori a vi externa tanta celeritas tribuatur, tum ob  $dv=0$ , corpus progrediendo neque augmentum celeritatis capiet, neque decrementum, ideoque tum motu vniformi promouebitur.

### Coroll. 4.

777. Si logarithmus qui in aequatione, qua relatio inter spatium  $s$  et celeritatem  $\sqrt{v}$  continetur in seriem conuertatur habebitur  $\frac{fs}{2\sqrt{v}} = \frac{v}{2b} + \frac{2v\sqrt{v}}{3b\sqrt{b}} + \frac{3v^2}{4b^2} + \frac{4v^2\sqrt{v}}{5b^2\sqrt{b}} +$   
 etc. ex qua expressio patet celeritatem per datum spatium  
 tum

tium  $s$  acquisitam eo fore maiorem quo maius fuerit circa  $\bar{ff}$ .

Coroll. 5.

778. Quo igitur corpus quam celerrime a fluuio abripiatur, eam eius partem, quae impulsu aquae excipit, quae est corporis pars postica, ita oportet esse comparatam, vt ea si directe in aquam occurreret maximam pateretur resistantiam. Maxima igitur erit acceleratio si pars postica fuerit plana ad cursum fluuii normalis.

Coroll. 6.

779. Vti difficile est ad datum spatium percursum celeritatem corporis assignare, ita facilius post datum quodvis temporis interuallum celeritas corporis definiri potest. Posito enim tempore ab initio motus praeterlapso  $=t$ , erit  $t = \frac{2V\sqrt{v}}{ff(\sqrt{b}-\sqrt{v})\sqrt{b}}$ , vnde vicissim fit  $V\sqrt{v} = \frac{ffbt}{2V+ff\sqrt{b}}$ .

Coroll. 7.

780. Si quantitates  $b$ ,  $v$ ,  $\bar{ff}$ , et  $V$  exprimuntur in partibus millesimis-pedis Rhenani, tempus  $t$ , quo data celeritas  $V\sqrt{v}$  acquiritur, innotescet in minutis secundis per hanc aequationem  $t = \frac{V\sqrt{v}}{125ff(\sqrt{b}-\sqrt{v})\sqrt{b}}$ .

Coroll. 8.

781. Vicissim vero si tempus  $t$  detur in minutis secundis, atque quantitates  $b$ ,  $\bar{ff}$  et  $V$  partibus millesimis-pedis Rhenani exprimantur, ista aequatio  $V\sqrt{v} = \frac{125ffbt}{V+125ff\sqrt{b}}$  praebebit celeritati acquisitae altitudinem debitam  $\underline{v}$  in particulis millesimis eiusdem pedis.

## Scholion I.

782. Posuimus hic in initio C corpus nullam habuisse celeritatem, eique omnem motum quem acquirit, a motu aquae imprimi: sed pari modo problema tractari potest, si corpori ab initio datus motus tribuatur, cuius directio cadat in eandem rectam CL, in qua tum directio fluminis, tum positio axis corporis AB, sunt sitae. Si, autem quaestio hoc modo extendatur, casus nonnulli inter se prorsus diuersi a se inuicem probe sunt discernendi; quorum primus est, si corpus dum in C aquae immittitur, iam habeat motum in directione fluminis CL, sed minorem quam ipse habet fluminis; qui casus ex ipsa solutione allata facile resoluetur; nam quoniam celeritas fluminis maior est, corpus accelerabitur, atque si celeritas initialis debita sit altitudini  $k$ , aequationis differentialis  $\frac{dv}{(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2} = \frac{ffds}{v}$  integratio fiet  $\frac{ffs}{v} = \frac{2\sqrt{v}}{\sqrt{b}-\sqrt{v}} - \frac{2\sqrt{k}}{\sqrt{b}-\sqrt{k}} - 2\left(\frac{\sqrt{b}-\sqrt{k}}{\sqrt{b}-\sqrt{v}}\right)$  atque tempus, quo spatium  $s$  absoluit, seu celeritatem  $V$   $v$  acquirit, reperietur  $= \frac{2\sqrt{Vv}}{ff(\sqrt{b}-\sqrt{v})\sqrt{b}} - \frac{2\sqrt{V\sqrt{k}}}{ff(\sqrt{b}-\sqrt{k})\sqrt{b}}$ ; quae omnia huc redeunt ut hic motus tanquam pars motus a quiete profecti considerari queat. Initium enim motus censendum est fuisse supra punctum C interuallo  $s = \frac{2\sqrt{V\sqrt{k}}}{ff(\sqrt{b}-\sqrt{k})} - \frac{2\sqrt{V}}{ff} \left( \frac{\sqrt{b}}{\sqrt{b}-\sqrt{k}} \right)$ . Ex hoc scilicet puncto corpus ex quiete motum in singulis spatii CL punctis easdem habebit celeritates, quas in ipso casu oblato, quo corpus data celeritate  $V$   $k$  ex puncto ipso C egreditur. Deinde si celeritas corporis initialis in C directioni fluminis directe fuerit contraria, tum corpus primum contra cursum fluminis ascendet, donec eius motus penitus sit extinctus, indeque quasi

