

Erster Abschnitt.

Statik.

Zusammensetzung und Zerlegung der Kräfte.

(§. 14.)

1. Wirken zuerst zwei Kräfte P und Q auf einen Punkt A (Fig. 1) unter einem rechten Winkel nach den Richtungen AB und AC , und nimmt man an, daß ihre Mittelkraft R , welche nothwendig mit den beiden erstern in derselben Ebene liegen muß, die Richtung AD hat, wofür $\angle BAD = x$, folglich $\angle CAD = \frac{\pi}{2} - x = x'$ seyn soll; so zeigt eine ganz einfache Betrachtung, daß jede der beiden Seitenkräfte P und Q auf irgend eine Weise von ihrer Mittelkraft R und dem entsprechenden Winkel x oder x' abhängen muß, so daß, wenn F irgend ein Functionszeichen vorstellt, sofort $P = F(R, x)$ und eben so $Q = F(R, x')$ gesetzt werden kann. Da sich jedoch das Gesetz der Abhängigkeit zwischen P, R, x offenbar nicht ändern darf, wie groß oder klein man auch die beliebig zu wählende oder zum Grunde zu legende Kräfteeinheit (ob man das Loth, Pfund u. s. w. zur Einheit nimmt) annehmen mag, so folgt als nähere Bestimmung der Form:

$$P = R \varphi(x) \dots (1) \text{ und } Q = R \varphi(x') \dots (2),$$

wobei φ ein zwar noch unbestimmtes, jedoch in beiden Relationen (1) und (2) einerlei Bedeutung habendes Functionszeichen ist.

Unter dieser Form bleibt die Abhängigkeit jeder Seitenkraft von der Mittelkraft und dem eingeschlossenen Winkel in der That ungeändert, wie sich auch die Kräfteeinheit ändern mag, d. h. die Relationen (1) und (2) bleiben dieselben, wenn man auch diese Einheit n Mal größer oder kleiner nimmt,

weil in diesen beiden Fällen P, Q und R beziehungsweise in $\frac{P}{n}, \frac{Q}{n}, \frac{R}{n}$ oder nP, nQ, nR übergehen, wodurch in diesen Relationen der Factor $\frac{1}{n}$ oder n wieder wegfällt

2. Zieht man durch den Punct A unter einem beliebigen Winkel \varkappa mit AD die Gerade AG und darauf perpendicular jene EF , setzt $W. EAB = y$, wodurch $W. FAC = \frac{\pi}{2} - y = y'$ und $\varkappa = \frac{\pi}{2} - (x + y)$ wird, und zerlegt die Kraft P in zwei nach den (ebenfalls wieder einen rechten Winkel einschließenden) Richtungen AG und AE wirkende Seitenkräfte p und p' , so wie die Kraft Q in q und q' nach den Richtungen AG und AF ; so hat man nach dem nämlichen Gesetze, welches durch die vorigen Relationen (1) und (2) ausgedrückt ist, wegen $W. BAG = y'$ und $W. CAG = y$, sofort:

$$\left. \begin{aligned} p' &= P \varphi(y), & p &= P \varphi(y') \\ q' &= Q \varphi(y'), & q &= Q \varphi(y) \end{aligned} \right\} (3),$$

wobei φ durchaus dieselbe Bedeutung wie in den Relationen (1) und (2) hat.

3. Läßt man AG mit AD zusammenfallen, wodurch $\varkappa = 0$ $y = \frac{\pi}{2} - x = x'$ und $y' = \frac{\pi}{2} - y = x$ wird, so erhält man aus diesen Relationen (3), wenn unter einem die aus (1) und (2) folgenden Werthe für $\varphi(x)$ und $\varphi(x')$, d. i. $\frac{P}{\mathfrak{R}}$ und $\frac{Q}{\mathfrak{R}}$ gesetzt werden:

$$\left. \begin{aligned} p' &= P \varphi(x') = \frac{PQ}{\mathfrak{R}}, & q' &= Q \varphi(x) = \frac{PQ}{\mathfrak{R}} \\ p &= P \varphi(x) = \frac{P^2}{\mathfrak{R}}, & q &= Q \varphi(x') = \frac{Q^2}{\mathfrak{R}} \end{aligned} \right\}$$

Nun wirken aber von den vier Kräften p, q, p', q' , welche jene beiden P und Q ersetzen und mit diesen also auch dieselbe Resultirende \mathfrak{R} besitzen müssen, die beiden erstern nach einerlei Richtung AG oder AD , und die letztern nach gerad entgegengesetzten Richtungen AE und AF , so, daß sich diese letzteren, weil sie, wie die vorigen Relationen oder Werthe von p' und q' zeigen, gleich groß sind, aufheben und die Summe $p + q$ sofort die Resultirende \mathfrak{R} bildet, wodurch

$$\mathfrak{R} = \frac{P^2}{\mathfrak{R}} + \frac{Q^2}{\mathfrak{R}} \quad \text{oder} \quad \mathfrak{R}^2 = P^2 + Q^2 \quad \dots (1)$$

wird. Es kann daher die aus den beiden Seitenkräften P und Q hervorgehende Mittelkraft \mathfrak{R} ihrer Größe nach durch die Diagonale AD des Rechteckes BC vorgestellt werden, in welchen die Seiten AB und AC den Kräften P und Q proportional abgeschnitten sind oder geradezu diese Kräfte vorstellen.

4. Um ferner auch die Richtung dieser Mittelkraft \mathfrak{R} zu bestimmen, welche, wie bereits bemerkt, in der Ebene der Seitenkräfte liegen muß, so gehen wir auf die aus der Zerlegung von P und Q erhaltenen vier Seitenkräfte p, q, p', q' zurück, wovon die beiden erstern die nach AG wirkende Mittelkraft $p + q$ und die beiden letztern, je nachdem p' oder q' die gröfsere ist, die nach AE oder AF wirksame Mittelkraft $p' - q'$ oder $q' - p'$ geben, so, dafs wenn man (was ganz gleichgiltig ist) den ersten dieser beiden Fälle annimmt, auf den Punct A die zwei Kräfte $p + q$ und $p' - q'$ nach den auf einander perpendicularen Richtungen AG und AE wirken, welche sofort mit den ursprünglichen beiden Kräften P und Q die nämliche Resultirende \mathfrak{R} besitzen müssen, und, wie wir vorläufig angenommen haben, in die Richtung AD fallen soll.

Nun folgt aber wieder nach den ersten Relationen (1) oder (2):

$$p' - q' = \mathfrak{R} \varphi(x + y) \quad \text{und} \quad p + q = \mathfrak{R} \varphi(z),$$

oder wenn man für p, q, p', q' die Werthe aus den vorigen Gleichungen (3), dabei die Werthe von P und Q aus (1) und (2) substituirt, ferner Kürze halber $\varphi(x') = \varphi(90^\circ - x) = \varphi'(x)$ und eben so $\varphi(y') = \varphi(90^\circ - y) = \varphi'(y)$, $\varphi(z) = \varphi[90^\circ - (x + y)] = \varphi'(x + y)$ setzt und dann durchaus mit dem Factor R abkürzt, auch:

$$\varphi(x + y) = \varphi(x)\varphi(y) - \varphi'(x)\varphi'(y) \dots (4)$$

$$\varphi'(x + y) = \varphi(x)\varphi'(y) + \varphi(y)\varphi'(x) \dots (5)$$

5. Nun muß für jeden reellen Werth von x der Quotient $\frac{Q}{x} < \mathfrak{R}$

und $> P$ seyn. Denn könnte erstens $\frac{Q}{x} \geq \mathfrak{R}$, d. i. $Q \geq \mathfrak{R}x$ seyn, so müfste eben so $P \geq \mathfrak{R}x'$, also $P + Q \geq \mathfrak{R}(x + x')$, nämlich $P + Q \geq \mathfrak{R} \frac{\pi}{2}$, folglich $P^2 + Q^2 + 2PQ \geq \mathfrak{R}^2 \frac{\pi^2}{4}$, oder wegen $P^2 + Q^2 = \mathfrak{R}^2 (1 \text{ in } \mathfrak{B}.)$ auch

$$2PQ \geq \mathfrak{R}^2 \left(\frac{\pi^2}{4} - 1 \right) \quad \text{oder} \quad \frac{2PQ}{\mathfrak{R}^2} \geq \frac{(3.14)^2}{4} - 1,$$

d. i. $\frac{2PQ}{P^2 + Q^2} \geq 1.46 \dots$ Statt finden, was jedoch nicht möglich ist, indem bekanntlich für was immer für zwei reelle Gröfsen P und Q stets $P^2 + Q^2 \geq 2PQ$, also $\frac{2PQ}{P^2 + Q^2} \leq 1$ seyn muß.

Könnte aber zweitens $\frac{Q}{x} \leq P$, d. i. $Q \leq Px$ seyn, so müfste auf gleiche Weise auch $P \leq Qx'$ oder, wenn man zusammen multi-

plicirt, $PQ \leq P Q x x'$, d. i. $x x' \geq 1$. . (a) seyn. Da nun aber die Summe der beiden Gröfsen x, x' constant, d. i. $x + x' = \frac{\pi}{2}$ ist, so wird, wie hekannt, ihr Product am grössten für $x' = x$, also hier für $x = x' = \frac{\pi}{4}$, so, das dieses grösste Product sofort $x x' = \frac{\pi^2}{16} = .61$ ist, womit die vorige Relation (a) im Widerspruche steht, diese daher ebenfalls nicht bestehen kann.

Da also der genannte Quotient $\frac{Q}{x}$ stets zwischen den Grenzen \mathfrak{R} und P liegt, diese Grenzen aber einander um so näher rücken, je kleiner x wird und diese endlich für $x = 0$ (wofür auch $Q = 0$ wird) zusammenfallen und dann $P = \mathfrak{R}$ ist, so wird dafür auch dieser Quotient $\frac{Q}{x} = \mathfrak{R}$, oder wegen $Q = \mathfrak{R} \varphi'(x)$ sofort $\frac{\varphi'(x_0)}{x_0} = 1$ und aus der Relation (1) ebenfalls für $x = 0$, $\varphi(x_0) = 1$, d. h. die gesuchte Function φ muß die Eigenschaft besitzen, das sowohl $\varphi(x)$ als auch der Quotient $\frac{\varphi'(x)}{x} = \frac{\varphi(90^\circ - x)}{x}$ für $x = 0$ gleich 1 wird, so wie auch überdiess aus der vorigen Relation $Q = \mathfrak{R} \varphi'(x)$, wegen $Q = 0$, noch $\varphi'(x_0) = 0$ folgt

Diese Eigenschaften, verbunden mit den Relationen (4) und (5) geben (*Burg's* Lehrbuch der höhern Mathematik. Bd. I. S. 329) $\varphi(x) = \text{Cos } x$, folglich $\varphi'(x) = \text{Sin } x$, so, das also dadurch die Natur und Bedeutung des oben angenommenen Functionszeichens φ vollkommen bestimmt ist und sonach die Seitenkräfte P und Q nach den obigen Relationen (1) und (2) durch

$$P = \mathfrak{R} \text{Cos } x \text{ und } Q = \mathfrak{R} \text{Cos } x' = \mathfrak{R} \text{Sin } x$$

ausgedrückt werden, oder die in **3.** erwähnte Diagonale AD des Rechteckes BC zugleich auch die Richtung der Resultirenden \mathfrak{R} darstellt *).

6. Zerlegt man also irgend eine Kraft \mathfrak{R} in zwei auf einander senkrecht wirkende Seitenkräfte P und Q , so ist jede derselben gleich dem Producte aus der

*) Wir haben diese Art der Entwicklung und Beweisführung zum ersten Male im XIX. Bde der Jahrbücher des k. k. polyt. Institutes bekannt gemacht.

Mittelkraft in den Cosinus des eingeschlossenen Winkels.

Schneidet man auf den Richtungen AN , AM der beiden gegebenen Kräfte P und Q die Stücke AB , AC diesen Kräften proportional ab, construirt aus diesen Puncten B , C das Rechteck BC und zieht darin die Diagonale AD , so stellt diese die Resultirende \mathfrak{R} sowohl der Größe als Lage nach vor.

7. Schließen die Richtungen der Kräfte P , Q keinen rechten, sondern einen beliebigen Winkel BAC (Fig. 2) ein, so schneide man zur Bestimmung ihrer Mittelkraft darauf die Stücke AB und AC diesen Kräften proportional ab, ergänze aus diesen Puncten B , C das Parallelogramm $ABDC$, ziehe die Diagonale AD , darauf perpendicular die Geraden FAE , CG und BH , so wie noch mit dieser Diagonale parallel die Geraden CF und BE ; so erhält man dadurch die beiden Rechtecke FG und EH , in welchen, wie man sogleich sieht, $AE = AF \dots (m)$ und $AG = HD \dots (n)$ ist. Da man sich aber zufolge des vorigen Satzes in Nr. 6 die Kraft P in die zwei auf einander senkrecht wirkende Seitenkräfte AE und AH , so wie die Kraft Q in die beiden Seitenkräfte AF und AG zerlegt denken kann, wodurch statt der beiden Kräfte P und Q die vier gleich geltenden, dieselbe Resultirende \mathfrak{R} besitzenden Kräfte AE , AF , AG , AH entstehen, und da sich davon die beiden erstern als gleich und entgegengesetzt wirkend aufheben, dagegen die beiden letztern nach einerlei, und zwar nach der Richtung AD wirken, deren Mittelkraft daher $= AH + AG$ oder wegen $AG = HD$ auch $= AH + HD = AD$ ist; so stellt diese Diagonale AD zugleich auch die Resultirende \mathfrak{R} aus den beiden Kräften P und Q vor.

Bestimmung der Mittelkraft oder der Seitenkräfte durch Rechnung.

8. Schließen die Richtungen der auf den Punct A (Fig. 2) wirkenden beiden Kräfte P und Q den Winkel $CAB = \alpha$ ein, und bezeichnet man den Winkel BAD , welchen die Seitenkraft P mit der Resultirenden \mathfrak{R} bildet, durch φ ; so hat man ganz einfach durch die Auflösung des Dreieckes ABD , in welchem $AB = P$, $BD = Q$, $AD = \mathfrak{R}$, Winkel $DAB = \varphi$, W. $ADB = \alpha - \varphi$ und W. $ABD = 180^\circ - \alpha$ ist, nach bekannten Regeln:

$$(1) \mathfrak{R} = \sqrt{(P^2 + Q^2 + 2PQ \cos \alpha)}, \quad (2) P = \frac{\mathfrak{R} \sin(\alpha - \varphi)}{\sin \alpha},$$

$$(3) Q = \frac{\mathfrak{R} \sin \varphi}{\sin \alpha}, \quad (4) \cos \varphi = \frac{P + Q \cos \alpha}{\mathfrak{R}},$$

$$(5) \cos(\alpha - \varphi) = \frac{Q + P \cos \alpha}{\mathfrak{R}} \quad \text{und} \quad (6) \text{Tang } \varphi = \frac{Q \sin \alpha}{P + Q \cos \alpha}.$$

Alle diese Formeln lassen sich auch auf die bekannte Weise (*Burg's* Compend. der höhern Mathem. Cap. IV.; dessen „Sammlung trigonometrischer Formeln.“ S. 41; oder dessen Handbuch der geradlinigen und sphärischen Trigonometrie) für die Anwendung der Logarithmen einrichten.

