

# Leipziger Magazin

für  
theine und angewandte  
Mathematik.

Viertes Stück, 1786.

## I.

Anmerkungen über die Bestimmung des Körperlichen Raumes jeder Segmente von solchen Körpern, welche durch die Umdrehung einer conischen Section um ihre Axe entstehen. Von J. D. Lambert.

## §. I.

Gegenwärtige Abhandlung enthält folche Fälle, wo die bloß geometrische Betrachtung der Figur besse Dienste thut, als jede Kunstgriffe der Integralrechnung; und wobei man folglich Anlaß nehmen kann, leichtere durch die ersten mit neuen Kunstgriffen zu bereichern. Da man noch dermalen keine direkte Methode hat, aus den Differentialgrößen ihre Integralien zu finden, sondern es immer den Differentialien, gleichsam muß ansehen können, ob und wie sie sich integriren lassen: so bestehen die feinsten Kunstgriffe der Integralrechnung noch bisher nur darin, daß man verwinkelte Differentialformeln der gestalt zu verwandeln wisse, bis man bey solchen Verwandlungen auf Formeln verfällt, von welchen man die Integralien kennt. So glücklich aber ist man nicht bei

jeder Verwandlung; und daher giebt es auch Fälle, wo man Jahre lang eine nach der andern versuchen müßte, obts man endlich eine solche fände, die man mit gutem Fortgange anwenden kann, und die man allerdings gleich Anfangs hätte müssen finden können, wenn eine directe Methode zu integriren bekannt wäre.

S. 2. Ich werde diese Abhandlung mit demjenigen anfangen, was mir den Anlaß dazu gegeben hat. Und dieses ist das Visiren der Fässer. Dafür hatte ich, in einer darüber bereits (1763) im Drucke erschienenen Abhandlung \*), die Regel angegeben, daß man ein Fass nicht müsse als das arithmetische Mittel von zween Cylindern ansehen, wovon der Eine um das Fuß, der Andre in dem Fasse beschrieben wird; sondern daß man den Inhalt sehr genau finde, wenn man zween Drittel von dem erstern zu Einem Drittel von dem letztern addirt. Diese Regel hatte ich, mit Weglassung einiger kleiner Theile, aus einer Formel hergeleitet, die viel verwickelter war; und ich behielt sie sowohl wegen der Leichtigkeit als wegen der hinlänglichen Genauigkeit bei \*\*). Es fiel mir erst nachgedacht, die

\*) S. die Visirkunst im 1. Theile der Beyträge, Seite 314—368.

\*\*) Eben diese Regel ist doch schon über 40 Jahre früher, unmittelbar aus der Gleichung für die Ellipse hergeleitet worden, von M. Christian Martini in seiner *Pithometriae seu Doliorum mensurae Theoria Nova*, Vicemb. 1723; 4. §. 83. Und zwar so:

Für die Ellipse, wenn die Abscissen vom Mittelpunkte an gerechnet werden, hat man die Gleichung:

$$y^2 = b^2 \cdot (a^2 - x^2) : a^2;$$

Dennach  $2\pi y^2 dx = 2\pi b^2 \cdot (a^2 - x^2) \cdot dx : a^2$ .

Und das Integral hiervon

$$2\pi b^2 \int dx = Z = 2\pi b^2 \cdot (a^2 - \frac{1}{3}x^3) : a^2.$$

Weil man aber  $a^2$  durch  $b$  und  $y$  ausgedrückt haben will:

die Krümmung der Faschauben zu suchen, bey welcher diese Regel nach aller Schärfe statt hat. Und dieses erhielt ich auf folgende Art \*).

§. 3. Es seyn (Fig. 1) das Fäß ABCD; dessen Ar IL; die halbe Spunttiefe EG = GH = b. Man setze GI = GL = x; IA = LD = y; und die Verhältniß des Diameters zum Umkreise sey = 1 : π; so ist der Inhalt des um das Fäß beschriebenen Cylinders =  $2\pi b^2 x$ ; der Inhalt des in demselben beschriebenen =  $2\pi y^2 x$ . Demnach zufolge erstbemeldter Regel der Inhalt des Fäßes.

$$Z = \frac{4}{3} \pi b^2 x + \frac{2}{3} \pi y^2 x.$$

§. 4. Wie nun aber immer die Gleichung für die Krümmung der Dauben AED beschaffen seyn mag: so können wir eben diesen Inhalt

$$Z = 2\pi s y^2 dx + \text{Const.}$$

sehen; indem wir x und y als veränderlich ansehen. Demnach haben wir die Gleichung

$$\frac{4}{3} \pi b^2 x + \frac{2}{3} \pi y^2 x = 2\pi s y^2 dx + \text{Const.}$$

Oder, wenn man durch  $2\pi$  dividirt,

$$\frac{2}{3} b^2 x + \frac{1}{3} y^2 x = s y^2 dx + \text{Const.}$$

Ee 2

§. 5:

Will: so bleibt die Gleichung für die Ellipse

$$a^2 = b^2 x^2 : (b^2 - y^2).$$

Wird dieser Werth von  $a^2$  in dem gefundenen Integral substituirt: so erhält man

$$Z = 2\pi b^2 x \cdot \left[ \frac{b^2 x^2}{b^2 - y^2} - \frac{1}{3} x^2 \right] : \frac{b^2 x^2}{b^2 - y^2}.$$

Oder abgekürzt

$$Z = 2\pi x \cdot (b^2 - \frac{1}{3} b^2 + \frac{1}{3} y^2) = 2\pi x \cdot (\frac{2}{3} b^2 + \frac{1}{3} y^2).$$

Allein, wie man sieht, so ist diese akademische Schrift Lamberten unbekannt geblieben. Auch war es nur ihm vorbehalten, die Anwendung dieser Formel recht bequem und leicht zu machen.

