

c) Stäbe, bei denen die Axialkraft nicht gleich Null ist.

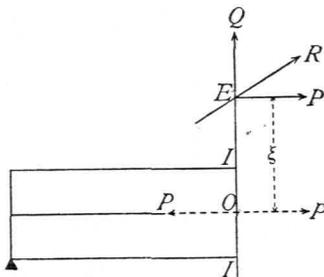
In den bisherigen Untersuchungen wurde die Axialkraft gleich Null angenommen. Wir wollen nun die Annahme machen, daß die Axialkraft den Werth P habe. Alsdann dient zur Ermittlung der axialen Faserfspannung in einer Faser mit der Ordinate z die Gleichung 33. des Art. 296, nämlich:

318.
Neutrale
Axe.

$$N = \frac{P}{F} + \frac{Mz}{\mathcal{F}} \dots \dots \dots 33.$$

Der Entwicklung dieser Formel lag die Annahme zu Grunde, daß die Kraftebene den Querschnitt in einer Symmetrieaxe (Hauptaxe) schneide. Die Mittelkraft aller an der einen Seite des Querschnitts II (Fig. 99), d. h. aller auf den Querschnitt II wirkenden äußeren Kräfte sei R und schneide die Verlängerung des Querschnittes im Punkte E , im Abstände $OE = \xi$ vom Schwerpunkt O des Querschnittes. Wir zerlegen R im Punkte E in eine Axialkraft P und eine Transversalkraft Q . Das Moment der äußeren Kräfte ist sodann $M = P\xi$. Nach Gleichung 33. ist

Fig. 99.



Wird die Faserfspannung $N = \frac{P}{F} + \frac{P\xi z}{\mathcal{F}} = \frac{P}{F} \left(1 + \frac{F\xi z}{\mathcal{F}} \right) \dots \dots \dots 50.$

N wird für alle diejenigen Punkte gleich Null, für welche der Klammerfactor gleich Null wird. Nennt man den speciellen Werth von z , für den dies eintritt, z_0 , so wird $N=0$, wenn $1 + \frac{F\xi z_0}{\mathcal{F}} = 0$ wird, d. h. für

$$z_0 = - \frac{\mathcal{F}}{F\xi} \dots \dots \dots 51.$$

Für alle Punkte, deren Ordinaten den Werth der Gleichung 51. haben, ist $N=0$; die Gleichung 51. ist also die Gleichung der neutralen Axe, doch nur unter der Voraussetzung, daß die Kraftebene den Querschnitt in einer Hauptaxe schneidet.

Aus der Gleichung 51. für die neutrale Axe ergeben sich wichtige Folgerungen:

- 1) Da \mathcal{F} und F stets positive Größen sind, so hat z_0 stets anderes Vorzeichen als ξ . Die sämmtlichen Punkte, in denen die Spannung Null stattfindet, liegen also an derjenigen Seite des Schwerpunktes, an welcher der Schnittpunkt mit der Resultirenden R nicht liegt.
- 2) Für eine und dieselbe Lage der Kraft R sind alle Größen auf der rechten Seite der Gleichung constant, also ist auch z_0 constant; es liegen also alle Punkte, in denen N gleich Null ist, in gleichem Abstände von der Y -Axe, d. h. alle diese Punkte liegen in einer Geraden, die parallel ist zu derjenigen Schwerpunktsaxe, welche normal steht zur Schnittlinie des Querschnittes mit der Kraftebene.
- 3) Der Werth für z_0 ist von der Kraftgröße ganz unabhängig; er ist nur von den Werthen \mathcal{F} und F , also von der Querschnittsform und -Größe und von ξ , d. h. von der Lage des Schnittpunktes E abhängig.
- 4) z_0 wird Null, d. h. die neutrale Axe fällt mit der zur Kraftebene normalen Schwerpunktsaxe zusammen, wenn $\xi = \infty$ wird, d. h. wenn die Kraft R den Querschnitt erst in unendlich weiter Ferne schneidet, wenn also R zu dem Querschnitte parallel gerichtet ist. Sodann ist gar keine Axialkraft vorhanden. (Dieses Resultat wurde bereits oben in Art. 297, S. 262 auf anderem Wege gefunden.)

Die Gleichung 51. giebt ein bequemes Verfahren, die Lage der neutralen Axe graphisch zu ermitteln.