9. Für den besondern Fall, als die Seitenkräfte einen rechten Winkel einschließen, gehen diese Formeln, wegen $\alpha = 90^\circ$, in die folgenden einfachern über:

$$(1) \mathfrak{R} = \sqrt{(P^2 + Q^2)}, \quad (2) P = \mathfrak{R} \cos \varphi, \quad (3) Q = \mathfrak{R} \sin \varphi$$

$$\text{und} \quad (4) \text{Tang } \varphi = \frac{Q}{P},$$

was sofort auch mit den in 3. und 5. entwickelten Relationen übereinstimmt.

Beispiel. Wirken auf einen Punct *A* (Fig. 2) die zwei Kräfte $P = 48.34$ und $Q = 26.52$ Pfund unter einem Winkel von $\alpha = 99^\circ, 24', 13''$; so erhält man nach den Formeln (1) und (6) in 8. $\mathfrak{R} = 55.62$ Pf. und $\varphi = 40^\circ, 22', 26.6''$, wodurch sofort die Größe und Lage der Mittelkraft gegeben ist.

Gleichgewichtsbedingungen für drei auf einen Punct wirkende, in einerlei Ebene liegende Kräfte.

(§ 16. Anmerkung.)

10. Wirken auf den freibeweglichen Punct *A* (Fig. 3) nach den durch die Pfeile angedeuteten Richtungen die in einerlei Ebene liegenden Kräfte P_1, P_2, P_3 , und sollen diese unter sich im Gleichgewichte stehen; so muß nothwendig die Resultirende aus irgend zwei dieser Kräfte, z. B. jene von P_1 und P_2 mit der dritten Kraft P_3 im Gleichgewichte, dieser also gleich und gerade entgegengesetzt seyn, es muß nämlich, wenn die Geraden *AB, AC, AD* diese drei Kräfte darstellen, die Diagonale *AE* des Parallelogrammes *BC* mit *AD* gleich groß seyn und in der Verlängerung der Geraden *DA* liegen.

Bezeichnet man nun die gegebenen Winkel *CAB, BAD, CAD*

beziehungsweise durch $\widehat{P_1 P_2}$, $\widehat{P_1 P_3}$, $\widehat{P_2 P_3}$; so hat man aus dem Dreiecke ABE , wegen $AB = P_1$, $BE = P_2$ und $AE = AD = P_3$ sofort:

$P_1 : P_2 : P_3 = \sin AEB : \sin BAE : \sin ABE$,
oder auch (da zwei Nebenwinkel einerlei Sinus haben):

$P_1 : P_2 : P_3 = \sin \widehat{P_2 P_3} : \sin \widehat{P_1 P_3} : \sin \widehat{P_1 P_2}$,
wornach also jede Kraft dem Sinus des Winkels der beiden übrigen Kräfte proportional ist.

Bestimmung der Resultirenden aus einer beliebigen Anzahl von Kräften, welche auf einen frei beweglichen Punkt wirken und in ein und derselben Ebene liegen.

(§. 16)

11. Wirken auf den Punkt A (Fig. 4) die Kräfte $P, P_1, P_2, P_3 \dots$ nach den angedeuteten Richtungen in einerlei Ebene, so lege man zur Bestimmung ihrer Resultirenden in derselben Ebene durch den Punkt A ein beliebiges rechtwinkeliges Achsensystem XX', YY' , bezeichne die als bekannt anzusehenden oder gegebenen Winkel, welche die Kräfte $P, P_1 \dots$ mit der Achse der x bilden, der Reihe nach und nach einerlei Richtung (von den positiven x gegen die positive y) gezählt, durch $\alpha, \alpha_1, \alpha_2 \dots$ und zerlege endlich die Kraft P in zwei (auf einander senkrechte) Seitenkräfte p, q , wovon die erstere nach AX , die letztere nach AY wirkt, eben so P_1 in zwei Kräfte p_1, q_1 nach AX' und AY , die Kraft P_2 in p_2 und q_2 nach AX' und AY' u. s. w., so hat man nach Nr. 5: $p = P \cos \alpha$, $q = P \sin \alpha$, $p_1 = P_1 \cos \alpha_1$, $q_1 = P_1 \sin \alpha_1$, $p_2 = P_2 \cos \alpha_2$, $q_2 = P_2 \sin \alpha_2$ u. s. w., wobei die Kräfte p positiv oder negativ ausfallen, d. h. von A gegen X oder von A gegen X' hin wirken, je nachdem der entsprechende Winkel α im 1ten oder 4ten, oder im 2ten oder 3ten Quadranten liegt; eben so fallen die nach der Achse YY' wirksamen Seitenkräfte q positiv oder negativ aus, wirken nämlich von A gegen Y oder von A gegen Y' , je nachdem der betreffende Winkel α im 1ten oder 2ten, oder im 3ten oder 4ten Quadranten liegt.

12. Bezeichnet man die algebraische Summe der Kräfte p , d. i. die Resultirende aus allen auf der Achse der x wirksamen Seitenkräfte

durch P' und eben so die Resultirende aus allen nach der Achse der y wirkenden Seitenkräfte q durch Q' ; so wird

$$P' = p + p_1 + p_2 + \dots \text{ und } Q' = q + q_1 + q_2 + \dots \text{ d. i.}$$

$$(1) \quad P' = P \cos \alpha + P_1 \cos \alpha_1 + \dots = \Sigma(P \cos \alpha)$$

$$(2) \quad Q' = P \sin \alpha + P_1 \sin \alpha_1 + \dots = \Sigma(P \sin \alpha),$$

wobei sich die richtigen Zeichen der einzelnen Glieder je nach den Werthen der Winkel $\alpha, \alpha_1 \dots$ von selbst ergeben. Dadurch fallen die Kräfte P' und Q' positiv oder negativ aus, wodurch dann auch die Richtung bekannt ist, nach welcher diese beiden Kräfte (ob von A gegen X oder X' , oder von A gegen Y oder Y') wirksam sind.

Legt man den Fall zum Grunde, in welchem P' und Q' positiv ausfallen, diese Kräfte also nach AX und AY wirken, folglich ihre Resultirende in den 1ten Quadranten AXY fällt (für $-P'$, $+Q'$ fällt diese in den 2ten, für $-P'$, $-Q'$ in den 3ten, so wie für $+P'$, $-Q'$ in den 4ten Quadranten), bezeichnet die Gröfse dieser Resultirenden mit \mathfrak{R} , so wie ihren Neigungswinkel mit der Achse der x durch φ ; so erhält man nach den Relationen in **9.**:

$$(3) \quad \mathfrak{R} = \sqrt{(P'^2 + Q'^2)} \quad \text{und} \quad (4) \quad \text{Tang } \varphi = \frac{Q'}{P'}$$

Beispiel. Wirken z. B. auf den Punct A vier Kräfte, $P = 12$, $P_1 = 40$, $P_2 = 15$ und $P_3 = 10$, unter den Winkeln mit der Achse XX' von $\alpha = 30^\circ 12'$, $\alpha_1 = 112^\circ 25' 16''$, $\alpha_2 = 234^\circ 48' 24''$ und $\alpha_3 = 342^\circ 12' 8''$; so findet man nach den vorigen Relationen (1) und (2):

$$P' = 10.3713 - 15.2564 - 8.6451 + 9.5214 = -4.0088$$

$$\text{und} \quad Q' = 6.0362 + 18.4881 - 12.2582 - 3.0566 = +9.2095,$$

so dafs also die Mittelkraft aus den Seitenkräften p von A gegen X' , und jene aus den Seitenkräften q von A nach Y wirksam ist, daher die gesuchte Resultirende \mathfrak{R} im 2ten Quadranten $X'AY$ liegt.

Nach den weitem Relationen (3) und (4) findet man ferner mit diesen Werthen von P' und Q' sofort:

$$\mathfrak{R} = \sqrt{100.8854} = 10.0441 \quad \text{und} \quad \varphi = 113^\circ 31' 22.8''.$$

13. Bedingungen des Gleichgewichtes. Da für das Gleichgewicht der Kräfte ihre Resultirende $\mathfrak{R} = 0$ seyn muß, so erhält man als Bedingungsgleichungen für diesen Fall aus der vorigen Relation (3) sofort $P' = 0$ und $Q' = 0$, d. i. (Relat. 1 und 2)

$$P \cos \alpha + P_1 \cos \alpha_1 + P_2 \cos \alpha_2 + \dots = 0 \quad \text{oder} \quad \Sigma(P \cos \alpha) = 0,$$

$$P \sin \alpha + P_1 \sin \alpha_1 + P_2 \sin \alpha_2 + \dots = 0 \quad \text{oder} \quad \Sigma(P \sin \alpha) = 0.$$

Findet das Gleichgewicht nicht Statt, so läfst sich dieses ganz einfach durch Hinzufügung einer neuen Kraft, welche der Resultirenden der vorhandenen Kräfte gleich und entgegengesetzt ist, herstellen.

Zusammensetzung von Kräften, welche auf einen Punct wirken, jedoch in verschiedenen Ebenen liegen.

(§. 17.)

14. Wirken drei Kräfte P , Q , R auf einen frei beweglichen Punct A (Fig. 5) nach den wechselweise auf einander perpendikulären Richtungen AB , AC , AD , und schneidet man diese eben genannten Linien den Kräften proportional ab; so stellt die Diagonale AG des aus den Puncten B , C , D ergänzten rechtwinkligen Parallelepipeds die Resultirende \mathfrak{R} aus diesen Kräften vor, und zwar ist wegen $AG^2 = AB^2 + AC^2 + AD^2$ sofort

$$\mathfrak{R} = \sqrt{(P^2 + Q^2 + R^2)} \dots (1),$$

und wenn man die Winkel, welche die Diagonale AG mit den drei Seiten AB , AC , AD bildet, der Reihe nach mit a , b , c bezeichnet, auch

$$\cos a = \frac{P}{\mathfrak{R}}, \quad \cos b = \frac{Q}{\mathfrak{R}}, \quad \cos c = \frac{R}{\mathfrak{R}} \dots (2),$$

wobei noch überdies die Relation (*Burg's Compendium* §. 558):

$$\cos a^2 + \cos b^2 + \cos c^2 = 1$$

Statt findet, welche als Rechnungscontrolle benützt werden kann.

15. Wirken die Kräfte, deren Anzahl überhaupt beliebig seyn kann, unter schiefen Winkeln auf den freien Punct A (Fig. 6), so lege man durch diesen Angriffspunct drei Coordinatenachsen AX , AY , AZ rechtwinklig auf einander und bezeichne die Winkel, welche die Kraft P mit diesen genannten Achsen bildet, der Reihe nach mit α , β , γ , eben so jene der Kraft P_1 mit α_1 , β_1 , γ_1 , jene der Kraft P_2 mit α_2 , β_2 , γ_2 u. s. w., zerlege ferner die Kraft P in drei auf einander senkrechte und zwar nach den Richtungen AX , AY , AZ wirkende Seitenkräfte p , q , r , eben so P_1 in p_1 , q_1 , r_1 , die Kraft P_2 in die Seitenkräfte p_2 , q_2 , r_2 u. s. w.; so erhält man nach den Relationen (2) der vorigen Nummer:

$$p = P \cos \alpha, \quad q = P \cos \beta, \quad r = P \cos \gamma$$

und eben so

$$p_1 = P_1 \cos \alpha_1, \quad q_1 = P_1 \cos \beta_1, \quad r_1 = P_1 \cos \gamma_1$$

u. s. w. fort.

Durch diese Zerlegung erhält man aber anstatt der ursprünglichen Kräfte P , P_1 , $P_2 \dots$ drei Gruppen von Kräften, welche nach den

auf einander perpendikulär stehenden Achsen XX' , YY' und ZZ' auf den Punkt A wirken, so daß, wenn man ihre Resultirenden beziehungsweise durch P' , Q' , R' bezeichnet, sofort

$$(m) \quad P' = p + p_1 + p_2 + \dots, \quad Q' = q + q_1 + q_2 + \dots, \\ R' = r + r_1 + r_2 + \dots \quad \text{wird.}$$

Bezeichnet man aber die Resultirende aus den ursprünglichen Kräften P , P_1 , $P_2 \dots$, welche zugleich auch jene dieser drei Kräfte P' , Q' , R' , ist, mit \mathfrak{R} , und die Winkel, welche ihre Richtung mit den drei Achsen XX' , YY' , ZZ' bildet, durch a , b , c ; so hat man unmittelbar nach 14. (Relat. 1 und 2)

$$\mathfrak{R} = \sqrt{(P'^2 + Q'^2 + R'^2)} \quad \text{und} \\ \cos a = \frac{P'}{\mathfrak{R}}, \quad \cos b = \frac{Q'}{\mathfrak{R}}, \quad \cos c = \frac{R'}{\mathfrak{R}},$$

wodurch die Größe und Lage der Resultirenden gegeben ist.

Substituirt man für P' , Q' , R' und darin für p , q , $r \dots$ die vorigen Werthe, so wird:

$$P' = P \cos \alpha + P_1 \cos \alpha_1 + \dots = \Sigma(P \cos \alpha), \\ Q' = P \cos \beta + P_1 \cos \beta_1 + \dots = \Sigma(P \cos \beta), \\ R' = P \cos \gamma + P_1 \cos \gamma_1 + \dots = \Sigma(P \cos \gamma).$$

Anmerkung 1. Für das Gleichgewicht der angenommenen Kräfte müssen die drei Gleichungen $P' = 0$, $Q' = 0$, $R' = 0$ bestehen. Wäre z. B.

bloß $R' = 0$, so wäre nach der vorhergehenden Relation $\cos c = \frac{0}{\mathfrak{R}} = 0$

oder $c = 90^\circ$, zum Beweis, daß in diesem Falle die Resultirende in die Ebene der Achsen XX' , YY' fällt. Wäre außerdem auch $Q' = 0$, so würde auch noch $b = 90^\circ$, zum Zeichen, daß jetzt die Resultirende \mathfrak{R} mit der Achse XX' zusammenfällt.

Anmerkung 2. Ist der Angriffspunct der Kräfte nicht vollkommen frei, sondern z. B. gezwungen, auf einer gegebenen krummen Fläche oder Linie zu bleiben, auf welcher er sich übrigens wieder ganz frei soll bewegen können, so ist es für das Gleichgewicht nicht mehr nothwendig, daß die Resultirende aus allen diesen Kräften gleich Null sey, sondern es reicht hin, daß diese auf der Fläche oder Linie normal stehe, indem sie dann von dem Widerstande der Fläche oder Curve aufgehoben wird. Diese Betrachtung führt im erstern dieser beiden Fälle zu zwei, im letztern zu einer Bedingungsgleichung, und zwar, wenn $F = \varphi(x, y, z) = 0$ die Gleichung der krummen Fläche ist; so sind diese für den erstern Fall:

$$P' \left(\frac{dF}{dy} \right) - Q' \left(\frac{dF}{dx} \right) = 0 \quad \text{und} \quad P' \left(\frac{dF}{dz} \right) - R' \left(\frac{dF}{dx} \right) = 0$$

und für den letztern:

$$P' dx + Q' dy + R' dz = 0.$$

Allgemeine Bestimmung des Mittelpunctes paralleler Kräfte.