\* Eben diese Untersuchung findet sich auch in den Zusätzen zur Visitation S. 23 — 25 im zweiten Theile der Beiträge, völlig sa wie hier beschrieben.

428: I. J. H. Lambert's Untersuchungen:

§. 5. Wird diese Gleichung differenziert: so ist  
 $\frac{2}{3}b^2dx + \frac{2}{3}y^2dx + \frac{2}{3}xydy = y^2dx.$   
 Demnach  $(b^2 - y^2)dx = -xydy.$

Und hieraus

$$\frac{dx}{x} = -\frac{ydy}{b^2 - y^2}.$$

Diese Gleichung integriert, giebt

$$\log x = \frac{1}{2} \log (b^2 - y^2) + \text{Const.}$$

Man sehe  $\text{Const} = \log m:$

so verwandelt sich diese Gleichung in folgende

$$\frac{x}{m} = \sqrt{(b^2 - y^2)} = \frac{bx}{m};$$

welches die gesuchte Gleichung ist, und anzeigen, daß die vorhin (§. 2) angegebene Regel nach aller Schärfe steht finde, wenn das Fass eine zu beiden Seiten abgeschnittene Ellipsois ist, es mag nun IL = 2x ein Stück der längern oder der kürzern Axe der Ellipse seyn.

§. 6. Sofern man demnach statt der wahren Krümmung der Fassdauben einen elliptischen Bogen annehmen kann, der entweder die Fassdaube in E osculirt, oder auch durch die drei Punkte AED geht, und dessen beende Aten IL, EH sind: sofern wird auch die vorhin angeführte Regel zur Bissirung der Fässer zulässig seyn. Die Betrachtung, daß die Krümmung der Fassdauben meistens weder groß noch merklich ungleichförmig ist, macht, daß man bei dem Bissiren diese Voraussetzung annehmen, und daher die Regel gebrauchen kann,

§. 7. Diese Untersuchungen veranlassen mich, sie auch auf die andre Regel auszudehnen, welche ich in bermder Abhandlung für liegende Fässer, die nicht ganz voll sind, gegeben habe. Hier hatte ich demnach erstlich das ganze Fass als ein Segment einer Ellipsois anzusehen, wo die Schnitte in L und L senkrecht durch die

die Axe H, gehen. Sodann, wenn man z. E. sieht, das Fass, bis in MN angefüllt; so macht die Oberfläche des Weins noch einen Abschnitt, welcher senkrecht durch AB, CD geht. Ich werde nun, ehe ich diese Berechnung vornehme, vorerst zeigen, daß sie sich auf die Berechnung ähnlicher Segmente einer Kugel reduciren lasse. Die Berechnung wird dadurch, wo nicht gar möglich, doch wenigstens kürzer gemacht.

§ 8. Es sei demnach (Fig. II.) ADBE eine Ellipsois, welche durch die Umbrohung der halben Ellipse ADB um ihre Axe AB entstehe. Zugleichem sei aDbE eine Kugel, die mit der Ellipsois concentrisch sei, und ihren Äquator DE berühre. Die Fläche dieses Äquators wird hier durch die Linie DE vorgestellt, weil die ganze Figur eine orthographische Projection ist. Zieht man nun aus jedem Punkte M der Ellipsois eine Linie MP senkrecht auf die Fläche des Äquators; so durchschneidet diese Linie die Fläche der Kugel in einem Punkte m, den wir den gleichnamigen Punkt nennen wollen; und es ist allemal

$$MP : mP \equiv AC : aC$$

Dieses macht, daß wir die Ellipsois als eine nach der Direction der Axe AC auf eine durchaus proportionale Art in die Länge gezogene Kugel ansehen können; weil jede Ordinate Pm, indem sie PM wird, in eben der Verhältniß sich verlängert, in welcher sich Ca verlängert, indem sie CA wird. Die Fläche des Äquators bleibt der Kugel und der Ellipsois gemeinsam. Daher dehnt sich die erstgedachte Verlängerung auch auf jede Segmente aus, die durch Schnitte geschehen, welche durch die Fläche des Äquators senkrecht gehen. Es geschehe z. E. ein solcher Schnitt nach der Linie MP; so verhält sich das Segment MDP zu mDP, wie die Linie AC zu aC.

S. 9. Wird aber der Schnitt schief gemacht, wie z. B. nach der Linie MN, welche hier ebenfalls eine Fläche vorstellt; so ziehe man MP und NQ mit AC parallel; und es wird der gleichnamige Schnitt der Kugel durch mn gehen, und das Segment MN zu dem Segment mn in eben der Verhältniß seyn, wie AC zu aC. Denn da  $NQ : nQ = MP : mP = AC : aC$  ist; so ist auch für jeden andern Punkt R der Fläche MN:

$$RS : rS = AC : aC.$$

Ist nun R ein solcher Punkt der Fläche MN, wo diese die Oberfläche der Ellipsois schneidet; so entspricht demselben auf der Fläche der Kugel, vermöge des vorhergehenden Paragraphs, ein gleichnamiger Punkt. Wäre nun dieser nicht eben der Punkt r; so müßten auf der Linie RS zween Punkte r seyn, welche die Eigenschaft hätten, daß

$$RS : rS = AC : aC$$

wäre. Demnach würde die aus dieser Analogie gezogene Gleichung

$$rS = \frac{RS : aC}{AC},$$

welche vom ersten Grade ist, zwei Wurzeln haben; welches nicht angeht. Demnach ist der Punkt r zugleich auf der Fläche des Schnittes mn und auf der Oberfläche der Kugel, und folglich mn der dem Schnitt MN entsprechende oder gleichnamige Schnitt der Kugel. Da nun ferner

$$ST : St = SR : Sr = AC : aC$$

ist; so ist auch

$$RT : rt = AC : aC;$$

und folglich, weil die Grundfläche PQ einerley bleibe, verhält sich das Segment MN zu dem Segment mn, wie AC zu aC. Dadurch aber sind nun jede Schnitte der Ellipsois auf gleichnamige Kugelschnitte reducirt.