319.
Graphische
Ermittlung
der neutralen
Axe.

Befonders einfach gestaltet sich die Aufgabe beim rechteckigen Querschnitt. Hier ist nach Art. 307,

S. 266

$$\mathcal{F} = \frac{b h^3}{12} \text{ und } F = b h.$$

Aus Gleichung 51. folgt, wenn wir zunächst nur die absolute Größe von z_0 bestimmen,

$$z_0 = \frac{b h^3}{12 b h \xi} = \frac{h^2}{12 \xi} \text{ und } z_0 \xi = \frac{h^2}{12} = \frac{h}{6} \cdot \frac{h}{2}.$$

Daraus ergibt sich die nachfolgende Construction (Fig. 100). Man trägt von O aus $OB = \frac{h}{6}$ nach oben; alsdann liegt der Punkt B in der Höhe $\frac{2}{3}h$ über der Unterkante des Querschnittes. Nun schlage man über diesem Abstand einen Halbkreis, welcher die in O zur Z -Axe gezogene Normale in D

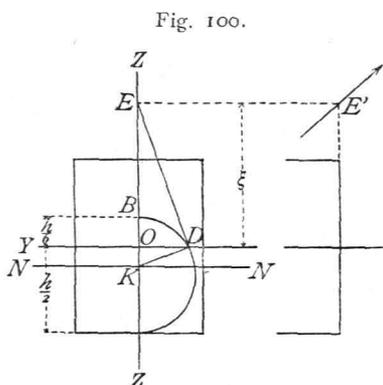


Fig. 100.

schneidet; alsdann ist $\overline{OD}^2 = \frac{h}{6} \cdot \frac{h}{2} = \frac{h^2}{12}$. Man verbinde nun D mit E , ziehe durch D eine Linie DK normal zu DE , so ist $\overline{OD}^2 = \overline{OK} \cdot \overline{OE}$ und

$$\frac{h^2}{12} = \overline{OK} \cdot \xi \text{ oder } \overline{OK} = \frac{h^2}{12\xi} = z_0.$$

K ist also ein Punkt der neutralen Axe, und die durch K parallel zur Y -Axe gelegte Linie NN' ergibt die neutrale Axe selbst.

Bei complicirten Querschnitten, die auch ganz unregelmäßig fein können, ist diese Construction, etwas modificirt, ebenfalls anwendbar.

Nach Art. 316, S. 271 ist der Trägheitsradius

$$R = \sqrt{\frac{\mathcal{J}}{F}}$$

Demnach ist nach Gleichung 51.

$$z_0 = -\frac{\mathcal{J}}{F\xi} = -\frac{FR^2}{F\xi} = -\frac{R^2}{\xi},$$

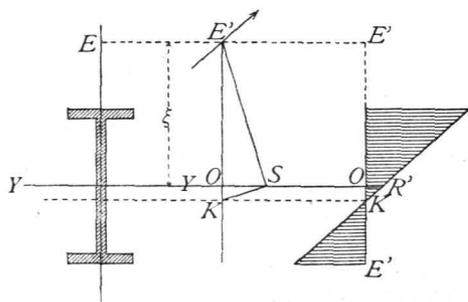
woraus sich folgende Construction (Fig. 101) ergibt.

In O errichte man die Normale zum Querschnitte $OS = R$, verbinde S mit E' , ziehe durch S die Normale SK zu SE' ; alsdann ist $R^2 = \overline{OK} \cdot \overline{OE}' = \overline{OK} \cdot \xi$ oder $OK = \frac{R^2}{\xi}$ (absolute Größe) = z_0 .

320.
Spannungs-
vertheilung.

Die Vertheilung der Spannung über die Querschnittsfläche findet nach dem durch Gleichung 50. $N = \frac{P}{F} \left(1 + \frac{F\xi z}{\mathcal{J}} \right)$ ausgedrückten Gesetze statt; in denselben sind N und z die einzigen Variablen, und beide kommen nur in der ersten Potenz vor. Daraus folgt, dass die Spannung sich nach dem Gesetze einer Geraden ändert. Ein Punkt dieser Geraden ist bereits gefunden, nämlich derjenige Punkt, in welchem die Gerade die Abscissenaxe schneidet, d. h. wo die Spannung gleich Null ist, nämlich der Punkt K (Fig. 101).

Fig. 101.



Gelingt es noch einen Punkt der Geraden zu finden, so erhält man durch Verbindung dieses Punktes mit dem Nullpunkt K die gesuchte Gerade. Für $z = 0$ ist

$$N_0 = \frac{P}{F},$$

d. h. in den Fasern, welche in der zur Kraftebene normalen Schwerpunktsaxe liegen, ist die Spannung eben so groß, als wenn nur die Axialkraft P wirkte. Diese Größe $\frac{P}{F}$

ist leicht zu ermitteln.