quasi ex quiete a fluvio deorsum abripietur. Evolutio autem huius casus sequitur ex praecedente ponendo  $\sqrt{k}$  negativum, si quidem in C celeritatem habeat  $\sqrt{k}$  unde fiet  $\frac{ffs}{v} = \frac{2\sqrt{v}}{\sqrt{b}-\sqrt{v}} + \frac{2\sqrt{k}}{\sqrt{b}+\sqrt{k}} - 2 \left( \frac{\sqrt{b}+\sqrt{k}}{\sqrt{b}-\sqrt{v}} \right)$ . Ex hac aequatione obtinebitur interuallum, per quod corpus ultra C contra fluvii cursum progredietur si ponatur  $v = 0$ ; tum vero fit  $\frac{ffs}{v} = \frac{2\sqrt{k}}{\sqrt{b}+\sqrt{k}} - 2 \left( \frac{\sqrt{b}+\sqrt{k}}{\sqrt{b}} - \frac{-2k}{2(\sqrt{b}+\sqrt{k})^2} - \frac{2k\sqrt{k}}{3(\sqrt{b}+\sqrt{k})^3} - \frac{2k^2}{4(\sqrt{b}+\sqrt{k})^4} \right)$  etc. ex qua valor ipsius  $s$  desideratum spatium praebebit. Tertius denique casus ab his maxime discrepat, quo corpus initio in C motum habet velociorem secundum fluvii directionem sed maiorem. Tum enim motus corporis non solum in flumine retardabitur, sed etiam altera corporis superficies versus A in aqua constituta actionem aquae sentiet, posterior vero pars in B, quae hactenus sola vim ab aqua est passa, erit libera. Offendet igitur corpus hoc in casu resistantiam quae sit aequalens resistantiae, quam superficies plana  $ff$  eadem celeritate in aquam impingens sentiret. Quare si celeritas initialis in C ponatur  $= \sqrt{k}$  et in G  $= \sqrt{v}$ , erit resistantia  $= \frac{ff(\sqrt{v}-\sqrt{b})^2}{v}$ , unde fit  $d\sqrt{v} = \frac{ff(\sqrt{v}-\sqrt{b})^2}{v} dv$  atque integrando  $\frac{ffs}{v} = \frac{2\sqrt{v}}{\sqrt{v}-\sqrt{b}} - \frac{2\sqrt{k}}{\sqrt{k}-\sqrt{b}} + 2 \left( \frac{\sqrt{k}-\sqrt{b}}{\sqrt{v}-\sqrt{b}} \right)$  ex qua intelligitur corpus demum infinito spatio percurso ipsam fluvii celeritatem adipisci.

Scholion 2.

1783. Quamquam haec omnia ex calculo recte instituto consequantur, tamen si ad rem ipsam spectemus, correctione indigent. Missa enim ea circumstantia, cuius ante mentionem fecimus, qua aqua aliam exercet resistan-