§. 10. Wenn beinach (Fig. I.) der Inhalt des Segments BMNC zu suchen ist: so kann man erftlich das Segment BILC besonders berechnen, weil es die Hälfte des ganzen Fasses ist; und so bleibt eigentlich nur noch das Segment IMNL. Es sey  $\text{EdcHb}$  die in dem Fasse beschriebene Kugel. Diese wird erftlich nach den Schnitten AD, BC so gehellt, daß sich dadurch die mit AB, CD gleichnamige Schnitte ab, dc bestimmen lassen; und das Segment IMNL, auf die Kugel reducirt, wird imnl seyn, und sich zu IMNL wie il zu IL verhalten.

§. 11. Es sey nun (Fig. III.) die Kugel ADRB nach dem Diameter AB und der Parallele GF horizontal, und sodann nach dem Diameter DR und der Parallele Mn vertical geschnitten; und es soll der Inhalt des Prismas CEQP gefunden werden. Es sey  $Pp$  unendlich klein; und es geschehe nach der Linie mnp noch ein verticaler Schnitt mit Mn parallell; so wird auf diese Art eine Scheibe oder ein Zeller aus der Kugel weggeschnitten, dessen Grundfläche die Figur und Größe des Cirkels MKNL hat, und dessen Höhe oder Dicke =  $Pp$  ist. Dieser Zeller wird durch die beiden nach AB, GF geschehenen horizontalen Schnitte in drei Theile zerfällt, deren Figur und Größe OIM, OIKL, LKN ist. Und man sieht leicht, daß der mittlere Abschnitt OIKL, mit der Dicke  $Pp$  multiplizirt, das Differentiale des Prismas abgibt, dessen Inhalt zu suchen ist.

§. 12. Man lese demnach den Halsmeffier der Kugel  $AC = 1$ ; den Bogen  $BF = \lambda$ ; den Bogen  $MD = \varphi$ ; so ist  $CE = PQ = \sin \lambda$ ;  
 $CP = \sin \varphi$ ;  
 $Pp = \pi \sin \varphi$ ;  
 $MP = PK = \cos \varphi$ .  
Streiter nemme man den Winkel  $IPK = \psi$ : so ist

$$QI = \cos \phi \cdot \cos \psi;$$

$$PQ = \sin \lambda = \cos \phi \cdot \sin \psi.$$

Demnach:

$$\sin \psi = \sin \lambda \cos \phi.$$

Und das Segment der Cirkelfläche

$$QJKL = 2LPQ + 2PK = \cos \phi \cdot \sin \psi \cdot \cos \psi + \psi \cdot \cos \phi,$$

welches, mit der Dicke  $Pp = d \sin \phi$  multiplizirt, das

Differentiale des Prismas PQEG:

$$dZ = \sin \psi \cdot \cos \psi \cdot \cos \phi^2 \cdot d \sin \phi + \psi \cdot \cos \phi^2 \cdot d \sin \phi$$

gibt. Da nun

$$\cos \phi = \sin \lambda \cdot \sin \psi;$$

demnach

$$\sin \phi = \sqrt{(\psi^2 - \lambda^2)} \cdot \sin \psi,$$

$$\text{und } d \sin \phi = \frac{d \sin \psi}{\sqrt{(\psi^2 - \lambda^2)}} - \frac{\psi (\psi^2 - \lambda^2) \cdot d \sin \psi}{\sin \psi^2}$$

so erhält man, wenn man diese Werthe setzt und die Reduktion vornimmt,

$$dZ = \frac{\lambda^2 \cdot d \sin \psi \cdot (\psi + \sin \psi \cdot \cos \psi)}{\sin \psi \cdot \sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}}. *$$

S. 13. Von dieser Formel wäre nun das Integral zu suchen, welches sodann der verlangte Inhalt des Prismas PQEC seyn würde. Man kann aber der Formel nicht ansehen, welche Gestalt das Integral haben werde. Ich werde im folgenden den Weg dazu anzeigen, und zwischendurch angeben, wie sich der Inhalt des Prismas durch bloß geometrische Lehrsätze aus Betrachtung der Figur finden lasse. Ich sage demnach an, das Prisma PQEC nach den Schnitte QQ in zwei trianguläre Prismata zu vertheilen, welche einander in Absicht auf die durch

\*) Dies ist die Differentialformel, von deren Integration Lambert Meldung thut in einem Schreiben an Holland, im December 1766. S. Briefwechsel I. Band, Seite 175.

durch das Centrum C gehenden Schnitte CP, CQ, CB<sub>1</sub> und in Abicht auf die rechtwinklichen Schnitte QP, QB<sub>1</sub> ähnlich sind, und daher auf einerlei Art berechnet werden können. Sodann, da in der Figur die Fläche der Tasche selbst einen durch das Centrum C gehenden Schnitt der Kugel vorstellt, welcher das Prisma in zween auf beiden Seiten gleiche Theiletheilt; so nähme ich nur die eine Hälfte, um die Betrachtung auch dadurch noch einfacher zu machen.