(§. 23.)

16. Wirken auf ein System von beliebigen, fest mit einander verbundenen Puncten $M, M_1, M_2 \dots$ (Fig. 7) nach parallelen, sonst aber beliebigen Richtungen die Kräfte $P, P_1, P_2 \dots$, so beziehe man, zur Bestimmung ihrer Resultirenden, dieses System auf irgend drei rechtwinkelige Coordinatenachsen AX, AY, AZ , und bezeichne die Coordinaten des Angriffspunctes M durch x, y, z , jene des Punctes M_1 durch x_1, y_1, z_1 u. s. w., so wie endlich jene des Angriffspunctes der Resultirenden R , d. i. des Mittelpunctes der parallelen Kräfte durch X, Y, Z ; fälle ferner aus diesen Puncten M, M_1, \dots auf die Ebene der xy die Perpendikel $Mm = z, M_1 m_1 = z_1, M_2 m_2 = z_2$ u. s. w. und ziehe in der durch z, z_1 gedachten Ebene $M_1 m$ durch M die Gerade MB parallel zu $m m_1$ (als Durchschnittslinie der beiden Ebenen $M_1 m$ und xy). Dieß vorausgesetzt, liegt der Angriffspunct N der Mittelkraft aus den beiden Kräften P, P_1 , je nachdem diese nach einerlei oder nach entgegengesetzten Richtungen wirken (§§. 20 und 21), entweder in der bestimmten Geraden MM_1 oder in ihrer Verlängerung; nimmt man hier den ersten Fall an, da sich auch der letztere leicht darauf zurückführen läßt, so hat man (§. 20), da diese Mittelkraft $= P + P_1$ ist:

$$P_1 : (P + P_1) = MN : MM_1 = NC : M_1 B$$

(wenn man auch noch aus N auf die Ebene der xy das in der Ebene $M_1 m$ liegende Perpendikel Nn fällt), nämlich $(P + P_1)NC = P_1 \cdot M_1 B$, oder wenn man beiderseits die identische Gleichung

$$(P + P_1)Cn = P \cdot Mm + P_1 \cdot Bm_1$$

(wegen $Cn = Mm = Bm_1$) addirt und reducirt, auch

$$(P + P_1)Nn = P \cdot Mm + P_1 \cdot M_1 m_1 = Pz + P_1 z_1;$$

es ist nämlich, wenn man das Product aus der Kraft in das aus ihrem Angriffspunct auf die Ebene der xy gefällte Perpendikel Moment dieser Kraft in Bezug auf diese Ebene nennt, sofort das Moment der Mittelkraft gleich der Summe der Momente der beiden Seitenkräfte.

Ist ferner N_1 der Angriffspunct der Resultirenden $P + P_1 + P_2$ aus dieser Mittelkraft $P + P_1$ und der dritten in M_2 wirkenden parallelen Kraft P_2 , und zieht man wieder $N_1 n_1$ perpendicular auf die Ebene xy ; so hat man eben so nach diesem Satze:

$(P + P_1 + P_2)N_1 n_1 = (P + P_1)Nn + P_2 \cdot M_2 m_2$,
 oder wenn man für $(P + P_1)Nn$ den vorigen Werth setzt:

$$(P + P_1 + P_2)N_1 n_1 = P z + P_1 z_1 + P_2 z_2,$$

wobei diese Summen immer nur im algebraischen Sinne zu verstehen sind.

Fährt man nun auf diese Weise fort, bis auch die letzte parallele Kraft verbunden ist, so erhält man endlich die Relation:

$$\Re Z = P z + P_1 z_1 + P_2 z_2 + \dots = \Sigma(P z) \quad (k),$$

wobei

$$\Re = P + P_1 + P_2 + \dots = \Sigma(P) \quad \text{ist.}$$

17. Fällt man nun auch auf die beiden übrigen coordinirten Ebenen der xz und yz aus den oben genannten Angriffspuncten $M, M_1 \dots$ die Perpendikel, so sind diese nichts anders als beziehungsweise die Ordinaten $y, y_1 \dots$ und $x, x_1 \dots$ der Punkte $M, M_1 \dots$ und man erhält analog mit der vorigen Relation (k) eben so $\Re Y = \Sigma(Py)$ und $\Re X = \Sigma(Px)$, so, daß man also zur Bestimmung des Mittelpunctes der parallelen Kräfte die nachstehenden Gleichungen hat:

$$\left. \begin{aligned} \Re X &= Px + P_1 x_1 + \dots = \Sigma(Px) \\ \Re Y &= Py + P_1 y_1 + \dots = \Sigma(Py) \\ \Re Z &= Pz + P_1 z_1 + \dots = \Sigma(Pz) \end{aligned} \right\} (1)$$

und $\Re = P + P_1 + \dots = \Sigma(P) \dots (2),$

aus welchen sich für diesen Punct die Coordinaten ergeben:

$$X = \frac{\Sigma(Px)}{\Sigma(P)}, \quad Y = \frac{\Sigma(Py)}{\Sigma(P)}, \quad Z = \frac{\Sigma(Pz)}{\Sigma(P)} \dots (3)$$

und wobei die sämtlichen Summen im algebraischen Sinne zu nehmen sind.

18. Liegen die sämtlichen Angriffspuncte $M, M_1 \dots$ in ein und derselben Ebene, und nimmt man diese zur Vereinfachung der Rechnung als eine der drei coordinirten Ebenen, z. B. zur Ebene der xy ; so werden die sämtlichen durch $z, z_1, z_2 \dots$ bezeichneten Ordinaten Null, und man erhält aus der 3ten der vorigen Relationen (1) $\Re Z = 0$, also, wenn \Re nicht Null ist (d. h. das Gleichgewicht nicht besteht), $Z = 0$, zum Beweis, daß in diesem Falle der Mittelpunct der parallelen Kräfte in derselben Ebene der Angriffspuncte $M, M_1 \dots$ liegt.

Zur Bestimmung dieses Punctes genügen daher (die Punkte $M, M_1 \dots$ auf zwei in dieser Ebene gezogene rechtwinkelige Achsen bezogen) die

beiden Gleichungen: $\Re X = \Sigma(Px)$ und $\Re Y = \Sigma(Py)$, wobei $\Re = \Sigma(P)$ ist.

19. Liegen dagegen die sämmtlichen Punkte $M, M_1 \dots$ in einer geraden Linie und nimmt man diese zur Achse der x , so erhält man aus den beiden letzten der Relationen (1) in **17.** wegen

$y = y_1 = y_2 = \dots = 0$ und $z = z_1 = z_2 \dots = 0$, wenn das Gleichgewicht nicht Statt hat, also \Re nicht Null ist (da für das Gleichgewicht dieser Punkt X, Y, Z ohnehin nicht besteht), sofort $Y = 0, Z = 0$, zum Zeichen, dafs in diesem Falle (wie es ohnehin bekannt) der Mittelpunkt der parallelen Kräfte in der nämlichen Geraden liegt.

Satz der statischen Momente.

(§. 32.)

20. Wirken auf einen frei beweglichen Punkt A (Fig. 8) beliebig viele in ein und derselben Ebene liegende Kräfte $P, P_1, P_2 \dots$ nach den angedeuteten Richtungen, und fällt man aus irgend einem, in derselben Ebene liegenden Punkt O auf die Richtungen der Kräfte oder deren Verlängerungen die Perpendikel $Oa, Oa_1 \dots$ und bezeichnet ihre Gröfse oder Länge beziehungsweise durch $p, p_1, p_2 \dots$ so sind Pp, P_1p_1 u. s. w. die statischen Momente dieser Kräfte in Beziehung auf den Punkt O .

Nimmt man die durch diesen Punkt O und den Angriffspunkt A gezogene Gerade XX' zur Abscissen- und die durch A darauf perpendikuläre Gerade YY' zur Ordinatenachse, bezeichnet die Winkel, welche die Kräfte $P, P_1 \dots$ mit XX' einschliessen, wie in Nr. **11** durch $\alpha, \alpha_1, \alpha_2 \dots$ zerlegt wieder, wie dort, jede dieser Kräfte in zwei auf einander senkrechte Seitenkräfte, nämlich nach AX und AY , und bezeichnet gerade so wie dort die Mittelkraft aus allen nach der Achse XX' wirksamen Seitenkräfte mit P' , so wie jene nach YY' wirkenden Kräfte mit Q' , so, dafs also (wie in **11.**) $P' = P \cos \alpha + P_1 \cos \alpha_1 + \dots$ und $Q' = P \sin \alpha + P_1 \sin \alpha_1 + \dots$ wird; so hat man aus dieser letztern Relation, wenn man den beliebigen Abstand $AO = u$ setzt, wodurch

$$\sin \alpha = \frac{p}{u}, \quad \sin \alpha_1 = \frac{p_1}{u}, \quad \sin \alpha_2 = \frac{p_2}{u} \dots$$

wird, sofort:

$$Q' = P \frac{p}{u} + P_1 \frac{p_1}{u} + \dots,$$

oder wenn man durchaus mit u multiplicirt:

$$Q'u = Pp + P_1p_1 + P_2p_2 + \dots (m).$$

Ist nun \mathfrak{R} die Resultirende aus diesen Kräften P, P_1, \dots also auch der beiden Mittelkräfte P', Q' , und fällt man auf diese Kraft ebenfalls aus O das Perpendikel Ob , dessen Länge r heißen soll; so ist nach dem Satze (1) in §. 29 $\mathfrak{R}r = Q'q' + P'p'$; oder da hier $q' = u$ und $p' = 0$ ist, auch $\mathfrak{R}r = Q'u$, und wenn man für $Q'u$ den Werth aus der vorigen Relation (m) setzt:

$$\mathfrak{R}r = Pp + P_1p_1 + P_2p_2 + \dots (1).$$

Anmerkung 1. Die in dieser algebraischen Summe vorkommenden Glieder werden positiv oder negativ, je nachdem (da man die sämtlichen Kräfte P als positiv anzusehen hat) die Perpendikel $p = u \sin \alpha, p_1 = u \sin \alpha_1, \dots$ positiv oder negativ ausfallen, d. h. je nachdem die entsprechenden Winkel α im 1ten und 2ten oder 3ten und 4ten Quadranten liegen.

Auch läßt sich dieser Gegensatz in den Zeichen der Glieder Pp leicht dadurch finden, daß man sich die sämtlichen Perpendikel p, p_1, \dots im Punkte O fest mit einander verbunden, zugleich aber um diesen Punkt drehbar denkt und sich vorstellt, daß die Kräfte P, P_1, \dots an ihren Endpunkten a, a_1, \dots wirksam sind; dann bilden die Kräfte, wie hier P und P_1 , welche das System von Oa, Oa_1, \dots nach der einen Richtung drehen wollen, den Gegensatz zu jener, wie hier P_2 , welche dieses System nach der entgegengesetzten Richtung zu drehen streben. Die Resultirende sucht das System im positiven oder negativen Sinne zu drehen, je nachdem die algebraische Summe der Glieder Pp (wobei man willkürlich die eine oder die andere Richtung als die positive annehmen kann) positiv oder negativ ausfällt.

Anmerkung 2. Da für den Fall des Gleichgewichtes, wegen $\mathfrak{R} = 0$, sofort $Pp + P_1p_1 + P_2p_2 + \dots = 0$ wird, so folgt, daß in diesem Falle die Summe der statischen Momente jener Kräfte, welche das genannte System nach einer Richtung zu drehen suchen, gleich seyn muß der Summe der statischen Momente der übrigen, d. h. jener Kräfte, welche das System nach der entgegengesetzten Richtung drehen wollen. Außerdem müssen auch noch, wenn O ein freier Punkt ist, die beiden Bedingungsgleichungen (13.) $P' = 0$ und $Q' = 0$ bestehen.

Ist dagegen O ein fester Drehungspunct, so ist das Gleichgewicht von der Bedingungsgleichung $P' = 0$ unabhängig, d. h. diese Gleichung braucht nicht Statt zu finden.

Anmerkung 3. Läßt man, ohne die Größe der Perpendikel p, p_1, p_2, \dots zu ändern, die ganz willkürliche Distanz $AO = u$ allmählig zunehmen und setzt endlich $u = \infty$, so laufen zuletzt die Kräfte P, P_1, P_2, \dots unter einander parallel, ohne daß dadurch die obige Relation (1), in welcher diese Größe u nicht mehr vorkommt oder hinausgefallen ist, ihre Giltigkeit verliert (§. 33).

21. Die vorige Relation (1) gilt aber nicht bloß für den Fall, in welchem die Kräfte $P, P_1 \dots$ auf einen einzigen Punkt, sondern auch wenn diese auf verschiedene, mit den Kräften in derselben Ebene liegende, jedoch fest mit einander verbundene Punkte $A, A_1, A_2 \dots$ (Fig. 9) wirken. Denn sucht man zuerst zu den beiden Kräften P und P_1 , welche sich in M schneiden, die Mittelkraft R , ferner zu dieser und der 3ten Kraft P_2 , welche sich in N schneiden sollen, die Mittelkraft R_1 u. s. w. fort, fällt dann aus irgend einem in derselben Ebene liegenden Punkt O auf die Richtungen der Kräfte $P, P_1 \dots R, R_1 \dots$ die Perpendikel $Oa = p, Oa_1 = p_1 \dots Ob = r, Ob_1 = r_1 \dots$; so folgt nach der genannten Relation (1) der vorigen Nummer: $Rr = Pp + P_1p_1$, ferner eben so

$$R_1r_1 = Rr + P_2p_2 = Pp + P_1p_1 + P_2p_2,$$

und wenn man auf diese Weise fortfährt und die letzte Resultirende aus allen Kräften wieder durch \mathfrak{R} , das aus O darauf gefällte Perpendikel durch r bezeichnet, endlich wie zuvor:

$$\mathfrak{R}r = Pp + P_1p_1 + P_2p_2 + \dots = \Sigma(Pp) \dots (2).$$

Anmerkung 1. Bezieht man die Angriffspunkte $A, A_1 \dots$ auf zwei willkürliche in dieser Ebene gezogene rechtwinkelige Achsen, und zerlegt jede der gegebenen Kräfte $P, P_1 \dots$ in zwei mit diesen Achsen parallele Kräfte, deren Angriffspunkte man sich in diese Achsen verlegt denken kann; so erhält man genau so wie in 12., wenn man die dortige Bezeichnung der Winkel, welche die Kräfte $P, P_1 \dots$ mit der Achse XX' bilden, beibehält, zwei Gruppen von parallelen Kräften, von denen die mit der Achse XX' parallele Gruppe die Resultirende $P' = \Sigma(P \cos \alpha)$ und die mit YY' parallele die Mittelkraft $Q' = \Sigma(P \sin \alpha)$ besitzt.