tiam praeter eam quae quadratis celeritatum est proportionalis, in hoc motu super fluuiis ad aerem quoque respici oportet, qui parti corporum ex aqua eminenti nonnullam resistantiam opponit, quae quamuis fere octingenties minor sit quam resistantia aquae ceteris paribus, tamen euentus a sola aqua oriundos nonnihil turbat. Ita resistantia aeris in causa est, cur corpora a fluuio abrepta nunquam tam prope ad celeritatem fluuii accedant, quam calculus superior indicat, neque etiam ob hanc ipsam causam corporis motus si fuerit aequalis motui fluminis, conseruabitur, sed retardabitur. Deinde si corpus in fluuio maiore descendat celeritate, quam ipse fluuius habet, tum ob aeris resistantiam non solum tandem ipsum fluuii celeritatem acquirat, sed etiam minorem, quoad resistantia aeris aequalis fiat impulsui aquae. Ad hunc effectum quodammodo aestimandum ponamus partem corporis in aere versantem eandem ab aere pati resistantiam, quam perpetetur superficies plana  $hb$  eadem celeritate contra aerem mota. Si ergo celeritas corporis, qua in aerem impingit debita sit altitudini  $v$ , erit resistantia aequalis ponderi molis aereae cuius volumen est  $= hbv$ , seu ponderi molis aquae, cuius volumen est  $= \frac{hbv}{800}$ . Huius vis igitur si ratio habeatur in solutione problematis, prodibit  $d v = \frac{(\sqrt{b}-\sqrt{v})^2 f f d s}{v} - \frac{hbv d s}{800 v}$ , ex qua intelligitur vltimam celeritatem quam corpus acquirat non fore  $\sqrt{b}$  sed minorem, fiet scilicet  $f\sqrt{b} - f\sqrt{v} = \frac{hbv}{28}$  circiter, seu  $\sqrt{v} = \frac{28 f \sqrt{b}}{28 f + b}$ . Quamobrem si portio superficiei corporis extra aquam eminentis sit  $\approx$  vicibus maior, quam ea, quae sub aqua ver-

fatur,

fatur, erit proxime  $hb = nff$ , indeque celeritas vltima  $Vv = \frac{23\sqrt{b}}{28 + \sqrt{n}}$ . Hincque etiam immutationes in reliquis casibus ab aere oriundae colligi poterunt. Sed in his omnibus aerem quietum posuimus, aliter enim res se habebit, si aer vento agitetur, qui motus pariter non difficulter in calculum inducetur.

## PROPOSITIO 76.

### Problema.

784. Si corpus AB in aqua quiescente non solum moueatur cursu directo in directione BAL sed etiam secundum hanc directionem propellatur a vi quacunque constante, hoc est tali, quae corpus motum aequè acceleret ac quiescens; definire motum huius corporis.

Tab. XXXII.  
fig. 1.

### Solutio.

Potentiam corpus ad motum sollicitantem hic primum ponimus absolutam seu talem, quae dato tempusculo eandem producit accelerationem quacunque celeritate moueatur; eiusmodi scilicet potentiam exercent vires remorum, quibus siquidem remiges perpetuo eandem vim adhibeant, naues semper aequaliter propelli solent. Sit itaque potentia ista corpus in directione AL propellens =  $p$ , denotante  $p$  pondus illi vi aequale: atque resistentia, quam portio antica EAF in aqua patitur, tanta sit quantam pateretur superficies  $ff$  si eadem celeritate directe contra aquam impingeret. Ponamus nunc corporis centrum gravitatis iam spatium  $CG = s$  confecisse atque in puncto C

A a a 3

motum

motum inchoasse, in G vero celeritatem habere debitam altitudini  $v$ ; vnde resistentia, quam in G sentiet erit  $= ffv$ ; seu si corporis massa seu pondus dicatur M et volumen partis submersae  $= V$ , erit vis resistentiae  $=$  ponderii  $\frac{Mffv}{V}$ . Ex his igitur dum corpus elementum  $Gg = ds$  percurrit fiet  $dv = \frac{p's}{M} - \frac{ffv ds}{V}$  seu  $dv + \frac{ffv ds}{V} = \frac{p ds}{M}$  quae ducta in  $e^{ffs:V}$  fit integrabilis, atque aequatio integrata erit  $e^{ffs:V} v = \frac{\int e^{ffs:V} p ds}{M} = \frac{pV}{Mff} (e^{ffs:V} - 1)$ , integratione ita instituta ut evanescat  $v$  posito  $s = 0$ . Quocirca habebitur ista aequatio  $v = \frac{pV}{Mff} (1 - e^{-ffs:V})$  ex qua celeritas corporis in singulis spatii describendi CGL punctis innotescit. Tempus vero quo spatium  $CG = s$  a centro grauitatis G percurritur innotescet ex integrali ipsius  $\frac{ds}{v}$  quod reperitur  $= \frac{2V M V}{f v p} ((e^{ffs:2V} + V(e^{ffs:V} - 1)))$ . Q. E. I.

### Coroll. 1.

785. Corpus ergo continuo accelerabitur crescente enim  $s$  crescit  $v$ ; atque spatio iam infinito emenso acquireret celeritatem, cuius altitudo debita erit  $= \frac{pV}{Mff}$ ; seu celeritas maxima, quam acquirere potest erit  $= \frac{pV}{Mff}$ .