§. 14. Auf diese Art wird nun das auf PQC stehende Prisma in der IV. Figur vorgestellt. Die Grundfläche QPC ist ein geradliniger und in P rechtwinkliger Triangel. Die Flächen QqpP, PpcC, QqcC sind eben, und auf QPC senkrecht. Hingegen ist die Fläche Qcp sphaerisch; und ihr Centrum ist C. Demnach ist qC, pc größte Circle der Sphäre. Hingegen ist qp ein kleiner Circle, und daher die schiefe durch das Prisma gehende Fläche: qCp conisch. Diese conische Flächetheilt um das Prisma in zwei Pyramiden qcpC und qQpC, deren Inhalte nun leicht zu bestimmen ist. Dam ersterer wird gefunden, wenn man die Kugelfläche qcp mit dem halben Theile des Halbmessers Cc multiplizirt. Letzterer aber findet sich, indem man die Fläche QqpP mit dem halben Theile der Höhe PC multiplicirt,

§. 15. Dieser letztere Inhalt ist nun leicht zu finden. Denn es ist

$$\text{die Höhe } PC = \sin \phi.$$

die Fläche QqpP =  $\frac{1}{2} (\psi + \sin \psi, \cos \psi) \cdot \cos \phi^2$ .  
Demnach

$$PQqpC = \frac{1}{2} (\psi + \sin \psi, \cos \psi) \cdot \sin \phi \cdot \cos \phi^2.$$

§. 16. Hingegen um den Inhalt der Pyramide qpcC zu finden, muß vorerst die sphärische Grundfläche derselben qpc berechnet werden; welches, da qp ein Do-

gen eines kleineren Kreises der Sphäre ist, nichts so unmittelbar geschehen kann. Man verlängere demnach den Bogen  $cp$  bis in A; so ist  $Apc$  ein Quadrant, und A, der Pol des Bogens  $ap$ . Ferner ziehe man durch A und q einen Bogen eines größten Kreises; so hat man auf diese Art den sphärischen Triangel  $Aqo$ , dessen drei Seiten Bogen von größten Kreisen sind. Nun ist der Bogen  $ap$  eben derjenige, der in der zten Figur IK ist; demnach ist der Winkel  $qAp = \psi$ . Gedann ist der andre Winkel  $qpc$  dem geradelinichten  $QCP$  gleich. Sege man folglich denselben  $= w$ ; so ist

$$\text{cang } w = QP:PC = \sin \lambda : \sin \phi.$$

Da nun, weil  $Ac$  ein Quadrant ist, nach den trigonometrischen Regeln

$$\cos Aqc = \cos w \cdot \cos \psi$$

gefunden wird: so wird dadurch auch der dritte Winkel  $Aqc$  bestimmt, welchen wir  $180^\circ - k$  nennen wollen. Nun ist der Flächenraum des sphärischen Triangels  $\equiv$  dem Überschuss der Summe seiner Winkel über den halben Kreis \*); demnach

$$= w + \psi + 180^\circ - k = 180^\circ - w + \psi - k.$$

Hier muß nun  $w + \psi - k$  in Theilen des Halbmessers berechnet werden. Endlich da hiervon noch der Flächenraum  $Aqp$  abgezogen werden muß, um  $qpc$  allein zu haben: so ist der Bogen  $pc = \phi$ ; demnach  $Ap = 90^\circ - \phi$ . Folglich der Flächenraum

$$Aqp = \psi \cdot (1 - \sin \phi);$$

und daher der Flächenraum

$$qpc = w + \psi - k - \psi \cdot (1 - \sin \phi) = w - k + \psi \cdot \sin \phi.$$

Hieraus erhält man nun den Inhalt der Pyramide

$$qpcC = \frac{1}{3} (w - k + \psi \cdot \sin \phi).$$

welcher zu dem vorhin (§. 14.) gefundenen Inhalt der Pyra-

\* ) G. Zusäge zur Trigonometrie, §. 25, im 1. Th. der Beyträge.

Die zweite  $QqcPC$  addirt den ganzen Inhalt des Pris-

$ma$  und ergibt  $\frac{1}{2} (w - k + \psi \cdot \sin \phi) + \frac{1}{2} (\psi + \lambda \cdot \cos \psi) \cdot \sin \phi \cdot \cos \phi$ ,  
gibt, welchen zu finden war.

§. 17. Diese ganze Formel wird nun durch

$$CP = \sin \phi$$

$$PQ = \sin \lambda$$

bestimmt. Denn es ist (§. 12)

$$\sin \psi = \sin \lambda \cdot \cos \phi.$$

Und hieraus ergiebt sich  $\psi$  und  $\cos \psi$ . Sodann (§.  
(§. 16))

$$\tan w = \sin \lambda : \sin \phi$$

$$\cos k = \cos w \cdot \cos \psi.$$

Und hieraus wird  $w$ , und sodann  $k$  gefunden.

§. 18. Wenn wir aber die Werthe überhaupt be-  
rechnen, wie sie in der Formel zu seßen: so ist

$$\cos \psi = \sqrt{(\cos \phi^2 - \sin \lambda^2)} : \cos \phi$$

$$\cos w = \sin \phi : \sqrt{(\sin \phi^2 + \sin \lambda^2)}.$$

Demnach

$$\cos k = \frac{\sin \phi \cdot \sqrt{(\cos \phi^2 - \sin \lambda^2)}}{\cos \phi \cdot \sqrt{(\sin \phi^2 + \sin \lambda^2)}}, \text{ oder } \sin k = \frac{\sin \lambda}{\cos \phi \cdot \sqrt{(\cos \phi^2 - \sin \lambda^2)}}$$

Und daher, um die Brüche zu vermeiden,

$$6. QqcCP = z \operatorname{Arc. cos.} \left[ \frac{\sin \phi}{\sqrt{(\cos \phi^2 + \sin \lambda^2)}} \right]$$

$$= z \operatorname{Arc. cos.} \left[ \frac{\sin \phi \cdot \sqrt{(\cos \phi^2 - \sin \lambda^2)}}{\cos \phi \cdot \sqrt{(\sin \phi^2 + \sin \lambda^2)}} \right]$$

$$+ \sin \phi \cdot (z + \cos \phi^2) \cdot \operatorname{Arc. sin.} \left( \frac{\sin \lambda}{\cos \phi} \right) + z \phi \cdot \sin \lambda \cdot \sqrt{(\cos \phi^2 - \sin \lambda^2)}.$$

§. 19.