Soll also hier das Gleichgewicht Statt finden, so müssen gleichzeitig die drei Bedingungsgleichungen bestehen:

$$\Sigma(P \cos \alpha) = 0, \Sigma(P \sin \alpha) = 0, \Sigma(Pp) = 0 \quad (L).$$

Auch lassen sich die in der vorigen allgemeinen Gleichung (2) vorkommenden Producte oder stat. Momente so ausdrücken, daß dadurch zugleich die Zeichen der Perpendikel $r, p, p_1 \dots$ in die Augen fallen.

Nimmt man nämlich zuerst nur zwei Kräfte P, P_1 an und bezieht diese auf ein durch den Punkt O gehendes rechtwinkeliges Achsensystem, bezeichnet die Coordinaten der Angriffspunkte A, A' dieser Kräfte beziehungsweise mit x, y und x_1, y_1 , die Winkel, welche die Kräfte P, P_1 und ihre Resultirende R mit der Abscissenachse bilden, mit α, α_1 und α ; so erhält man für die aus dem Anfangspunkt O auf die Richtungen der Kräfte P, P_1, R gefällten Perpendikel p, p_1, r , wie leicht zu sehen, die Ausdrücke

$$p = y \cos \alpha - x \sin \alpha, \quad p_1 = y_1 \cos \alpha_1 - x_1 \sin \alpha_1$$

und wenn X, Y die Coordinaten irgend eines Punctes der Resultirenden R sind, $r = Y \cos a - X \sin a$.

Dadurch erhält also die obige Gleichung $Rr = Pp + P_1 p_1$ die Form: $R(Y \cos a - X \sin a) = P(y \cos \alpha - x \sin \alpha) + P_1(y_1 \cos \alpha_1 - x_1 \sin \alpha_1)$.

Verbindet man jetzt gerade so, wie es vorhin geschehen, diese Resultirende R mit der dritten Kraft P_2 und setzt für R, P_2 und ihrer Resultirenden R' die der vorigen analoge Gleichung an, verbindet ferner R' mit P_3 u. s. w. fort, bis man auf diese Weise zur letzten Kraft gekommen ist, und bezeichnet die letzte Resultirende wieder mit \mathfrak{R} , die Coordinaten eines ihrer Puncte durch X, Y , so wie den Winkel, welchen sie mit der Abscissenachse bildet, durch a ; so ist die der vorigen analoge Gleichung:

$$\mathfrak{R}(Y \cos a - X \sin a) = \Sigma [P(y \cos \alpha - x \sin \alpha)] \quad (m),$$

welche den Abstand r angibt, in welchem die Resultante \mathfrak{R} vom Anfangspuncte der Coordinaten durchgeht, während die beiden obigen Gleichungen $P' = \mathfrak{R} \cos a$ und $Q' = \mathfrak{R} \sin a$, d. i.

$\mathfrak{R} \cos a = \Sigma(P \cos \alpha)$ und $\mathfrak{R} \sin a = \Sigma(P \sin \alpha) \dots (n)$, die Größe und Richtung derselben angeben.

Nach den vorhin aufgestellten Bedingungsgleichungen (I) folgt, daß eine beliebige Anzahl von in derselben Ebene liegenden Kräften im Gleichgewichte steht, wenn 1. die Summe der Seitenkräfte derselben nach den Richtungen zweier beliebiger in dieser Ebene angenommenen rechtwinkligen Achsen jede für sich gleich Null und 2. die Summe der statischen Momente der Kräfte in Beziehung auf irgendeinen in der Ebene angenommenen Punct ebenfalls gleich Null ist.

Hätte die Ebene, in welcher die Kräfte liegen, einen festen Punct, so brauchte ihre Resultirende nicht mehr $= 0$ zu seyn, sondern es würde für das Gleichgewicht hinreichen, daß diese durch den festen Punct geht. Nimmt man diesen Punct zum Ursprung der Coordinaten, so reducirt sich die Bedingung des Gleichgewichtes auf die einzige Gleichung $\Sigma(Pp) = 0$, während der Werth der Resultante

$$\mathfrak{R} = \sqrt{\left\{ [\Sigma(P \cos \alpha)]^2 + [\Sigma(P \sin \alpha)]^2 \right\}}$$

den Druck gegen diesen festen Punct angibt.

Wären die sämtlichen Kräfte parallel, so wäre $\alpha = \alpha_1 = \alpha_2 = \dots$, folglich hätte man $\mathfrak{R} \cos a = \cos \alpha \Sigma(P)$, $\mathfrak{R} \sin a = \sin \alpha \Sigma(P)$ und $\mathfrak{R}r = \Sigma(Pp)$, woraus sofort

$$\cos a = \cos \alpha, \sin a = \sin \alpha \text{ und } \mathfrak{R} = \Sigma(P)$$

folgt; es ist also die Resultante in diesem Falle (wie bekannt) den Seitenkräften parallel und ihrer Summe gleich.

Für das Gleichgewicht ist $\mathfrak{R} = 0$, also $\Sigma(P) = 0$ und $\Sigma(Pp) = 0$.

Anmerkung 2. Wir können jetzt auch auf den allgemeinen Fall übergehen und die Gleichgewichtsbedingungen für ein System von fest mit einander verbundenen Puncten bestimmen, auf welche Kräfte nach beliebigen Richtungen im Raume wirken.

Es seyen nämlich $P, P_1, P_2 \dots$ diese Kräfte; x, y, z, x_1, y_1, z_1 u. s. w. die auf irgend ein rechtwinkeliges Achsensystem bezogenen Coordinaten ihrer Angriffspuncte; $\alpha, \beta, \gamma, \alpha_1, \beta_1, \gamma_1$ u. s. w. die Winkel, welche die Kräfte beziehungsweise mit den Achsen der x, y, z bilden. Diefs vorausgesetzt, zerlege man jede Kraft P in drei mit den Coordinatenachsen parallele Kräfte, so sind diese (Nr. 15) für die Kraft P beziehungsweise $P \cos \alpha, P \cos \beta, P \cos \gamma$; für jene $P_1: P_1 \cos \alpha_1, P_1 \cos \beta_1, P_1 \cos \gamma_1$ u. s. w. Man verlängere ferner die (mit der Achse der x parallele) Kraft $P \cos \alpha$ bis zu ihrem Durchschnitt N (Fig. 9, a) mit der Ebene der yz ; so hat dieser Punct N die Coordinaten $An = y$ und $Am = z$. Zerlegt man diese Kraft $P \cos \alpha$ in zwei gleiche mit ihr parallele Kräfte, welche in derselben und zwar in der durch pq gehenden Ebene liegen (wofür $Ap = Aq$ ist), so fällt von diesen beiden, mit der Achse der x parallelen Kräfte $\frac{1}{2} P \cos \alpha$, eine in die Ebene der xy und hat von der Achse der x den Abstand $Ap = 2An = 2y$, und die andere in die Ebene der xz in den Abstand $Aq = 2Am = 2z$ von dieser Achse.

Zerlegt man auf gleiche Weise auch die übrigen mit der Achse der x parallelen Kräfte $P_1 \cos \alpha_1 \dots$ jede in zwei gleiche dieser Achse parallele Kräfte, so erhält man für das System der mit der Achse der x parallelen Seitenkräfte zwei Gruppen solcher mit dieser Achse paralleler Kräfte $\frac{1}{2} P \cos \alpha, \frac{1}{2} P_1 \cos \alpha_1 \dots$, wovon die eine Gruppe in der Ebene der xy in den Entfernungen beziehungsweise $2y, 2y_1 \dots$ und die zweite in der Ebene der xz in den Entfernungen $2z, 2z_1 \dots$ wirksam ist.

Eben so kann man das der Achse der y parallele System der Seitenkräfte $P \cos \beta, P_1 \cos \beta_1 \dots$ durch zwei Gruppen dieser Achse parallele Kräfte ersetzen, von denen die eine in der Ebene der xy in den Entfernungen $2x, 2x_1 \dots$ und die andere Gruppe in der Ebene der yz in den Entfernungen $2z, 2z_1 \dots$ wirksam ist.

Endlich kann man auch für das dritte System der mit der Achse der z parallelen Seitenkräfte $P \cos \gamma, P_1 \cos \gamma_1 \dots$ zwei Gruppen von mit derselben Achse der z parallelen Kräfte $\frac{1}{2} P \cos \gamma, \frac{1}{2} P_1 \cos \gamma_1 \dots$ substituieren, wovon die eine Gruppe in der Ebene der xz liegt und deren einzelnen Kräfte die Abstände $2x, 2x_1 \dots$, die andere in der Ebene der yz wirksam ist, und die Abstände $2y, 2y_1 \dots$ von dieser Achse der z haben.

Durch dieses Verfahren hat man aber anstatt der ursprünglichen Kräfte $P, P_1 \dots$ welche ganz willkürliche Richtungen im Raume haben können, durchaus Kräfte erhalten, welche lediglich in den 3 coordinirten Ebenen wirksam, und darin in je zwei, beziehungsweise mit den in diesen Ebenen liegenden Achsen parallelen Gruppen vertheilt sind; es ist klar, dafs wenn in jeder dieser 3 coordinirten Ebenen Gleichgewicht besteht, auch das ganze System im Gleichgewichte seyn muß.

Nun sind aber die Bedingungen für das Gleichgewicht in den 3 genannten Ebenen der xy, xz, yz beziehungsweise (nach den vorigen Relationen (n) und (m)), wenn man $\mathfrak{R} = 0$ setzt):

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \alpha) &= 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \beta) = 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P [2y \cos \alpha - 2x \cos \beta]) = 0 \\ \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \alpha) &= 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \gamma) = 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P [2z \cos \alpha - 2x \cos \gamma]) = 0 \\ \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \beta) &= 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P \cos \gamma) = 0, \quad \frac{1}{2} \Sigma (P [2z \cos \beta - 2y \cos \gamma]) = 0 \end{aligned}$$

Da jedoch diese 9 Gleichungen nur 6 verschiedene ausmachen, so wird das angenommene freie System im Gleichgewichte seyn, wenn die Kräfte $P, P_1 \dots$ folgenden 6 Bedingungsgleichungen Genüge leisten:

$$(s) \begin{cases} \Sigma (P \cos \alpha) = 0, \quad \Sigma (P \cos \beta) = 0, \quad \Sigma (P \cos \gamma) = 0 \\ \Sigma (P [y \cos \alpha - x \cos \beta]) = 0 \\ \Sigma (P [z \cos \alpha - x \cos \gamma]) = 0 \\ \Sigma (P [z \cos \beta - y \cos \gamma]) = 0 \end{cases}$$

Auch läßt sich leicht zeigen, daß ohne Erfüllung dieser Gleichungen das Gleichgewicht nicht bestehen kann.

Ist das System nicht frei, sondern z. B. durch einen festen Punkt gehalten, um welchen es rotiren kann; so ist es für das Gleichgewicht nicht mehr nothwendig, daß die Resultirende Null sey, sondern es genügt, daß diese durch den festen Punkt geht. Nimmt man diesen Punkt zum Ursprung der Coordinaten, so bilden die 3 letzten Gleichungen der vorigen Relationen (s) die hier nöthigen Bedingungsgleichungen für das Gleichgewicht (weil jetzt r statt R Null ist)

Wird das System durch zwei feste Punkte oder durch eine feste Achse gehalten, so werden alle zu dieser Achse parallelen und auf diese perpendicularen Kräfte durch ihren Widerstand aufgehoben. Nimmt man daher diese Achse zu einer der Coordinatenachsen, z. B. für jene der z , so werden alle in der Ebene der xz und yz liegenden Kräfte aufgehoben oder vernichtet und es wird also für das Gleichgewicht nur nöthig seyn, daß die Resultante der in der Ebene der xy wirksamen Kräfte nach der Achse der z gerichtet sey, d. h. daß sie durch den Ursprung der Coordinaten gehe; dadurch wird die Bedingung des Gleichgewichtes auf die einzige Gleichung $\Sigma (P [y \cos \alpha - x \cos \beta]) = 0$ reducirt, so, daß also in diesem Falle nur die Summe der stat. Momente in Beziehung auf diese feste Achse $= 0$ zu seyn braucht.

Nimmt man an, daß die sämtlichen Kräfte z unter einander parallel sind, so darf man nur $\alpha = \alpha_1 = \alpha_2 = \dots, \beta = \beta_1 = \beta_2 = \dots$ und $\gamma = \gamma_1 = \gamma_2 = \dots$ setzen, um für das Gleichgewicht aus den Relationen (s) die Bedingungsgleichungen zu erhalten:

$$\begin{aligned} \cos \alpha \Sigma (P) &= 0, \quad \cos \beta \Sigma (P) = 0, \quad \cos \gamma \Sigma (P) = 0, \quad \text{d. i. } \Sigma (P) = 0 \\ \text{und } \cos \alpha \Sigma (Py) - \cos \beta \Sigma (Px) &= 0, \quad \cos \alpha \Sigma (Pz) - \cos \gamma \Sigma (Px) = 0 \\ \cos \beta \Sigma (Pz) - \cos \gamma \Sigma (Py) &= 0 \end{aligned}$$

welchen letztern Gleichungen genügt wird, wenn

$$\Sigma (Px) = 0, \quad \Sigma (Py) = 0, \quad \Sigma (Pz) = 0 \text{ ist.}$$

Findet das Gleichgewicht nicht Statt und haben die Kräfte die Resultirende R , welche mit den Achsen der x, y, z beziehungsweise die Winkel a, b, c bildet; so darf man zur Herstellung des Gleichgewichtes offenbar zu den Kräften $P, P_1 \dots$ nur noch eine der R gleiche und gerade entgegengesetzt wirkende Kraft hinzufügen; dadurch gehen die vorigen Bedingungsgleichungen über in folgende:

$$\cos \alpha \Sigma(P) - R \cos a = 0, \quad \cos \beta \Sigma(P) - R \cos b = 0, \quad \text{und}$$

$$\cos \gamma \Sigma(P) - R \cos c = 0,$$

woraus zuerst $R = \Sigma(P)$ und $a = \alpha$, $b = \beta$, $c = \gamma$ folgt, und, wenn x' , y' , z' die Coordinaten irgend eines Punctes dieser Resultirenden R sind. ferner:

$$\cos \alpha [\Sigma(Py) - y' \Sigma(P)] = \cos \beta [\Sigma(Px) - x' \Sigma(P)]$$

$$\cos \alpha [\Sigma(Pz) - z' \Sigma(P)] = \cos \gamma [\Sigma(Px) - x' \Sigma(P)]$$

$$\cos \beta [\Sigma(Pz) - z' \Sigma(P)] = \cos \gamma [\Sigma(Py) - y' \Sigma(P)]$$

welchen letztern 3 Gleichungen offenbar für

$$x' = \frac{\Sigma(Px)}{\Sigma(P)}, \quad y' = \frac{\Sigma(Py)}{\Sigma(P)}, \quad z' = \frac{\Sigma(Pz)}{\Sigma(P)}$$

Genüge geleistet wird, und welches sofort (Nr. 17, Relat. 3) die Coordinaten des Mittelpunktes der parallelen Kräfte sind.

Auf gleiche Weise hätte man schon in dem allgemeinen, durch die Relationen (s) gegebenen Falle die Resultirende bestimmen können, wenn kein Gleichgewicht vorausgesetzt worden wäre.