### Coroll. 2.

786. Intelligitur autem ex formula inuenta  $v = \frac{pV}{Mff} (1 - e^{-ffs:V})$  corpus mox tantam adipisci celeritatem, quae insensibiliter differat a celeritate vltima. Nam si fuerit spatium  $s$  modice magnum, quantitas  $e^{-ffs:V}$  iam habebit in tam exiguum fractionem, quae prae-  
dum-



dummodo enim fit  $\frac{ffs}{V} = 10$  seu  $s = \frac{10V}{ff}$ , quantitas  $e^{-ffs/V}$  iam minor fit quam  $\frac{1}{10000}$ .

### Coroll. 3.

787. Neglecto ergo ipso motus initio corpus satis cito concipi potest quasi motu vniformi progredetur: atque celeritas, qua vniformiter promouebitur erit  $= \frac{vpV}{j\sqrt{M}}$ ; quae expressio si  $f$  et  $V$  exprimantur in particulis millesimis pedis Rhenani; tum  $\frac{250\sqrt{pV}}{j\sqrt{M}}$  dabit spatium in eadem mensura, quod corpus vno minuto secundo absoluet.

### Coroll. 4.

788. Celeritas ergo, qua naus remis propulsa in aqua quiescente promouebitur, est in subduplicata ratione virium remorum: vnde si remigum numerus quadruplicetur, naus duplo celerius progredietur.

### Coroll. 5.

789. Hinc si duae naues inter se prorsus similes remis propellantur, atque maioris longitudo  $AB$  sit  $= A$ , minoris  $= a$ ; maior vero propellatur vi  $= P$ , minor vero vi  $p$ , erunt celeritates, quibus incedent inter se vt  $\frac{\sqrt{P}}{A}$  ad  $\frac{\sqrt{p}}{a}$ . Quo igitur ambae naues aequali celeritate progrediantur, necesse est vt vires remorum teneant rationem duplicatam longitudinum.

### Coroll. 6.

790. Deinde etiam intelligitur, quo minor sit resistentia naus, eo maiorem fore celeritatem quam eadem  
vires

vis remorum generat. Cum enim fit resistentia absoluta vt  $ff$ , erit celeritas producta in reciproca subduplicata ratione resistentiae, id est si resistentia quadruplo fit minor, eadem vis remorum duplo maiorem celeritatem naui imprimet.

### Coroll. 7.

791. Quoniam denique  $V$  ad  $M$  rationem tenet constantem; namque  $V$  ductum in grauitatem specificam aquae, aequatur ipsi  $M$ ; manifestum est celeritates nauium remis propulsarum esse in ratione composita ex directa subduplicata virium remorum et reciproca subduplicata resistentiarum absolutarum.

### Scholion.

792. Quanquam hae determinationes tantum ad aquam quiescentem sunt accommodatae, tamen facile ad motum nauium in fluuiis propulsarum a remis transferri possunt; siquidem motus fiat secundum ipsius fluuii directionem. Nam si celeritas fluuii sit debita altitudini  $b$  seu ipsa celeritas  $= \sqrt{b}$ , tum si nauis in fluuio descendat, eius celeritas a vi remorum acquisita augenda est celeritate fluuii, ita vt tale corpus, quale contemplati sumus in fluuio descendendo acquirat velocitatem  $= \frac{\sqrt{pV}}{f\sqrt{M}} + \sqrt{b}$ . At si idem corpus contra fluuii cursum sursum propellatur, tum celeritatem acquirat  $= \frac{\sqrt{pV}}{f\sqrt{M}} - \sqrt{b}$ ; ex qua expressione intelligitur, nisi  $\frac{\sqrt{pV}}{f\sqrt{M}}$  maior sit quam  $\sqrt{b}$ , corpus cursum fluminis superare non posse, neque ascendere. Quoniam autem haec ad vim remorum respiciunt, notandum est vires remorum vtrinque debere esse aequales et similiter appli-

applicatas, quo vis ex iis coniunctim resultantis directio per medium naus transeat, seu in rectam BA incidat; nisi enim hoc obseruetur, corpus seu naus cursum directum tenere non poterit, animum namque hic abstrahimus ab actione gubernaculi, qua utique huic incommodo subveniri posset.