436 T. J. H. Ritterbergs Anmerkungen

§. 19. Auf diese Art ist nun der Inhalt des auf PQC (Fig. III.) stehenden Prismas durch bestimmte Functionen von  $\varphi$  und  $\lambda$  ausgedrückt. Und dieses macht, daß man nur  $\varphi$  und  $\lambda$  verwechseln darf, um durch eben diese Formel auch den Inhalt des auf QCQ stehenden Prismas zu haben. Nimmt man diese Verwechslung vor, und drückt sbann in beiden Formeln die Functionen  $\sin \varphi$  und  $\cos \varphi$  durch  $\sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}$ :  $\sin \psi$  und  $\sin \lambda$ :  $\sin \psi$  aus, und addirt beyde Formeln zusammen: so erhält man den Inhalt des auf dem ganzem Reckangel PQEC stehenden Prismas oder sphärischen Segmentes durch  $\psi$  und  $\lambda$ , und demnach dergestalt ausgedrückt, wie er aus der oben (§. 12.) zu integriren von gegebenen Differentialformel durch die Integration hätte sollen gefunden werden, wenn man alle damit vorgunehmende Reduktionen und Verwandlungen hätte voraussetzen können.

§. 20. Die hier angegebene Berechnung giebt denn nach, wenn sie vorgenommen wird, folgende Formel

$$\begin{aligned}
 6Z = & 2 \operatorname{Arc. cos.} \left[ \frac{\sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}}{\sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda \cdot \cos^2 \psi)}} \right] \\
 & - 2 \operatorname{Arc. cos.} \left[ \operatorname{cos} \psi \cdot \sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)} \right] \\
 & + \frac{\sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}}{\sin \psi} \cdot \left( 2 + \frac{\sin^2 \lambda}{\sin^2 \psi} \right) \cdot \psi \\
 & + \frac{\sin^2 \lambda \cdot \cos \psi \cdot \sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}}{\sin^2 \psi} \\
 & + 2 \operatorname{Arc. cos.} \left[ \frac{\sin \lambda \cdot \sin \psi}{\sqrt{(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda \cdot \cos^2 \psi)}} \right] - 2 \operatorname{Arc. cos.} \\
 & \quad \left[ \frac{\sin \lambda \cdot \sin \lambda \cdot \cos \psi}{\sqrt{(\sin^2 \psi - \lambda^2 \cdot \cos^2 \psi)}} \right] \\
 & + \sin \lambda
 \end{aligned}$$

$$\pm \sin \lambda \cdot (2 + \cos \lambda^2) \cdot \text{Arc. sin} \frac{\sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}}{\sin \psi \cdot \cos \lambda} \\ \mp \frac{\sin \lambda^2 \cdot \cos \psi \cdot \sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}}{\sin \psi^2}$$

worin die 4. ersten Glieder für das auf PQG, die 4. letzten für das auf CQE stehende Prismen sind.

H. o. 1. Nimmt man aber, ohne auf diesen Unterschied zu achten, beide Prismen zusammen; so läßt sich diese Formel in etwas kürzer machen. Denn wenn man, wie es die Formel erfordert, den Ausdruck im fünften Gliede

$$\frac{\sin \lambda \cdot \sin \psi}{\sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}}$$

als einen Cosinus ansieht: so ist der dazu gehörnde Sinus

$$\frac{\sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}}{\sqrt{(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}}$$

Nun ist dieser Sinus gerade der Cosinus des Bogens im ersten Gliede der Formel. Demnach machen der Bogen im ersten, und der im fünften Gliede zusammengenommen, einen Quadranten, und daher die doppelte Summe derselben einen halben Cirkel =  $\pi$ . Man hätte dieses auch aus der Art schließen können, wie diese Formel gefunden worden. Denn der erste Bogen ist  $w = PCQ$  (§. 16.); und so muß aus gleichem Grunde der fünfte = QCE, demnach beide zusammen = PCE =  $90$  Gr. seyn. Sodann sind in der Formel das vierte und achte Glied einerlei; weil das vierte aus dem Produkt PC.PQ, das achte aus dem Produkt EQ.EC = PC.PQ entspringt. Endlich lassen sich auch noch das zweyte und sechste Glied zusammenziehen. Denn die zu den beiden Cosinus

$\cos$

$\frac{\cos \psi \cdot r(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}{r(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}$  und  $\frac{r \lambda \cdot s \lambda \cdot \cos \psi}{r(\psi^2 - \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}$  gehörenden Sinus sind, wenn man nachrechnet,

$$\frac{\sin \psi^2}{r(\psi^2 - \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)} \text{ und } \frac{r(\psi^2 - \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}{\cos \lambda \cdot r(\psi^2 - \lambda^2 \cdot \cos \psi^2)}$$

Wird nun das Produkt der beiden Sinus von dem Produkte der beiden Cosinus abgezogen: so findet sich, nach bekannten trigonometrischen Regeln, für den Cosinus der Summe von beiden Bögen, nach beschreibener Reduction, folgender Ausdruck

$$-\frac{r(\sin \psi^2 - \sin \lambda^2)}{\cos \lambda},$$

welcher allenfalls auch aus Betrachtung der Figur hätte gefunden werden. Da derselbe negativ ist: so ist dies eine Anzeige, die Summe beider Bögen sei grösser als 90 Grad; demnach die doppelte Summe, als welche eigentlich in der Formel vorkommt, grösser als 180 Gr. Da nun diese doppelte Summe von der doppelten Summe des ersten und fünften Gliedes, welche genau 180 Gr. ist, muss abgezogen werden: so werden das 1, 2, 3 und 6te Glied hierdurch auf ein Einiges reducirt, welches

$$-2 \operatorname{Arc.} \sin. \left[ \frac{r(\psi^2 - \lambda^2)}{\cos \lambda} \right]$$

ist. Und auch dieser Ausdruck wird noch geschmeidiger, wenn man diesen Bogen durch seinen Cosinus, welcher