Schwerpunkt der Linien.

(§. 44.)

22. Soll allgemein für irgend eine Curve im Raume BB' (Fig. 10) der Schwerpunkt bestimmt werden, so beziehe man diese auf ein rechtwinkeliges Coordinatensystem AX , AY , AZ , bezeichne die Coordinaten irgend eines Punctes M dieser Curve mit x , y , z ($AP = x$, $AQ = y$, $AR = z$), setze die Länge des variablen Bogens $BM = s$, so wie die des ganzen Bogens $BB' = l$; so stellt λds das diesem Puncte M entsprechende Curvenelement und da man dieses (nach der in §. 44 gemachten Voraussetzung) gleich unmittelbar statt dem Gewichte des materiellen Punctes x , y , z setzen kann, $z ds$ das Moment dieses Gewichtes auf die Ebene der xy bezogen vor. Bezeichnet man ferner die Werthe von s auf die Endpunkte B , B' des Bogens $BB' = l$ bezogen, beziehungsweise mit s_0 , s_1 ; so stellt das bestimmte Integral $\int_{s_0}^{s_1} z ds$ die algebraische Summe der Momente $\Sigma(Pz)$ in den Relationen (1) von **17.** vor, wobei P unendlich klein ist und statt ds steht. Eben so sind die Integrale $\int_{s_0}^{s_1} y ds$ und $\int_{s_0}^{s_1} x ds$ die Summe der Momente dieser Gewichte auf die Ebenen xz und yz bezogen, so, das wegen $\mathfrak{R} = l$, die genannten Relationen (1) in **17.** zur Bestimmung des Schwerpunktes x , y , z (dort Mittelpunkt der parallelen Kräfte genannt) einer krummen Linie im Raume, hier in folgende übergehen:

$$Xl = \int_{s_0}^{s_1} x \, ds, \quad Yl = \int_{s_0}^{s_1} y \, ds, \quad Zl = \int_{s_0}^{s_1} z \, ds \dots (1)$$

wobei noch (Relat. 2 in 17.) $l = \int_{s_0}^{s_1} ds \dots (m)$ ist.

Anmerkung. Um in diesen Formeln nach der Variablen s integriren zu können, in welchem Falle die Grenzwerte s_0, s_1 unmittelbar gelten, muß man x, y, z als Functionen von s darstellen. Man muß dagegen diese Grenzwerte in die entsprechenden $x_0, x_1, y_0, y_1, z_0, z_1$ verwandeln, wenn man für ds den bekannten Werth $\sqrt{(dx^2 + dy^2 + dz^2)}$ setzt und nach x, y, z integrirt. Welcher Vorgang von beiden der einfachere ist, hängt von Umständen ab, und es lassen sich hierüber gar keine bestimmten Regeln angeben.

23. Ist, um das Verfahren auf ein einfaches Beispiel anzuwenden, die gegebene Linie eine gerade Linie von der Länge $BB' = l$, bezeichnet man die Winkel, welche diese Gerade mit den Achsen der x, y, z bildet, beziehungsweise durch α, β, γ und die Coordinaten des Anfangspunctes B mit a, b, c ; so sind jene irgend eines andern Punctes M dieser Geraden: $x = a + s \cos \alpha, y = b + s \cos \beta, z = c + s \cos \gamma$. Substituirt man diese Werthe in die vorigen Gleichungen (1) und führt die ganz einfachen Integrationen innerhalb der Grenzen von $s = 0$ bis $s = l$ aus; so erhält man, wenn man auch gleich mit l durchaus dividirt: $X = a + \frac{1}{2} l \cos \alpha, Y = b + \frac{1}{2} l \cos \beta, Z = c + \frac{1}{2} l \cos \gamma$, woraus sofort folgt, daß der Schwerpunkt dieser geraden Linie (wie es ohnehin bekannt) in ihrem Halbirungspuncte liegt.

Weniger einfach gelangt man zu diesem Resultate durch die zweite vorhin erwähnte Methode, nach welcher man die Gleichungen der Geraden BB' (d. i. $x = a z + \alpha, y = b z + \beta$. Comp. S. 360) aufstellen, daraus

die Differentialquotienten $\frac{dx}{dz}, \frac{dy}{dz}$ entwickeln und in die Gleichung $ds =$

$$\sqrt{(dx^2 + dy^2 + dz^2)} = dz \sqrt{\left(1 + \frac{dx^2}{dz^2} + \frac{dy^2}{dz^2}\right)},$$

so wie wieder diesen Werth in die obigen Relationen (1) substituiren und dann nach z innerhalb der Grenzen $x', x'', y', y'', z', z''$ integriren muß, wenn x', y', z' und x'', y'', z'' die Coordinaten der Endpuncte B, B' dieser Geraden bezeichnen. Auf diesem Wege erhält man, mit Berücksichtigung der Relation $l = \sqrt{[(x'' - x')^2 + (y'' - y')^2 + (z'' - z')^2]}$ (Comp. S. 356) sofort $X = \frac{1}{2} (x' + x''), Y = \frac{1}{2} (y' + y''), Z = \frac{1}{2} (z' + z'')$, welches bekanntlich die Coordinaten des Halbirungspunctes dieser Geraden BB' sind.

24. Für eine ebene Curve fällt, wenn man die Ebene, in welcher sie liegt, zur Ebene der xy nimmt, von den 3 Relationen (1)

n **22**. die dritte in z weg. Außerdem fällt von diesen Relationen auch noch die zweite, nämlich die in y weg, wenn man einen Durchmesser der Schwere (§. 43) zur Abscissenachse nimmt.

25. Soll z. B. der Schwerpunkt eines Kreisbogens BAB' (Fig. 11), dessen Mittelpunkt C ist, gefunden werden, so ziehe man an den Halbirungspunct A des Bogens den Halbmesser CA und nehme diesen, weil er eine Linie der Schwere ist (indem der Bogen BAB' durch CA in zwei gleiche symmetrische Theile getheilt wird) zur Abscissenachse, so wie den Punct C zum Anfang der rechtwinkeligen Coordinaten. Setzt man ferner den Halbmesser $CA = r$, Sehne $BB' = a$, Bogen $BAB' = l$, $W. ACB = W. ACB' = i$ und endlich für einen beliebigen Punct M des Kreisbogens, Bog. $AM = s$, $CP = x$, $PM = y$ und $W. ACM = \alpha$; so ist wegen $\alpha = \frac{s}{r}$, sofort $x = r \cos \frac{s}{r}$ und nach der ersten der Relationen (I) in Nr. **22**.

$$Xl = \int_{-\frac{1}{2}l}^{+\frac{1}{2}l} r \cos \frac{s}{r} ds \quad (= 2 \int_0^{\frac{1}{2}l} r \cos \frac{s}{r} ds) = 2 r^2 \sin \frac{l}{2r}$$

oder wegen $a = 2r \sin i = 2r \sin \frac{l}{r} = 2r \sin \frac{l}{2r}$, auch

$$Xl = ra, \text{ woraus auch } l : a = r : X \text{ oder } X = \frac{ra}{l}. \quad (1)$$

folgt, wobei, wenn O den gesuchten Schwerpunkt bezeichnet, sofort $X = CO$ ist.

Schwerpunkt ebener Flächen.

(§. 47.)

26. Um den Schwerpunkt der von der Abscissenachse AX , (Fig. 12), den beiden Ordinaten BN , $B'N'$ und dem entsprechenden Bogen der Curve AD eingeschlossenen ebenen Fläche BN' zu bestimmen, ziehe man zu den Abscissen $AP = x$ und $Ap = x + dx$ die rechtwinkeligen Ordinaten $PM = y$ und $pm = y + dy$, setze $AB = x'$, $AB' = x''$, Fläche $BN' = F$, also Fläche $Pm = dF$, und bemerke, daß der Abstand des Schwerpunktes o des Flächenelementes Pm , welches als ein Rechteck anzusehen ist, von der Achse AX gleich $\frac{1}{2}y$ ist; so erhält man mit (I) und (m) in **22**. für den gegenwärtigen Fall die analogen Gleichungen:

$$XF = \int_{x'}^{x''} x dF, \quad YF = \int_{x'}^{x''} \frac{1}{2} y dF \quad \text{und} \quad F = \int_{x'}^{x''} dF. \quad (II)$$

(weil nämlich die 3te Relation in x hier wegfällt), wobei y und dF als Functionen von x auszudrücken sind, also die Gleichung der Curve AD , nämlich $y = f(x)$ gegeben seyn muß.

Anmerkung. Die zweite dieser drei Gleichungen fällt wieder weg, wenn die Achse der x zugleich eine Linie der Schwere ist.

27. Um auf diesem Wege den Schwerpunkt O eines geradlinigen Dreieckes ABC (Fig. 13) zu bestimmen, lege man dessen Spitze A in den Ursprung der rechtwinkligen Coordinatenachsen und dessen Basis BC parallel mit der Ordinatenachse AY , halbiere ferner BC in D und ziehe die Gerade AD ; so ist diese Gerade (weil sie jedes mit BC parallele Flächenelement wie Nm in zwei gleiche Theile theilt, also durch dessen Schwerpunkt geht) eine Linie der Schwere, in welcher sofort der Schwerpunkt O des Dreieckes liegt. Setzt man daher die Abscisse dieses Punctes $AE = X$, ferner $AP = x$, $Pp = dx$, $AF = h$, $NM = y$ und $BC = b$; so ist $dF = y dx$ oder wegen $y : b = x : h$, nämlich $y = \frac{b}{h}x$, auch $dF = \frac{b}{h}x dx$ und daher

$$F = \int_0^h \frac{b}{h} dx = x \frac{b}{h} \frac{h^2}{2} = \frac{1}{2} b h,$$

endlich damit nach der ersten der vorigen Relationen (II):

$$\frac{1}{2} b h X = \int_0^h \frac{b}{h} x^2 dx = \frac{b}{h} \frac{h^3}{3} = \frac{1}{3} b h^2,$$

woraus endlich folgt:

$$X = \frac{2}{3} h.$$

Da also $AE = \frac{2}{3} AF$ ist, so folgt auch (wie in §. 48) $AO = \frac{2}{3} AD$.

28. Um den Schwerpunkt der sogenannten parabolischen Fläche ANQ (Fig. 14) zu finden, seyen für einen beliebigen Punct M der Parabel die rechth. Ordinaten $AP = x$, $PM = y$, so ist die Gleichung dieser Curve (Comp. §. 472) $y^2 = px$.

Ist ferner $Pp = dx$, so ist das Flächenelement $Pm = dF = y dx$ und die ganze Fläche $AMP = F = \int_0^x y dx = \int_0^x dx \sqrt{px} = \frac{2}{3} xy$. Nach der ersten der Relationen in (II) **26.** erhält man daher

$$\frac{2}{3} xy \cdot X = \int_0^x xy dx = \int_0^x x dx \sqrt{px} = \sqrt{p} \int_0^x x^{\frac{3}{2}} dx = \frac{2}{5} x^2 \sqrt{px} = \frac{2}{5} x^2 y \text{ und daraus: } X = \frac{3}{5} x.$$

Aus der zweiten dieser genannten Relationen:

$$\frac{2}{3} x y \cdot Y = \int_0^x \frac{1}{2} y^2 dx = \frac{1}{2} \int_0^x p x dx = \frac{1}{4} p x^2 = \frac{1}{4} x y^2$$

und daraus:

$$Y = \frac{3}{8} y.$$

Da nun für die bestimmte Fläche AQN die Abscisse x in AQ und die Ordinate y in NQ übergeht, so ist für den gesuchten Schwerpunkt O sofort die Abscisse $AE = \frac{3}{5} AQ$ und die Ordinate $EO = \frac{3}{8} NQ$.

Für die ganze Fläche $NA'N'$ liegt der Schwerpunkt offenbar in E .

Schwerpunkt krummer Flächen.

(§. 52.)

29. Um den Schwerpunkt einer Rotationsfläche zu finden, sey NN' (Fig. 12) der Bogen von bestimmter Länge einer ebenen Curve AD , welche sich um die Abscissenachse AX umdreht und dadurch eine sogenannte Rotationsfläche erzeugt, deren Schwerpunkt in der Umdrehungsachse AX liegt und sofort bestimmt werden soll.

Bezeichnet man zu diesem Ende die rechth. Coordinaten der Endpunkte N, N' dieses Bogens mit $x' y'$ und $x'' y''$, so wie jene eines beliebigen Punctes M desselben mit x, y , setzt $Pp = dx$, Bog. $AM = s$ und $Mm = ds$; so erzeugt dieses Bogenelement ds bei der Umdrehung der Curve AD um die Achse AX die Oberfläche eines abgestutzten Kegels, welche (Comp. §. 863) durch $dO = 2 y \pi ds = 2 \pi y dx \sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)}$ ausgedrückt wird.

Die obigen Relationen (II) in **26.** gehen daher für den vorliegenden Fall in die folgenden über:

$$OX = 2 \pi \int_{x'}^{x''} x y dx \sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)} \text{ und}$$

$$O = 2 \pi \int_{x'}^{x''} y dx \sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)},$$

in welchen Relationen man in bestimmten Fällen aus der Gleichung der gegebenen Curve $y = f(x)$ den Quotienten $\frac{dy}{dx}$ bestimmen, ferner dessen Werth sammt jenen von y substituiren, und dann die Integrationen innerhalb der betreffenden Grenzen ausführen muß, um die Abscisse X oder den Abstand AO des gesuchten Schwerpunktes O zu erhalten.

30. Ist, als einfachstes Beispiel, NN' eine mit der Achse AX parallele Gerade in dem Abstände r und von der Länge h , also die

Rotationsfläche die Mantelfläche eines gemeinen Cylinders vom Halbmesser r und von der Länge h ; so ist wegen $y=r$, also $dy=0$ sofort:

$$O = 2\pi \int_0^h r dx = 2r\pi h \text{ und } 2r\pi h X = 2\pi \int_0^h r x dx = 2r\pi \frac{h^2}{2}$$

folglich $X = \frac{1}{2} h$, wie sich von selbst versteht.

31. Eine durch den Ursprung A der Coordinaten gehende Gerade $AB = l$ (Fig. 15) erzeugt bei der erwähnten Rotation eine gewöhnliche Kegelfläche, wofür, wenn man die Ordinate $CB = r$ und die Abscisse $AC = h$ setzt, wegen $y = \frac{r}{h} x$, also $\frac{dy}{dx} = \frac{r}{h}$, sofort

$$O = 2\pi \int_0^h r x dx \sqrt{\left(1 + \frac{r^2}{h^2}\right)} = \frac{2r\pi \sqrt{h^2 + r^2}}{h^2} \int_0^h x dx$$

$$= \frac{2r\pi l h^2}{h^2 \cdot 2} = r\pi l \text{ und damit}$$

$$r\pi l X = 2\pi \int_0^h \frac{r}{h} x^2 dx \sqrt{\left(1 + \frac{r^2}{h^2}\right)} = \frac{2r\pi l \cdot h^3}{h^2 \cdot 3} = \frac{2}{3} r\pi l h$$

folglich $X = \frac{2}{3} h$ wird.