## PROPOSITIO 77.

### Problema.

793. Si superficies plana in situ verticali posita  $ef$  Tab. XXXIII. fig. 1. motu sibi parallelo moueatur uniformiter indirectum secundum directionem CGL; atque in eam impingat fluidum in directione VG data cum celeritate, determinare vim, quam fluidum allapsu suo in superficiem exercebit.

### Solutio.

Sit celeritas qua superficies plana  $ef$  progreditur debita altitudini  $v$ , seu  $=Vv$ , atque celeritas, qua fluidum mouetur  $=Vc$ , anguli autem CGV, quem directio motus fluidi VG cum directione motus superficiei CGL constituit sinus ponatur  $=\mu$  et cosinus  $=v$ . Anguli autem VGf, quem directio motus fluidi VG constituit cum planitie superficiei sinus sit  $=m$  et cosinus  $=n$ ,posito sinu toto  $=r$ ; denique sit  $gg =$  ipsi superficiei, cuius centrum grauitatis sit in puncto G. Iam si superficies quiesceret, ex ante demonstratis foret vis, quam fluidum in superficiem exereret  $=m^2g^2c$ , seu aequaretur ponderi molis ex eadem materia fluida constantis, cuius volumen est  $=m^2g^2c$ . At cum superficies non quiescat sed celeritate  $Vv$  progrediatur in directione GL concipiatur to-

B b b

tum

tum systema ex fluido et superficie constans retro in directione  $GC$  celeritate  $Vv$  promoueri, quo fiet vt superficies  $e f$  in quietem redigatur; vis autem fluidi in superficiem exerta utroque casu erit eadem. Per compositionem motus autem innotescet, tam celeritas fluidi resultans quam directio: Cum enim nunc fluidum duplici feratur motu, altero secundum directionem  $GN$  celeritate  $Vc$  altero vero in directione  $GM$  celeritate  $Vv$ . Si capiatur  $GN = Vc$  et  $GM = Vv$ : atque formetur parallelogramum  $GMKN$ , diagonalis  $GK$  tam celeritatem fluidi resultantem, quam eius directionem suggeret, ita vt fluidum censendum sit celeritate  $GK$  in directione  $UG$  in superficiem  $e f$  quiescentem impingere. Demisso autem ex  $G$  in  $NK$  productam perpendicularo  $GH$ , erit ob anguli  $GNH$  finus  $= \mu$  et cosinus  $= v$ , perpendicularum  $GH = \mu Vc$  et  $NH = vVc$ , vnde fiet  $KH = vVc - Vv$  atque  $GK = V(c - 2vVcv + v)$ . Ex his reperietur anguli  $NGK$  seu  $UGV$  finus  $= \frac{\mu v v}{\sqrt{(c - 2vVcv + v)}}$  et cosinus  $= \frac{vc - v v v}{\sqrt{(c - 2vVcv + v)}}$  atque hinc prodit anguli  $UGf$  finus  $= \frac{m\sqrt{c} - (mv - n\mu)Vv}{\sqrt{(c - 2vVcv + v)}}$  qui ergo est finus anguli incidentiae sub quo fluidum impinget in superficiem, quare cum fluidi celeritas sit  $= V(c - 2vVcv + v)$ , prodibit vis, quam fluidum in directione vera  $VG$  celeritate  $Vc$  motum, in superficiem  $e f$  motam celeritate  $Vv$  in directione  $GL$ ,  $= (m\sqrt{c} - (mv - n\mu)Vv)^2 g^2$ ; huiusque vis directio transibit per superficiem centrum grauitatis  $G$  atque ad ipsam superficiem erit normalis. Q.E.I.

### Coroll. I.

794. Si anguli  $CGf$  finus ponatur  $= q$ , cum sit  $q = mv - n\mu$ , erit vis fluidi, quam in superficiem exerit

$= (mVc - qVv)^2 gg$ , seu tantum fluidi volumen pondere adaequabit.

Coroll. 2.

795. Quoniam anguli  $UGf$  sinus inuentus est  $= \frac{mVc - qVv}{\sqrt{(c - vVv + v)^2}}$ , manifestum est esse debere  $mVc > qVv$ , siquidem superficies plana versus plagam  $GK$  debeat vrgeri. Nam si esset  $mVc < qVv$  tum superficies adeo vrgeretur versus plagam  $UV$ .

Coroll. 3.