$$= \frac{\cos \psi}{\cos \lambda}$$

gefunden wird, bezeichnet, und daher, anstatt hemelstter 4 Glieder der Formel schlechthin nur

$$-2 \operatorname{Arc.} \cos. \left[ \frac{\cos \psi}{\cos \lambda} \right]$$

sege. Die im dritten und siebenden Gliede der Formel vera-

über d. Bestimmung des Körper. Raumes ic. 439

vorkommenden Wdg. sind mit verschiedenen Coefficien-  
ten multiplicirt; daher lässt sich keine weitere Reduction  
dann vornehmst, außer daß man noch

$$\text{Arc. sin. } \frac{[r(\psi^2 - \lambda^2)]}{[\psi \cdot \cos \lambda]} = \text{Arc. cos. } \left( \frac{\tan \lambda}{\tan \psi} \right)$$

sehen kann.

§. 22. Wir haben demnach, wenn wir erstbemeldte Substitution vornehmen, für das auf PQEC stehende Prisma

$$6Z = \frac{r(\psi^2 - \lambda^2)}{\psi^3} \cdot (2\psi^2 + \lambda^2) \cdot \psi$$

$$- 2 \text{ Arc. cos. } \left( \frac{\cos \psi}{\cos \lambda} \right)$$

$$+ \lambda \cdot (2 + \cos \lambda^2) \cdot \text{Arc. cos. } \left( \frac{\tan \lambda}{\tan \psi} \right)$$

$$+ \frac{2\lambda^2 \cdot \cos \psi}{\psi^2} \cdot r(\psi^2 - \lambda^2).$$

Diese Formel ist demnach das Integral der oben (§.  
21.) zu integrieren vorgegebenen Differentialgleichung

$$6dZ = \frac{3\lambda^2 \cdot d \sin \psi \cdot (\psi + \psi \cdot \cos \psi)}{\psi^4 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)}$$

§. 23. Da sichs auch hier noch nicht sehen lässt, wie das Integral aus der Differentialgleichung folgt: so wollen wir die Sache umkehren, und sehen, wie letztere aus dem ersten gefunden wird. Zu diesem Ende haben wir nur das Integral zu differenzieren; und da erhalten wir, noch ohne alle Reduction, folgende sehr weitausige Differentialgleichung

$$6dZ = - \frac{3r(\psi^2 - \lambda^2)}{\psi^4} \cdot (2\psi^2 + \lambda^2) \cdot \psi \cdot d\psi$$

$$+ \frac{(2\psi^2 + \lambda^2) \cdot \psi \cdot d\psi}{\psi^2 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)}$$

$$+ 4r$$

440 I. S. D. Lambert's Auswerungen

$$\begin{aligned}
 & + \frac{4r(f\psi^2 - f\lambda^2) \cdot \psi \cdot d\psi}{f\psi^2} \\
 & + \frac{r(f\psi^2 - f\lambda^2) \cdot (2f\psi^2 + f\lambda^2) \cdot d\psi}{f\psi^2} \\
 & + \frac{2d \cos \psi}{r(\cos \lambda^2 - \cos \psi^2)} + \frac{f\lambda^2 \cdot (2 + \cos \lambda^2) d\psi}{f\psi \cdot \cos \psi \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2)} \\
 & + \frac{2f\lambda^2 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2) d \cos \psi}{f\psi^2} \\
 & - \frac{4f\lambda^2 \cdot \cos \psi \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2) d\psi}{f\psi^3} \\
 & + \frac{2f\lambda^2 \cdot \cos \psi \cdot d\psi}{f\psi^2 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2)}
 \end{aligned}$$

§. 24. Diese Gleichung muß sich sehr in die Rüge liehen lassen, weil sie auf 2 Glieder soll können reducirt werden. Um diese Reduction in einer gewissen Ordnung vorzunehmen, werden wir bei den drei ersten Gliedern anfangen, als welche allein mit dem Bogen  $\psi$  multiplizirt sind. Der gemeinsame Zähler derselben ist  $\psi \cdot d \sin \psi$ ; und so müssen sie auch auf einen gemeinsamen Nenner gebracht werden, welcher  $f\psi^2 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2)$  ist. Wird demnach das erste Glied mit  $r(f\psi^2 - f\lambda^2)$ , das zweyte mit  $f\psi^2$ , das dritte mit  $f\psi^2 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2)$  multiplicirt: so haben wir

$$\begin{aligned}
 & 6f\psi^4 + 5f\psi^2 \cdot f\lambda^2 + 3f\lambda^4 \\
 & \psi \cdot d \sin \psi \quad \left. \begin{array}{l} \\ -3f\psi^2 \cdot f\lambda^2 \end{array} \right\} \\
 & f\psi^2 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2) \quad \left. \begin{array}{l} + 2f\psi^4 + f\psi^2 \cdot f\lambda^2 \\ + 4f\psi^4 - 4f\psi^2 \cdot f\lambda^2 \end{array} \right\}
 \end{aligned}$$

Da hier, bis auf das letzte Glied  $3f\lambda^4$ , die übrigen sich aufheben: so ist der ganze Ausdruck schlechthin

$$= \frac{3f\lambda^4 \cdot \psi \cdot d\psi}{f\psi^4 \cdot r(f\psi^2 - f\lambda^2)}$$

Und dieses ist die erste Hälfte der Differentialgleichung (§. 22).

§. 25.