32. Ist die erzeugende Curve ein Kreisbogen NN' (Fig. 16) vom Halbmesser $CA = r$, so entsteht durch die Umdrehung desselben um den Durchmesser AA' eine Kugelzone mit zwei Grundflächen, und da $y = \sqrt{(r^2 - x^2)}$ die Gleichung des Kreises ist, wenn man die

Abscissen vom Mittelpunkte C aus zählt, folglich $\frac{dy}{dx} = \frac{-x}{\sqrt{(r^2 - x^2)}}$ und

$\sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)} = \frac{r}{\sqrt{(r^2 - x^2)}}$ wird; so hat man nach den beiden Relationen in § 9., wegen $CB = x'$ und $CB' = x''$ sofort:

$$O = 2\pi \int_{x'}^{x''} \sqrt{(r^2 - x^2)} \frac{r dx}{\sqrt{(r^2 - x^2)}} = 2r\pi \int_{x'}^{x''} dx = 2r\pi (x'' - x')$$

und damit

$$2r\pi (x'' - x') X = 2\pi \int_{x'}^{x''} x \sqrt{(r^2 - x^2)} \frac{r dx}{\sqrt{(r^2 - x^2)}}$$

$$= 2r\pi \int_{x'}^{x''} x dx = 2r\pi \left(\frac{x''^2 - x'^2}{2}\right)$$

woraus endlich folgt: $X = \frac{1}{2} (x' + x'')$,

so, daß also der gesuchte Schwerpunkt O in der halben Höhe der Zone liegt. (§. 54.)

Mit diesen Werthen von V und dV erhält man aus der erstern der Relationen (III) in **33**.

$$\frac{1}{3} fh \cdot X = \frac{f}{h^2} \int_0^h x^3 dx = \frac{f}{h^2} \frac{h^4}{4} = \frac{1}{4} fh^2$$

und daraus $X = \frac{3}{4} h$,

so, dafs also, wenn AN die Abscisse des gesuchten Schwerpunktes O ist, sofort $AN = \frac{3}{4} AF$, folglich auch $AO = \frac{3}{4} AE$ wird (§. 55).

35. Zur Bestimmung des Schwerpunktes einer mit der Grundfläche parallel abgestutzten Pyramide BCD (Fig. 18), in welcher die grössere Grundfläche $BCD = F$, die kleinere $bcd = f$, ihre Höhe $fF = h$, jene der Ergänzungspyramide $Af = h'$ und die Höhe der ergänzten Pyramide $AF = h''$ ist, mufs man die beiden vorigen Integrationen von $x = h'$ bis $x = h''$ ausführen. Dadurch findet man fürs Erste, nach einigen einfachen Reductionen (und wie ohnehin aus der Geometrie bekannt) $V = \frac{1}{3} h (F + f + \sqrt{Ff})$ und damit weiters

$$\frac{1}{3} h (F + f + \sqrt{Ff}) X = \frac{F}{h''^2} \int_{h'}^{h''} x^3 dx = \frac{F}{h''^2} \frac{(h''^4 - h'^4)}{4}$$

woraus $X = \frac{3}{4} \frac{F}{h''^2} \frac{(h''^4 - h'^4)}{h(F + f + \sqrt{Ff})} \dots (a)$ folgt.

Nimmt man ferner zwei ähnlich liegende Seiten der Pyramide, z. B. bc , BC und setzt $bc = a$, $BC = A$; so erhält man wegen $h' : h'' = a : A$ und $f : F = a^2 : A^2$, auch $h' : h = a : A - a$ und $h'' : h = A : A - a$, folglich $h' = \frac{a}{A - a} h$ und $h'' = \frac{A}{A - a} h$, so wie auch $f = \frac{a^2}{A^2} F$. Diese Werthe für h' , h'' und f in die vorige Gleichung (a) substituirt und gehörig reducirt erhält man auch:

$$X = \frac{3}{4} h \frac{A^4 - a^4}{(A - a)^2 (A^2 + Aa + a^2)}$$

und wenn man den Abstand des gesuchten Schwerpunktes anstatt von der Spitze A abwärts, von der Grundfläche d. i. vom Punkte F aufwärts zählt und diesen Abstand mit X' bezeichnet, wodurch in der vorigen Relation $X = h'' - X'$ zu setzen ist, endlich auch nach allen Reductionen:

$$X' = \frac{1}{4} h \frac{A^2 + 2Aa + 3a^2}{A^2 + Aa + a^2} \dots (b) \quad (\S. 57.)$$

36. Zur Bestimmung des Schwerpunktes eines Rotationskörpers drehe sich die von der Curve NN' (Fig. 12) den beiden rechtwinkligen Ordinaten BN , $B'N'$ und der Abscisse BB' begrenzte ebene Fläche um die Abscissenachse AX ; so entsteht ein Rotationskörper, dessen Schwerpunkt O offenbar in dieser Achse selbst liegt und wofür, wenn A der Ursprung der Coordinaten ist, $AO = X$ seyn soll.

Mit Beibehaltung der in Nummer **29.** gewählten Bezeichnung beschreibt bei dieser Rotation das Flächenelement Pm (welches bekanntlich als ein Rechteck anzusehen ist) einen Cylinder von kreisförmigen Grundflächen, dessen Inhalt $dV = y^2 \pi dx$ ist. Damit verwandeln sich die obigen Relationen (III) in **33.** in die folgenden:

$$V = \pi \int_{x'}^{x''} y^2 dx \quad \text{und} \quad VX = \pi \int_{x'}^{x''} x y^2 dx.$$

37. Dreht sich als einfachstes Beispiel das rechtwinkelige Dreieck ABC (Fig. 15) um die Cathete AC , so entsteht ein gerader Kegel von der Höhe $AC = h$ und der kreisförmigen Basis vom Halbmesser $BC = r$. Da nun $y = \frac{r}{h} x$ die Gleichung der Geraden AB ist, so folgt nach den beiden vorigen Relationen:

$$V = \pi \int_0^h \frac{r^2}{h^2} x^2 dx = \pi \frac{r^2 h^3}{h^2 \cdot 3} = \frac{1}{3} r^2 \pi h, \quad \text{ferner}$$

$$\frac{1}{3} r^2 \pi h X = \pi \int_0^h \frac{r^2}{h^2} x^3 dx = \pi \frac{r^2 h^4}{h^2 \cdot 4} = \frac{1}{4} r^2 \pi h^2$$

und daraus wieder

$$X = \frac{3}{4} h.$$

Anmerkung. Ist in dem genannten Dreiecke ABC (Fig. 15) bc parallel mit BC , und setzt man $bc = r$, $BC = R$, $Ac = h'$, $AC = h''$ und $Cc = h'' - h' = h$; so beschreibt bei der angenommenen Rotation die Fläche Cb einen mit der Grundfläche parallel abgestutzten Kegel, dessen Höhe $= h$ ist, und deren Grundflächen die Halbmesser R und r haben

Um nun dafür den Schwerpunkt O zu bestimmen, darf man nur die beiden vorigen Relationen in die nachstehenden

$$V = \pi \int_{h'}^{h''} \frac{R^2}{h''^2} x^2 dx \quad \text{und} \quad VX = \pi \int_{h'}^{h''} \frac{R^2}{h''^2} x^3 dx \quad \text{verwandeln,}$$

woraus man $V = \frac{R^2 \pi}{h''^2} \cdot \frac{1}{4} (h''^4 - h'^4)$ und $VX = \frac{R^2 \pi}{h''^2} \cdot \frac{1}{5} (h''^5 - h'^5)$

folglich $X = \frac{3}{4} \frac{h''^4 - h'^4}{h''^3 - h'^3}$ erhält.

Nun ist $h':h'' = r:R$ oder $h':h = r:R-r$ und $h'':h = R:R-r$, also

$h' = h \frac{r}{R-r}$ und $h'' = h \frac{R}{R-r}$, folglich auch, wenn man diese Werthe

substituirt:
$$X = \frac{3}{4} h \frac{(R+r)(R^2+r^2)}{R^3-r^3}$$

oder wenn man $C0 = X'$ setzt, wodurch $X = A0 = h'' - X' = h \frac{R}{R-r} - X'$

wird, nach gehöriger Substitution und Reduction, endlich:

$$X' = \frac{1}{4} h \frac{R^2 + 2Rr + 3r^2}{R^2 + Rr + r^2}$$

(analog mit der Gleich. (b) in 35.)

38. Ist die Begrenzungscurve NN' (Fig. 16) ein Kreisbogen, folglich der Rotationskörper ein Kugelabschnitt mit zwei Grundflächen, so ist, wenn man die Abscissen vom Mittelpunkt C zählt und den Halbmesser mit r bezeichnet, $y^2 = r^2 - x^2$ und daher (Relationen in 36.):

$$\begin{aligned} V &= \pi \int_{x'}^{x''} dx (r^2 - x^2) = \pi [r^2(x'' - x') - \frac{1}{3}(x''^3 - x'^3)] \\ &= \frac{1}{3} \pi (x'' - x') (3r^2 - x'^2 - x'x'' - x''^2) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{und } VX &= \pi \int_{x'}^{x''} x dx (r^2 - x^2) = \pi [\frac{1}{2}r^2(x''^2 - x'^2) - \\ &\frac{1}{4}(x''^4 - x'^4)] = \frac{1}{4} \pi (x''^2 - x'^2) (2r^2 - x'^2 - x''^2) \end{aligned}$$

woraus durch Division $\frac{VX}{V}$ und gehöriger Reduction, sofort

$$X = \frac{3}{4} \frac{(x' + x'')(2r^2 - x'^2 - x''^2)}{3r^2 - x'^2 - x'x'' - x''^2}$$

folgt.

Für einen Kugelabschnitt mit einer Grundfläche, folgt aus diesem Ausdrucke, wegen $x'' = r$ und wenn man die Höhe des Kugelsegmentes mit h bezeichnet, wodurch $x' = r - h$ wird, sofort

$$X = \frac{3}{4} \frac{(2r - h)^2}{3r - h}$$

Endlich folgt noch aus dieser letztern Relation für den Schwerpunkt der Halbkugel, wegen $h = r$, übereinstimmend mit dem Werthe $C0$ in §. 58: $X = \frac{3}{8} r$.

39. Ist endlich die erzeugende Fläche von einem parabolischen Bogen AN' (Fig. 12) begrenzt, folglich der Rotationskörper ein para-

bolisches Conoid, so erhält man, wegen $y^2 = px$ (Gleich. der Parabel AN' , die Abscissen vom Scheitel A gezählt):

$$V = \pi \int_0^x p x dx = \pi p \frac{x^2}{2} \quad \text{und} \quad VX = \pi \int_0^x p x^2 dx = \pi p \frac{x^3}{3},$$

folglich: $X = \frac{2}{3} x$.

Guldins'sche Regeln.

40. Stellt o (Fig. 12) den Schwerpunkt der ebenen Curve $NN' = l$ vor, so ist für $Po = Y$ nach der zweiten der Relat. (I) in **22**:

$$Yl = \int_{s_0}^{s_1} y ds \quad \text{oder, wenn man mit } 2\pi \text{ multiplicirt, auch}$$

$$2Y\pi l = \int_{s_0}^{s_1} 2y\pi ds.$$

Nun entsteht aber durch Umdrehung dieser Curve NN' um die Achse AX eine Rotationsfläche, deren Oberfläche durch den zweiten Theil dieser Gleichung ausgedrückt wird, während der erste Theil nichts anders als das Product aus dem Weg des Schwerpunktes o in die Länge l der Curve bezeichnet: die durch Umdrehung einer ebenen Curve um eine in ihrer Ebene liegende Achse erzeugte Rotationsfläche ist also gleich dem Producte aus der Länge der Curve in den Weg, welchen der Schwerpunkt derselben bei dieser Umdrehung beschreibt.

41. Bezeichnet dagegen o den Schwerpunkt der von der Curve NN' (Fig. 12) begrenzten ebenen Fläche $BN' = F$ und ist wieder $Po = Y$, so entsteht durch die Umdrehung dieser Fläche um die Achse

AX ein Rotationskörper, dessen Inhalt durch $\int_{x'}^{x''} y^2 \pi dx$ ausgedrückt wird. Es ist aber nach der zweiten Relation (II) in **26**.

$YF = \int_{x'}^{x''} \frac{1}{2} y dF$ oder wegen $dF = y dx$ und wenn man auch gleich wieder mit 2π multiplicirt:

$$2Y\pi \cdot F = \int_{x'}^{x''} y^2 \pi dx,$$

d. h. der Inhalt des durch Umdrehung der ebenen Fläche F um die Achse AX erzeugten Körpers ist gleich dem Producte aus dieser Fläche in den Weg, welchen ihr Schwerpunkt bei dieser Rotation zurücklegt.

Um diese beiden Regeln, welche mehr zur Darstellung einer interessanten Eigenschaft des Schwerpunktes als des Gebrauches wegen angeführt werden, auf ein ganz einfaches Beispiel anzuwenden, drehe sich die Gerade $AB = l$ (Fig. 15) um AC , wobei das auf AC gezogene Perpendikel $BC = r$ seyn soll, folglich der Abstand des Schwerpunktes o der Geraden AB von $AC = \frac{1}{2} r$ ist. Zufolge der erstern Regel (40.) ist daher die durch diese Rotation erzeugte Kegelfläche $O = 2 \cdot \frac{1}{2} r \pi \cdot l = r \pi l$.

Dreht sich dagegen das rechtwinkelige Dreieck ABC um diese Gerade $AC = h$, und ist m der Schwerpunkt dieser Fläche, folglich wegen $Am = \frac{2}{3} Ad$ der Abstand $mn = \frac{2}{3} Cd = \frac{2}{3} \cdot \frac{1}{2} r = \frac{1}{3} r$; so ist nach der zweiten dieser Regeln (41.) das Volumen des durch Rotation dieser Fläche $ABC = \frac{1}{2} r h$ erzeugten Kegels: $V = 2 \cdot \frac{1}{3} r \pi \cdot \frac{1}{3} r h = \frac{2}{9} r^2 \pi h$, Alles, wie es aus der Geometrie bekannt ist.