796. Si superficies plana  $e f$  normaliter ad cursum fluidi  $VG$  constituatur, ita ut sit  $m = 1$  et  $n = 0$ , erit vis quam superficies patietur  $= (Vc - vVv)^2 gg$ : quae vis ideo eo minor erit, quo maior fuerit anguli  $VGC$  cosinus  $v$ .

Coroll. 4.

797. Manente autem positione superficiei  $e f$  eadem respectu directionis motus ipsius  $GL$ , vis fluidi eo maior erit quo maior fuerit sinus  $m$ . Quare maximam patietur vim superficies, si angulus  $VGf$  fuerit rectus.

Coroll. 5.

798. Sin autem superficies  $e f$  iuxta motus sui directionem  $GL$  collocata fuerit, erit angulus  $CGf$  euanes-cens et consequenter  $q = 0$ ; hoc igitur casu superficies eadem patietur vim ac si quiesceret.

Coroll. 6.

799. Si fluidum veniret ex regione  $vG$ , ita ut directio  $vG$  tantum inclinēt ad  $Ge$ , quantum directio  $VG$

inclinat ad  $Gf$ , manebit anguli  $vGf$  idem sinus  $=m$ ; ideoque ob angulum  $CGf$  inuariatum, cuius sinus est  $q$ , erit vis quam superficies sufferet eadem, quae in altero casu scilicet  $=(m\sqrt{c}-q\sqrt{v})^2gg$ .

### Coroll. 7.

800. Ponamus angulum  $VGC$  manere inuariatum; definiri poterit angulus  $VGf$ , seu positio superficiei  $ef$ , ut maximam vim a fluido sufferat. Reperietur autem anguli  $VGf$  tangens  $=\frac{m}{n}=\frac{\sqrt{c-v}\sqrt{v}}{\mu\sqrt{v}}$ , atque vis erit  $=(c-2\sqrt{c-v}\sqrt{v}+v)g^2$ .

### Scholion

801. Haec propositio in sequentibus maxime nobis erit, necessaria, vbi tum vim venti in vela mota tum vim fluminis in nauem promotam sumus inuestigaturi. Facile autem patet nisi venti celeritas sit maxima seu prope infinita, ipsum velorum motum negligi omnino non posse; si enim vela in eandem plagam progrediantur in quam ventus tendit, perspicuum est vim venti in vela eo fore minorem, quo celerius vela promouentur, atque adeo euanescere, si vela eandem, quam ipse ventus, habeant celeritatem. Quamobrem hac propositione praemissa licebit nobis sequentia problemata aggredi in quibus inquiremus, quomodo naues a vento propellantur, tam cursu directo, quam vtcunque obliquo.

## PROPOSITIO 78.

### Problema.

Tab. XXXII.  
fig. 2.

802. Si corpus seu nauigium plano diametrali  $AB$  praeditum a vento ita sollicitetur, ut cursu directo secundum dire-

*directionem GL in aqua quiescente promoueatur, determinare motum huius nauigii, et celeritatem maximam, quam recipere poterit.*

### Solutio.

Quoniam nauis cursu directo in directione BAL moveri ponitur, in quam simul directio resistentiae incidit, oportet vt media directio venti in eandem directionem incidat. Quare cum vis venti semper normalis fit in planum velorum, atque eius media directio per centrum grauitatis velorum transeat, requiritur vt planum velorum normale fit ad planum diametrale AB, atque vt velorum centrum grauitatis in idem hoc planum incidat. Repraesentet itaque EF velorum planitiem, cuius area fit  $=gg$ , fitque G centrum grauitatis velorum in axe AB positum; hocque modo fiet vt media directio venti in rectam GL incidat, eaque tam cursus directus, quam motus progressiuus in recta GL conseruetur. Impingat nunc ventus in vela in directione quacunque obliqua VG, fitque celeritas venti debita altitudini  $c$ , atque anguli VGC, quem directio venti cum directione motus constituit, sinus fit  $=\mu$  et cosinus  $=V$ ; eritque anguli VGF, quem directio venti VG cum planitie velorum constituit sinus  $=v$ , qui ante positus erat  $m$ , et cosinus, qui ante erat  $n$ , hoc casu erit  $=-\mu$ , quoniam angulus VGF est obtusus. Ponamus porro nauem in puncto C motum incepisse, atque iam absoluisse spatium  $CG=x$ , hicque habere celeritatem debitam altitudini  $v$ . His positis ex praecedente propositione erit vis venti, qua nauem vrgebit in directione GL,