§. 25. Um die andre Hälfte zu finden, müssen die 6 letztern Glieder (§. 23.) zusammengenommen werden. Sie haben theils ungleiche Differentialien, theils ungleiche Nenner. Um demnach diese Ungleichheiten zu heben, setzt man in dem vierten Gliede  $d \sin \psi : \cos \psi$  für  $d\psi$ , in dem fünften und siebenden —  $\sin \psi, d \sin \psi : \cos \psi$  anstatt  $d \cos \psi$ . Ist dieses geschehen: so sieht man vor- aus, daß der gemeinsame Nenner  $s\psi^3 \cdot \cos \psi^2 \cdot R(s\psi^2 - \lambda^2)$  seyn müsse. Nimmt man diese Berechnung vor- o erhält man.

$$\frac{\cos \psi \cdot d\psi}{\cos \psi \cdot s\psi^3 \cdot R(s\psi^2 - \lambda^2)} =$$

$$+ 2s\psi^4 - 2s\psi^2 \cdot s\lambda^2 + 2s\psi^2 \cdot s\lambda^2 - s\lambda^4$$

$$- 2s\psi^2 + 3s\psi^2 \cdot s\lambda^2 - s\lambda^4 \cdot s\psi^2$$

$$- 4s\psi^2 \cdot s\lambda^2 + 4s\lambda^4 - 4s\lambda^2 \cdot s\psi^2 + 4s\lambda^2 \cdot s\psi^2$$

$$+ 2s\psi^2 \cdot s\lambda^2 = - 2s\lambda^2 \cdot s\psi^2$$

## 443. §. 25. Lamberts Anmerkungen

Da sich auch hier wiederum, bis auf zwey Glieder, die übrigen unter einander aufheben; so wird der ganze Ausdruck auf folgenden

$$\frac{\cos \psi \cdot d\psi}{\psi^3 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)} \left( \frac{3\sin^4 \psi - 3\sin^2 \psi \cdot \cos^2 \psi}{\cos \psi^2} \right)$$

und endlich auch dieser auf

$$\frac{3\sin^4 \psi \cdot \cos \psi \cdot d\psi}{\psi^4 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)}$$

reduziert; welcher nun die andre Hälfte der Differentialgleichung (§. 22.) ist.

§. 26. Man kann nun von hier an rückwärts gehen, und stufenweise sehen, wie man die vorgegebene Differentialgleichung hätte zerfallen und verwandeln müssen, bis man auf die erste (§. 23) gekommen wäre, welche sich unmittelbar würde haben integriren lassen. Ich sage, daß man es nun sehen könne. Aber daß man es hätte können voraussehen, oder durch nothwendig anwendbare Regeln vorausbestimmen, das ist eine ganz andre Frage. Und man sieht heraus, wie sehr der Integralcalcul in Absicht auf solche nothwendig anwendbare Regeln zurückbleibt.

§. 27. Wir können nun, um den Unterschied des Verfahrens noch klarer zu machen, die Differentialgleichung

$$2dZ = \frac{s\lambda^4 \cdot (\psi + s\psi \cdot \cos \psi) \cdot ds\psi}{\psi^4 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)}$$

vornehmen, um sie nach den Vorschriften der Integralrechnung zu behandeln. Zu diesem Ende werden wir sie ebenfalls in zweyen Theile zerfallen, und bei jedem die Irrationalität zu heben suchen, dasfern es angeht.

§. 28. Der eine Theil, wenn wir  $2dZ$  durch  $s\lambda^4$ theilen, ist

$$2dZ = \frac{ds\psi}{s\lambda^4 \cdot r(\psi^2 - \lambda^2)^2}$$

Über d. Bestimmung des körperl. Raumes ic. 443

$$\frac{\sin \psi \cdot \cos \psi \cdot d \sin \psi}{\sin^4 \lambda \cdot (\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}$$

$$\frac{\sin \psi \cdot \cos \psi \cdot d \sin \psi}{\sin^4 \lambda \cdot (\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}$$

und hat eine gedoppelte Irrationalität, weil  $\cos \psi$  in Absicht auf  $\sin \psi$  irrational ist. Um diese zu heben, dürfen wir nur

$$-\cos \psi \cdot d \cos \psi$$
 anstatt  $\sin \psi \cdot d \sin \psi$

und  $\frac{d(\cos \lambda^2 - \cos \psi^2)}{\sin \lambda^2}$  anstatt  $\frac{d(\sin^2 \psi - \sin^2 \lambda)}{\sin \lambda^2}$  setzen. Damit wird der Ausdruck in

$$\frac{\cos \psi^2 \cdot d \cos \psi}{\cos \lambda^2 \cdot d \cos \lambda}$$

$$\frac{(1 - \cos \psi^2) \cdot \sin \lambda^2 - \cos \psi^2}{(1 - \cos \lambda^2) \cdot \sin \psi^2}$$

verwandelt, welcher noch eine Irrationalität hat. Um nun auch diese zu heben, setze man

$$\frac{\cos \psi}{\cos \lambda} = \cos \alpha \Rightarrow \frac{1 - x^2}{1 + x^2}$$

Und so ist es eben der Winkel der oben (§. 21.) vorkam, und sich allenfalls auch in der Figur finden lässt.  $x$  ist die Tangente seiner Hälfte. Und schann findet sich

$$\frac{d \cos \psi}{\cos \lambda} = -4x dx$$

$$\frac{\cos \lambda}{\cos \psi} = \frac{(1 + x^2)^2}{(1 - x^2)^2};$$

$$\frac{\sin \lambda^2 - \sin \psi^2}{\cos \lambda \cos \psi} = \frac{4x}{1 + x^2};$$

$$(1 - \cos \psi^2)^2 = \frac{(1 + \cos \lambda^2 + 2x^2)(1 + \cos \lambda^2) + x^4 \cdot (\sin \lambda^2)^2}{(1 + x^2)^4}$$

Werden diese Werthe gesetzt, und die Reduction vorgenommen: so erhält man

$$+ \frac{(1 - x^2) \cdot (1 + x^2) \cdot dx}{(1 + \cos \lambda^2 + 2x^2 \cdot (1 + \cos \lambda^2) + x^4 \cdot (\sin \lambda^2)^2);}$$

einen Ausdruck, welcher rational ist, und sich daher auf Logarithmen oder Kreisbögen reduciren lässt, wenn man den Nenner in zweien Faktoren auflöst.