Anmerkung. Um schlüßlich noch eine bemerkenswerthe Eigenschaft des Schwerpunktes zu entwickeln, seyen $p, p', p'' \dots$ die Gewichte und $M, M', M'' \dots$ die Schwerpunkte von Körpern, welche zusammen ein unveränderliches System bilden, dessen Schwerpunkt in O liegen soll. Bezieht man das System auf drei rechtwinkelige Coordinatenachsen, deren Ursprung in A liegt, bezeichnet die Entfernung der einzelnen Schwerpunkte $M, M' \dots$ von diesem Ursprunge A durch $r, r', r'' \dots$, den Abstand des gemeinschaftlichen Schwerpunktes O von A mit R , die Winkel welche R mit den Achsen der x, y, z bildet beziehungsweise mit a, b, c , jene der r mit diesen Achsen mit α, β, γ , der r' mit α', β', γ' u. s. w. und setzt endlich die Summe der Gewichte (als Resultirende, deren Angriffspunct O ist) $p + p' \dots = \Sigma(p) = P$; so folgt nach den Relationen (1) in Nr. 17. indem die von $O, M, M' \dots$ auf die Ebene der xy gefällten Perpendikel durch $R \text{ Cos } c, r \text{ Cos } \gamma, r' \text{ Cos } \gamma' \dots$ und eben so die Perpendikel auf die Ebene der xz durch $R \text{ Cos } b, r \text{ Cos } \beta, r' \text{ Cos } \beta' \dots$ und auf die Ebene der yz durch $R \text{ Cos } a, r \text{ Cos } \alpha, r' \text{ Cos } \alpha' \dots$ ausgedrückt werden, sofort:

$$P R \text{ Cos } a = \Sigma(p r \text{ Cos } \alpha)$$

$$P R \text{ Cos } b = \Sigma(p r \text{ Cos } \beta)$$

$$P R \text{ Cos } c = \Sigma(p r \text{ Cos } \gamma)$$

die Summe der Quadrate dieser drei Gleichungen gibt, mit Berücksichtigung dafs (Comp. §. 572) $\text{Cos}^2 a + \text{Cos}^2 b + \text{Cos}^2 c = 1$, $\text{Cos}^2 \alpha + \text{Cos}^2 \beta + \text{Cos}^2 \gamma = 1$ u. s. w. ferner, wenn (r, r') den Winkel bezeichnet, welchen die Geraden r und r' mit einander einschließen, und die übrigen Winkel damit analog bezeichnet werden, wegen (Comp. §. 572) $\text{Cos}(r, r') = \text{Cos } \alpha \text{ Cos } \alpha' + \text{Cos } \beta \text{ Cos } \beta' + \text{Cos } \gamma \text{ Cos } \gamma'$ und so auch analog für die übrigen Winkel nach gehöriger Reduction:

$$P^2 R^2 = \Sigma(p^2 r^2) + \Sigma(2 p p' r r' \text{ Cos}[r, r'])$$

Sind ferner $a, a', a'' \dots$ die Abstände der Schwerpunkte $M, M' \dots$ untereinander, so ist bekanntlich $2 r r' \text{ Cos}(r, r') = r^2 + r'^2 - a^2$ und so auch für die Übrigen, folglich geht die vorige Relation über in folgende:

$$P^2 R^2 = \Sigma(p^2 r^2) + \Sigma(p p' [r^2 + r'^2 - a^2])$$

oder da alle r^2 enthaltenden Glieder die Form haben $p r^2 (p + p' + \dots) =$

Ppr^2 und das Ähnliche auch für die $r'^2, r''^2 \dots$ enthaltenden Glieder Statt findet, eben so $P^2 R^2 = P \Sigma (pr^2) - \Sigma (pp'a^2)$ oder endlich:

$$P \Sigma (pr^2) = P^2 R^2 + \Sigma (pp'a^2)$$

aus welcher Relation sofort der Satz folgt, dafs wenn der Abstand R des Schwerpunctes eines Systemes von schweren Puncten oder Körpern von irgend einem festen Puncte (A) constant bleibt, dagegen sich die Lage des in seiner Form unveränderlichen Systemes wie immer ändert (wodurch sich sofort die Winkel α, β, γ u. s. w. ändern) die Summe der Producte aus den einzelnen Gewichten in die Quadrate der Abstände ihrer Schwerpuncte von diesem festen Puncte ebenfalls eine constante Gröfse ist.

Da ferner, wie dieselbe Relation zeigt, $\Sigma (pr^2)$ für $R = 0$ am kleinsten ist, so folgt noch, dafs die Summe der Producte der Gewichte in die Quadrate der Abstände ihrer Schwerpuncte von diesem gemeinschaftlichen Schwerpunct ein Minimum ist.

Einige weitere wichtige Eigenschaften des Schwerpunctes werden noch in Nr. 61, Anmerk. 2 unter S., 9. und 10. angeführt werden.

Die Kettenlinie.

(§. 69.)

42. Um eine Gleichung der in den Puncten A und B (Fig. 19) aufgehängten vollkommen biegsamen Schnur oder Kette (von sehr feinen Gliedern) $AMCB$, wovon gleiche Längen auch ein gleiches Gewicht haben sollen, abzuleiten, nehme man den einen Aufhängpunct A zum Ursprung der rechtwinkligen Coordinaten und die durch diesen Punct gezogene Horizontale AA' zur Abscissenachse, setze also für einen beliebigen Punct M der Curve $AP = x$, $PM = y$ und Bog. $AM = s$; setzt man ferner die Länge der Kette $ACB = l$, die Coordinaten des zweiten Aufhängpunctes B d. i. $AE = c$, $EB = d$ und ersetzt (wodurch nichts geändert wird) diesen festen Punct B durch eine nach der Tangente wirkenden Kraft S , welche der in diesem Puncte Statt findenden Spannung gleich ist, so kann man diese Kraft in zwei aufeinander senkrechte Seitenkräfte P und Q zerlegen, wovon die erstere vertical, die letztere daher horizontal wirkt. Die im Puncte M nach der Richtung der Tangente MT Statt findende Spannung T , welche sofort dem Gewichte, also auch der Länge des Bogens MCB proportional ist, kann eben so in zwei Seitenkräfte P' , Q' nach verticaler und horizontaler Richtung zerlegt werden, und zwar ist, wenn man $W. TMP = \varphi$ setzt, dafür:

$P' = T \cos \varphi$ und $Q' = T \sin \varphi$ oder wegen $\sin \varphi = \frac{mn}{Mm} = \frac{dx}{ds}$ und $\cos \varphi = \frac{Mn}{Mm} = \frac{dy}{ds}$ (wenn nämlich Mmn das sogenannte Differenzialdreieck vorstellt) auch $P' = T \frac{dy}{ds}$ und $Q' = T \frac{dx}{ds}$.

Ist nun R die Resultirende aus dem Gewichte des Bogenstückes MCB , so müssen für das Gleichgewicht die beiden Gleichungen bestehen: $Q' = Q$ und $P + P' = R$, oder wenn man für Q' und P' die obigen Werthe setzt und berücksichtigt, dafs wenn p das Gewicht der Längeneinheit des Bogens s bezeichnet, sofort $R = \int_c^x p ds = - \int_c^x p ds$ ist, auch (1) $T \frac{dx}{ds} = Q$ und $T \frac{dy}{ds} = -P - \int_c^x p ds$ oder (mit Rücksicht auf diese Gleich. 1) $Q \frac{dy}{dx} = -P - \int_c^x p ds$ (2).

Differenziert man diese letztere Gleichung, in welcher P, Q und dx constant sind, so erhält man $Q \frac{d^2y}{dx^2} = -p ds = -p dx \sqrt{1 + \frac{dy^2}{dx^2}}$

oder $\frac{Q dy \frac{d^2y}{dx^2}}{\sqrt{1 + \frac{dy^2}{dx^2}}} = -p dy$ und daraus durch Integration:

$$Q \sqrt{1 + \frac{dy^2}{dx^2}} = C - py \quad (m)$$

Um die Constante C zu bestimmen berücksichtige man, dafs der Quotient $\frac{dy}{dx}$, welcher bekanntlich die trigon. Tangente des Winkels darstellt, welchen die in irgend einem Punkte (x, y) der Curve gezogene Tangente mit der Abscissenachse bildet, für $y = 0$ in $\tan \alpha$ übergeht, wenn man den Winkel der Tangente der Curve im Anfangspunkte A mit α bezeichnet, so, dafs also $C = Q \sqrt{1 + \tan^2 \alpha} = Q \sec \alpha$ und

damit in (m) $Q \sqrt{1 + \frac{dy^2}{dx^2}} = Q \sec \alpha - py$ wird. Aus dieser Gleichung folgt aber $\frac{dy^2}{dx^2} = \frac{(Q \sec \alpha - py)^2 - Q^2}{Q^2}$, oder wenn man den

constanten Quotient $\frac{Q}{p} = b \dots (n)$ und $b \sec \alpha = \frac{b}{\cos \alpha} = a \dots (r)$

setzt, auch $\frac{dy}{dx} = \frac{1}{b} \sqrt{[b \sec \alpha - y]^2 - b^2} \dots (g)$ und

$$dx = \frac{b dy}{\sqrt{[(a-y)^2 - b^2]}} \dots (3)$$

durch die Integration dieser Differenzialgleichung erhält man (Compend. §. 777, wo $a = a^2 - b^2$, $\beta = -2a$ und $\gamma = 1$ zu setzen ist):

$$x = bl \left\{ a - y \mp \sqrt{[(a-y)^2 - b^2]} \right\} + C$$

um die Constante C zu bestimmen, darf man nur berücksichtigen, dafs für $x=0$ auch $y=0$ seyn mufs (und dafs für diesen Punct A von den doppelten Zeichen blofs das obere gilt), wodurch man erhält $C = -bl[(a - \sqrt{a^2 - b^2})]$ und womit endlich, wenn man diesen Werth substituirt und reducirt,

$$x = bl \left\{ \frac{a - y \mp \sqrt{[(a-y)^2 - b^2]}}{a - \sqrt{a^2 - b^2}} \right\} \quad (I)$$

wird, welches sofort die gesuchte Gleichung der Kettenlinie ist.

Zur Bestimmung des Bogens s hat man $ds = dx \sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)}$

oder wenn man für $\frac{dy}{dx}$ den Werth aus der obigen Gleichung (g) substituirt, auch $ds = \frac{(a-y)}{b} dx \dots (h)$ oder wegen Gleich. (3):

$$ds = \frac{(a-y) dy}{\sqrt{[(a-y)^2 - b^2]}} \quad \text{und daraus durch Integration:}$$

$$s = C - \sqrt{[(a-y)^2 - b^2]}.$$

Da nun für $y=0$ auch $s=0$ seyn mufs, so wird die Constante $C = \sqrt{a^2 - b^2} = b\sqrt{(\text{Sec } \alpha^2 - 1)} = b \text{ tang } \alpha = a \text{ Sin } \alpha$, folglich

$$s = a \text{ Sin } \alpha \mp \sqrt{[(a-y)^2 - b^2]} \dots (II).$$

Sind $AD = x'$ und $DC = y'$ die Coordinaten des tiefsten Punctes C der Curve, so ist für diesen Punct, wie bekannt $\frac{dy}{dx} = 0$,

also aus Gleich. (3) $a - y' = b$, oder $y' = a - b$; ferner folgt damit

aus Gleich. (I): (i) $x' = bl \left[\frac{b}{a - \sqrt{a^2 - b^2}} \right]$ und aus jener (II):

$s = AMC = l' = b \text{ tang } \alpha = a \text{ Sin } \alpha$ und damit auch allgemein:

$$s = l' \mp \sqrt{[(a-y)^2 - b^2]}.$$

43. Wie man aus der Gleichung (I) ersieht, so ist die Form der Curve von dem zweiten Aufhängpunct B oder $x=c$, $y=d$ ganz unabhängig. Nimmt man nun diesen ebenfalls in der Horizontalen oder in der Achse AA' in A' an, so ist dafür $c = AA'$ und $d=0$, folglich aus (I) für $y=0$:

$$c = bl \left[\frac{a + \sqrt{(a^2 - b^2)}}{a - \sqrt{(a^2 - b^2)}} \right] = bl \left[\frac{b^2}{[a - \sqrt{(a^2 - b^2)}]^2} \right]$$

$$= 2bl \left[\frac{b}{a - \sqrt{(a^2 - b^2)}} \right] = 2x'$$

(wegen Gleich. i), so daß also die Ordinate des tiefsten Punktes C die Abscissenachse im Halbirungspunkte D von AA' schneidet.

Anmerkung 1. Zur Bestimmung der beiden constanten Größen a und b wodurch auch (Gleich. r) der Winkel α gegeben ist, kann man, da c, d, l als bekannt anzusehen sind, in der Gleichung (I) $x = c, y = d$ und in jener (II) $s = l$ und $y = d$ setzen, durch welche beide Gleichungen (in deren letztern auch noch $\text{Sec } \alpha = \frac{a}{b}$ zu berücksichtigen kommt) dann, wenigstens im Principe, a und b gegeben sind.

Anmerkung 2. Die obige Gleichung (I) der Kettenlinie läßt sich durch folgende successive Transformationen auf eine einfachere Form bringen. Zählt man nämlich zuerst die Abscissen auf der Ordinatenachse AF (Fig. 20), setzt nämlich $Ap = x$, wofür sowohl pM als auch $pM' = y$ ist; so muß man in der Gleich. (I) x mit y verwechseln, wodurch man erhält

$$y = bl \left[\frac{a - x + \sqrt{[(a-x)^2 - b^2]}}{a - \sqrt{(a^2 - b^2)}} \right].$$

Nimmt man CD zur Abscissenachse, setzt also $DP_1 = x, P_1M = P_1M' = y$ so muß man in dieser letzten Gleichung statt y setzen $AD - y$, mit dem obern und $AD + y$ mit dem untern Zeichen; dadurch erhält man, wegen

$$AD = bl \left[\frac{b}{a - \sqrt{(a^2 - b^2)}} \right] \quad (\text{Gleich. } i) \text{ für beide Fälle denselben}$$

$$\text{Werth: } \pm y = bl \left[\frac{a - x + \sqrt{[(a-x)^2 - b^2]}}{b} \right]$$

$$\text{oder es ist } e = \frac{y}{b} = \frac{1}{b} \left[a - x + \sqrt{[(a-x)^2 - b^2]} \right]$$

$$\text{und } e = \frac{-y}{b} = \frac{1}{b} \left[a - x - \sqrt{[(a-x)^2 - b^2]} \right] \quad (\text{wo } e \text{ die Basis der nat. Logarithmen bezeichnet})$$

$$\text{folglich } e^{+\frac{y}{b}} + e^{-\frac{y}{b}} = \frac{2}{b} (a - x)$$

Zählt man die Abscissen vom Punkte C aus, setzt also $CP_1 = x$ und $P_1M = P_1M' = y$, so muß man in dieser letzten Gleichung statt x schreiben $CD - x = y' - x = a - b - x$, wodurch das vorige Binom

$$a - x \text{ in } b + x \text{ und die Gleichung der Curve in jene } b + x = \frac{b}{2} \left(e^{\frac{y}{b}} + e^{-\frac{y}{b}} \right)$$

übergeht. Zieht man ferner in der Entfernung $CA'' = b$ mit AA' eine Parallele, nimmt diese zur Abscissenachse und den Punkt A'' zum Ursprung

der Coordinaten, setzt nämlich $A'' P_1 = x$ und $A'' Q = A' Q' = y$; so erhält man aus dieser letzten Gleichung, da man darin $x - b$ statt x setzen muß,

$$x = \frac{b}{2} \left(e^{\frac{y}{b}} + e^{-\frac{y}{b}} \right), \text{ man erhält endlich durch Verwechslung der}$$

beiden Achsen, wodurch $A'' Q = A' Q' = x$ und $QM = Q' M' = y$ wird, als einfachste Gleichung der Kettenlinie:

$$y = \frac{b}{2} \left(e^{\frac{x}{b}} + e^{-\frac{x}{b}} \right).$$

44. Aus der obigen Gleichung (1) folgt für die Spannung der Kette in irgend einem Punkte M (Fig. 19) $T = Q \frac{ds}{dx} = Q \frac{a-y}{b}$ (Gleich. *b*). Da nun im Aufhängpunkte A die Ordinate $y = a$, so folgt, daß diese Spannung in A am größten und zwar $T = \frac{a}{b} Q$ ist. Für den tiefsten Punkt C ist die Ordinate $y = y'$ am größten, folglich die Spannung an diesem Punkte $T = \frac{a-y'}{b} Q = Q$ (wegen $y' = a - b$) am kleinsten.