§. 29. Der andre Theil der Formel (§. 27.), wenn man adz ebenfalls durch  $\sin^4 \lambda$  dividirt, ist

444 V. J. S. Lamberts Anmerkungen

$$\frac{\psi \cdot d\psi}{\sqrt{\psi^4 - \lambda^2}}$$

Dieser Ausdruck hat nun zwar nur Eine Irrationalität; dagegen aber in dem Winkel  $\psi$  etwas Transcendentes; so daß jene muß gehoben, dieses vermieden werden. Um letzteres zu erhalten, muß man vor Allem das Integral von

$$\frac{d\psi}{\sqrt{\psi^4 - \lambda^2}}$$

suchen. Denn man sehe, dieses Integral sei  $= y$ ; so ist der ganze Ausdruck  $= \psi dy$ ; und daher

$$\int \psi dy = \psi y - \int y d\psi.$$

Man sehe demnach (§. 12.).

$$\frac{\lambda}{\psi} = \cos \phi;$$

$$\psi = \frac{\lambda}{\cos \phi};$$

$$d\psi = \frac{-\lambda \cdot d \cos \phi}{\cos^2 \phi};$$

$$\sqrt{\psi^4 - \lambda^2} = \frac{\lambda \cdot \sin \phi}{\cos \phi}.$$

Demnach, wenn man diese Werthe setzt, und die Reduktion vornimmt,

$$dy = \frac{d\psi}{\sqrt{\psi^4 - \lambda^2}} = \frac{-\cos \phi \cdot d \cos \phi}{\lambda^4 \cdot \sin \phi} = \frac{(1 - \sin^2 \phi) \cdot d \cos \phi}{\lambda^4}.$$

Und hieraus

$$y = \frac{\sin \phi - \frac{1}{3} \sin^3 \phi}{\lambda^4}$$

Ferner

Ferner ist

$$d\psi = \frac{ds\psi}{\cos\psi} = \frac{-s\lambda \cdot \cos\phi \cdot d\cos\phi}{\cos\phi \cdot \sqrt{\cos\phi^2 - s\lambda^2}} \\ = \frac{s\lambda \cdot s\phi \cdot ds\phi}{(1 - s\phi^2) \cdot \sqrt{\cos\lambda^2 - s\phi^2}}$$

Und daher

$$y d\psi = \frac{(s\phi^2 - \frac{1}{3}s\phi^4) \cdot ds\phi}{s\lambda^3 \cdot (1 - s\phi^2)^2 \cdot \sqrt{\cos\lambda^2 - s\phi^2}}.$$

Wird nun hier  $s\phi : \cos\lambda = 2v : (1 + v^2)$  gesetzt: so wird die Irrationalität gehoben; und man erhält einen rationalen Bruch, der sich im Integrieren auf Logarithmen oder Kreisbögen reduciren lässt.

§. 30. Man kann auch auf diese letztere Art beide Theile der Formel zusammennehmen; und so wird man

$$\frac{dz}{s\lambda^4} = s\psi dy + \int(s\psi, \cos\psi, dy) = y \cdot (\psi + s\psi \cdot \cos\psi)$$

$$-sy(d\psi + d(s\psi \cdot \cos\psi))$$

haben. Dieses giebt, wenn man  $\psi$  durch  $\phi$  ausdrückt, und die Rechnung vornimmt,

$$\frac{dz}{s\lambda^4} = \frac{3s\phi - s\phi^3}{s\lambda^4} \cdot (\text{Arc. sin. } \left(\frac{s\lambda}{\cos\phi}\right))$$

$$+ \frac{s\lambda \cdot \sqrt{\cos\lambda^2 - s\phi^2}}{1 - s\phi^2}$$

$$- \Omega \cdot \int \left( \frac{6s\phi^2 \cdot \cos\lambda^2 - (3 + 2\cos\lambda^2)s\phi^4 + s\phi^6}{3 \cdot (1 - s\phi^2)^2 \cdot \sqrt{\cos\lambda^2 - s\phi^2}} \right) \cdot ds\phi.$$

Das letzte Glied wird ebenfalls rational gemacht, wenn man  $s\phi : \cos\lambda = 2v : (1 + v^2)$  setzt.

§. 31. Eben so kann man auch, nachdem (§. 29.)

$$y = (s\phi - \frac{1}{3}s\phi^3) : s\lambda^4$$

gefunden worden, diesen Werth durch  $\psi$  ausdrücken, indem man

Sf 3

$s\phi =$

446 J. S. Lambert's Abh. über d. Befr. &c.

$$f\phi = \frac{\sqrt{f\psi^2 - f\lambda^2}}{f\psi}$$

seßt. Und so wird man, wenn man die Rechnung vornimmt und behörig reducirt,

$$\begin{aligned} \frac{2Z}{f\lambda^4} &= \frac{(2f\psi^2 + f\lambda^2)}{3f\psi^2 \cdot f\lambda^4} \cdot \sqrt{(f\psi^2 - f\lambda^2) \cdot (\psi + f\psi \cdot \cos\psi)} \\ &+ \frac{2}{f\lambda^4} \int \frac{(2 - 2\cos\psi^2 + f\lambda^2) \cdot \sqrt{\cos\lambda^2 - \cos\psi^2} \cdot d\cos\psi}{(1 - \cos\psi^2)^2} \end{aligned}$$

erhalten; wo sich das zweite Glied wiederum rational machen läßt, wenn man, wie §. 28.

$$\cos\psi : \cos\lambda = \frac{1 - x^2}{1 + x^2}$$

setzt.

§. 32. Man sieht aber aus allen diesen Methoden, daß dadurch das gesuchte Integral auf eine indirekte und sehr weitläufige Art erhalten wird.

II. Nach