45. Anstatt der Voraussetzung, daß gleiche Bogenlängen der Curve ACB (Fig. 19) gleiche Gewichte haben, kann man auch, wie es bei Kettenbrücken der Fall ist, bei welchen das Gewicht der Ketten gegen die Belastung der horizontalen Fahrbahn vernachlässigt werden darf, annehmen, daß gleiche Längen der Projectionen der Curve auf die horizontal gezogene Abscissenachse AA' gleiches Gewicht haben sollen, so, daß also nicht mehr die Curve, sondern die Abscissenachse gleichförmig belastet erscheint.

Unter dieser Voraussetzung verwandelt sich, wenn jetzt p das Gewicht der Längeneinheit der Abscisse x bezeichnet, dagegen alle übrigen Bezeichnungen die nämlichen bleiben, die Gleichung (2) in

Nr. **42.** in die folgende $T \frac{dy}{ds} = -P - \int_c^x p dx$, während jene

(1), nämlich (a) $T \frac{dx}{ds} = Q$ ungeändert bleibt.

Die erstere dieser beiden Gleichungen integrirt, gibt

$T \frac{dy}{ds} = -P + p(c-x)$ und wenn man diese so erhaltene Gleichung durch die vorige (a) dividirt:

$$(5) \quad \frac{dy}{dx} = \frac{-P + p(c-x)}{Q}.$$

Da für $x=0$ der Quotient $\frac{dy}{dx} = \tan \alpha$, also $\tan \alpha = \frac{-P + pc}{Q}$ wird, so hat man auch, diesen Werth in (5) substituirt:

$$(1) \quad \frac{dy}{dx} = \tan \alpha - \frac{px}{Q} \quad \text{oder} \quad dy = \tan \alpha dx - \frac{p}{Q} x dx.$$

Diese letzte Gleichung integrirt, gibt:

$$(2) \quad y = x \tan \alpha - \frac{p}{2Q} x^2,$$

wozu keine Constante kommt, weil für $x=0$ auch $y=0$ seyn muß. Da ferner für $x=c$, $y=d$ seyn soll, so folgt aus dieser letzten Gleichung $d = c \tan \alpha - \frac{pc^2}{2Q}$

oder
$$(3) \quad \tan \alpha = \frac{d}{c} + \frac{pc}{2Q}.$$

Wird dieser Werth in der Gleichung (2) substituirt, so erhält man als Gleichung der gesuchten Curve:

$$(4) \quad y = \frac{d}{c} x + \frac{p}{2Q} (cx - x^2)$$

und zwar ist dieses (Compend. §. 493, wo nur x mit y verwechselt werden darf) die Gleichung der gemeinen Parabel.

Anmerkung 1. Um in dieser letztern Gleichung die Constante Q zu bestimmen, kann man für irgend einen Punct M die Abscisse $AP = x'$ und Ordinate $PM = y'$ messen und für x und y in dieser Gleichung substituiren. Am einfachsten ist es jedoch in der Curve einen Punct N anzunehmen, wofür die Abscisse $AF = \frac{c}{2}$ ist. Setzt man dann die gemessene

Ordinate $FN = FO + ON = \frac{d}{2} + h$, wobei also auch h als bekannt anzusehen ist; so erhält man durch Substitution dieser Werthe für x und y in der Gleichung (4):

$$\frac{d}{2} + h = \frac{d}{c} \cdot \frac{c}{2} + \frac{p}{2Q} \left(\frac{c^2}{2} - \frac{c^2}{4} \right) \quad \text{d. i.} \quad h = \frac{pc^2}{8Q} \quad \text{oder} \quad Q = \frac{pc^2}{8h}.$$

Mit diesem letztern Werthe läßt sich nun auch leicht die zweite Constante $\tan \alpha$ finden; denn es folgt aus Gleich. (3):

$$\tan \alpha = \frac{d}{c} + \frac{pc}{2} \cdot \frac{8h}{pc^2} = \frac{d}{c} + \frac{4h}{c} = \frac{d+4h}{c}.$$

Auch lassen sich diese beiden Constanten Q und $\tan \alpha$ durch die Coordinaten des tiefsten Punctes C ausdrücken.

Anmerkung 2. Liegt der zweite Befestigungspunct B mit dem erstern A in derselben horizontalen Linie AA' in A' , so ist $d=0$ und (aus Gleich 4)

$$y = \frac{p}{2Q} (cx - x^2), \text{ wobei } Q = \frac{pc^2}{8h}, \text{ tang } \alpha = \frac{4h}{c} \text{ und } h =$$

$FN = ON = DC$ (wegen $AF = \frac{c}{2} = AD$) die grösste Ordinate ist.

Setzt man in dieser Gleichung der Curve für Q den vorigen Werth, so wird auch $y = \frac{4h}{c^2} (cx - x^2)$, oder wenn man die Abscissen von D aus zählt, also $DP = x$ setzt, wodurch man in dieser letzten Gleichung $\frac{c}{2} - x$

statt x setzen mufs, nach gehöriger Reduction: $y = \frac{4h}{c^2} \left(\frac{c^2}{4} - x^2 \right)$.

Verwechselt man ferner x mit y , setzt nämlich (Fig. 20) $DP_1 = x$ und $P_1M = y$, so erhält man $x = \frac{4h}{c^2} \left(\frac{c^2}{4} - y^2 \right)$, und wenn man endlich die Abscissen auf der Geraden CD vom Punkte C aus zählt, also $CP_1 = x$ setzt, wodurch in dieser letzten Gleichung $h - x$ statt x zu setzen ist

$$\text{auch: } x = \frac{4h}{c^2} y^2 \text{ oder } y^2 = \frac{c^2}{4h} x,$$

als Gleichung der Curve ACA' und zwar als Gleichung einer gemeinen Parabel vom Parameter $\frac{c^2}{4h}$, deren Scheitel C und Achse CD ist.

46. Zur Bestimmung des Bogens s substituirt man in der Gleichung $ds = dx \sqrt{1 + \frac{dy^2}{dx^2}}$ für $\frac{dy}{dx}$ den Werth aus der obigen Gleichung (1), so erhält man

$$(\gamma) \quad ds = dx \sqrt{1 + \left(\text{tang } \alpha - \frac{p}{Q} x \right)^2} \text{ oder wenn man Kürze}$$

halber $\text{tang } \alpha = m$ und $\frac{p}{Q} = n$ setzt, auch:

$$ds = dx \sqrt{1 + m^2 - 2mnx + n^2x^2} = dx \sqrt{(\alpha + \beta x + \gamma x^2)},$$

wenn man nämlich noch $1 + m^2 = \alpha$, $-2mn = \beta$ und $n^2 = \gamma$ setzt.

Aus dieser letztern Gleichung erhält man durch Integration (Compend. §. 809, Beisp.), Substitution und Reduction, wenn man noch Kürze halber $1 + \left(\text{tang } \alpha - \frac{p}{Q} x \right)^2 = A$ setzt:

$$s = C - \frac{Q}{2p} \left[\left(\text{tang } \alpha - \frac{p}{Q} x \right) \sqrt{A} + \text{logn.} \left(\text{tang } \alpha - \frac{p}{Q} x + \sqrt{A} \right) \right]$$

wobei die Constante, da für $x=0$ auch $s=0$ seyn soll, den Werth

$$\text{hat } C = \frac{Q}{2p} \left[\text{tang } \alpha \sqrt{A} + \text{logn.} \left(\text{tang } \alpha + \sqrt{A} \right) \right].$$

47. Aus der obigen Gleichung (α) in **45.** folgt für die Spannung der Kette im Punkte *M* (Fig. 19) nach der Tangente:

$$T = Q \frac{ds}{dx} = Q \sqrt{\left(1 + \frac{dy^2}{dx^2}\right)} = Q \sqrt{\left(1 + \left(\tan \alpha - \frac{p}{Q} x\right)^2\right)}. \quad (5)$$

Da im tiefsten Punkte *C* der Curve $\frac{dy}{dx} = 0$ ist, so ist die Spannung an diesem Punkte $T = Q$ am kleinsten.

Im Aufhängpunkt *A* ist die Spannung, wegen $x = 0$ sofort $T = Q \sqrt{(1 + \tan^2 \alpha)} = \frac{Q}{\cos \alpha}$ am größten.

Im zweiten Aufhängpunkt *B* ist diese Tangentialspannung $T = Q \sqrt{\left(1 + \left(\tan \alpha - \frac{p c}{Q}\right)^2\right)}$.

48. Was die Spannung der Kette nach lothrechter oder verticaler Richtung betrifft, so ist diese im Punkte *M* sofort:

$$S = T \cos m M n = T \frac{dy}{ds} = T \frac{dy}{dx} \frac{1}{\sqrt{\left(1 + \left(\tan \alpha - \frac{p}{Q} x\right)^2\right)'}}$$

wenn man nämlich für *ds* den Werth aus (γ) in **46.** setzt, oder endlich, wegen $\frac{dy}{dx} = \tan \alpha - \frac{p x}{Q}$ (Gleich. 1 in **45.**) auch:

$$S = T \frac{\left(\tan \alpha - \frac{p x}{Q}\right)}{\sqrt{\left(1 + \left(\tan \alpha - \frac{p x}{Q}\right)^2\right)}} = Q \tan \alpha - p x,$$

wenn man nämlich für *T* den obigen Werth aus (δ) in **47.** substituirt.

Im Aufhängpunkt *A* ist wegen $x = 0$, diese Verticalspannung $S = Q \tan \alpha$ am größten.

Im tiefsten Punkte *C* dagegen ist diese Spannung wegen $\frac{dy}{dx} = 0$ sofort $S = 0$ am kleinsten. *)

Bedingungen für die Empfindlichkeit der Krämerwage.

(§. 85)

49. Um die Bedingungen zu finden, unter welchen die gemeine Krämerwage empfindlich wird, d. h. die Eigenschaft erhält, daß der

*) Ausführlicheres hierüber findet man in dem *Mémoire sur les Ponts suspendus* von Navier. Paris, 1824.

Wagbalken sogleich die horizontale Lage verläßt und eine schiefe Lage annimmt, wenn das Gleichgewicht durch ein kleines Zulaggewicht gestört wird, sey AB (Fig. 21) die horizontale Lage des in O aufgehängten Wagbalkens im Stande des Gleichgewichtes, nämlich für den Fall, daß $AC = BC$ und $W = P$ ist (§. 83), ferner $A'B'$ die Lage dieses Balkens, welche er dadurch annimmt, daß in die Wagschale B zu dem Gewichte P noch jenes p zugelegt wird, wodurch im Stande der Ruhe sofort der Punct C nach C' kömmt.

Setzt man $AC = BC = a$, $OC = OC' = b$ und wenn D den Schwerpunct des Wagbalkens bezeichnet, $OD = c$, ferner das Gewicht dieses Balkens $= q$; so kann man die in den Puncten A' , B' , D lothrecht wirkenden Gewichte oder Kräfte W , $P + p$ und q jede in zwei aufeinander senkrechte Kräfte zerlegen, wovon die eine (w , r , s) perpendicular, die andere (w' , r' , s') parallel zu dem Balken wirkt. Setzt man nämlich den Ausschlagwinkel $CO C' = \alpha$, so ist (Nr. 9.)

$w = W \cos \alpha$, $w' = W \sin \alpha$, $r = (P + p) \cos \alpha$, $r' = (P + p) \sin \alpha$
 $s = q \cos \alpha$ und $s' = q \sin \alpha$.

Da ferner angenommen wird, daß diese auf den um O drehbaren Hebel $A'B'$ wirkenden 6 Seitenkräfte im Gleichgewichte stehen; so muß nach dem Satze der statischen Momente (Nr. 20. Anmerk. 2) sofort die Bedingungsgleichung bestehen: $wa + w'b + s'c + r'b = ra$ oder wenn man für w , w' . . die vorigen Werthe setzt: $aW \cos \alpha + bW \sin \alpha + c q \sin \alpha + b(P + p) \sin \alpha = a(P + p) \cos \alpha$ und wenn man durchaus mit $\cos \alpha$ dividirt und aus der entstehenden Gleichung, nachdem man im ersten Theil aW , gegen jenen aP , im zweiten ausgelassen (wegen $aW = aP$) und $W = P$ gesetzt hat (Bedingungen für das Gleichgewicht in der Lage AB), $\tan \alpha$ bestimmt, sofort:

$$\tan \alpha = \frac{ap}{(2P + p)b + qc}.$$

50. Da nun die Wage um so empfindlicher ist, je größer bei demselben Zulaggewicht p der Ausschlagwinkel α , folglich auch $\tan \alpha$ wird; so folgt aus dem vorigen Ausdrücke von $\tan \alpha$, daß diese Empfindlichkeit um so größer ist, je größer a (Länge der Arme), je kleiner q (Gewicht des Balkens), je kleiner P (aufgelegtes Gewicht), je kleiner b ($= OC$) und je kleiner c (Entfernung des Schwerpunctes des Balkens vom Aufhängpunct) ist. (Vergleiche §. 85.)

Anmerkung. Die Wage wird am empfindlichsten, wenn es gelingt

$b = OC = 0$ zu machen, in welchem Falle $\tan \alpha = \frac{ap}{cq}$ zugleich von den

aufgelegten Gewichte P ganz unabhängig wird. Geht der Winkel α für ein anderes Zulaggewicht p' in α' über, so ist eben so $\tan \alpha' = \frac{ap'}{cq}$, folglich $\tan \alpha : \tan \alpha' = p : p'$.

Wäre unter dieser Voraussetzung von $b = 0$ gleichzeitig auch $c = 0$, so würde $\tan \alpha = \frac{ap}{0} = \infty$, also $\alpha = 90^\circ$, zum Beweis, dafs in diesem Falle, in welchen nämlich die Wage in ihrem gemeinschaftlichen Schwerpunct aufgehängt ist, der Balken bei dem kleinsten Übergewicht p sogleich aus der horizontalen in die verticale Lage übergeht. Ausserdem wäre dabei für jede richtige Abwägung, d. i. für $W = P$ und $p = 0$, sofort $\tan \alpha = \frac{0}{0}$, zum Zeichen, dafs dabei der Balken in jeder Lage ruhen kann und nicht nothwendig, wie es die zweite Bedingung (§. 84) fordert, horizontal stehen mufs.

Wollte man endlich den Schwerpunct des Balkens, bei der Voraussetzung von $b = 0$ über den Punct C legen, so müfste c negativ genommen werden, wodurch dann auch $\tan \alpha$ negativ würde, also der Winkel α in den 2ten oder 4ten Quadranten fiel, zum Beweis, dafs der Balken bei dem kleinsten Zulaggewicht p umschlagen würde.