Man bestimme $\frac{P}{F}$ und trage (Fig. 101) den gefundenen Werth für die Abscisse

$z = 0$, d. h. im Schwerpunkt nach beliebigem Maßstabe auf, mache also $OR' = \frac{P}{F}$,

verbinde R' mit K ; alsdann ist diese Verbindungslinie die gefuchte Gerade. Die Ordinaten dieser Geraden geben, auf dem angenommenen Maßstabe gemessen, die pro Flächeneinheit in den einzelnen Faserschichten wirkenden Spannungen an. Die von der erwähnten Geraden und der Abscissenaxe $E' E'$ eingeschlossene (in Fig. 101 schraffierte) Fläche nennt man wohl auch die Druckfigur.

Die vorstehend angegebenen Constructionen werden mit Nutzen angewendet, um die Druckvertheilung in den Gewölbefugen und in den Querschnitten der Stützmauern, so wie an den Bodenflächen der letzteren zu ermitteln.

321.
Druck-
vertheilung
in Gewölben u.
Stützmauern.

Als Dimension normal zur Bildfläche wählt man die Einheit (gewöhnlich 1 m), so daß die gedrückte Fläche — der Querschnitt — (Fig. 102 u. 103) ein Rechteck von der Breite (normal zur Bildfläche) gleich der Einheit ist. Die zweite Dimension des Rechtecks ist bei den Gewölben (Fig. 102) die Gewölbstärke d an der betreffenden Stelle, bei den Stützmauern die Mauerstärke d (Fig. 103). Man nimmt nun an, daß das obige Gesetz der Druckvertheilung auch hier giltig sei, welche Annahme gemacht werden kann, so lange keine Zugspannungen im Querschnitt vorkommen. Die auf den Querschnitt wirkende Resultirende zerlegt sich in die Axialkraft P und die Transversalkraft Q ,

Fig. 102.

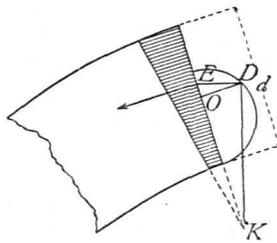
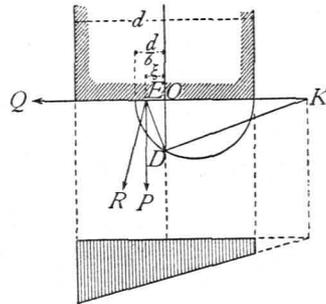


Fig. 103.



welche letztere keine Axialspannungen erzeugt. Nun kann ohne Weiteres obige Construction angewendet werden, was in Fig. 102 und 103 für einen Gewölbe- und einen Stützmauerquerschnitt geschehen ist.

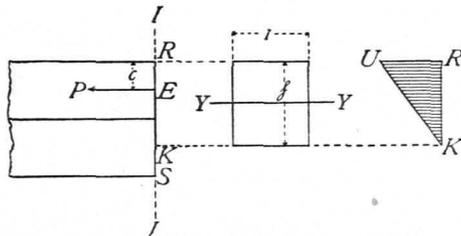
Wie bereits bemerkt, ist diese Construction bei denjenigen Materialien, welche keinen Zug ertragen können, nur richtig, falls in keiner Faser des Querschnittes Zugspannungen sich ergeben, bei den Gewölben aber stets nur näherungsweise richtig, weil die Voraussetzung der geraden Axe nicht erfüllt ist.

Im Anschluß an das Vorstehende soll gezeigt werden, wie sich die Spannungsvertheilung ergibt, falls die neutrale Axe in die Querschnittsfläche fällt und die Fasern nur Druckspannungen aufnehmen können. Die hier in Betracht kommenden Querschnitte sind nur rechteckige, weshalb nur diese Form berücksichtigt wird.

322.
Druck-
vertheilung in
Querschnitten,
welche nur
Druck auf-
nehmen können.

Die Kraft P (Fig. 104) schneide die Symmetrieaxe des Querschnittes im Abstände c von der äußersten Faser R ; die zugehörige neutrale Axe liege in K . Es ist zunächst K zu ermitteln. Die bisherigen Constructionen sind hier nicht giltig, weil bei Auffuchung der betreffenden Ausdrücke für N und z_0 in den Fasern zwischen K und S Zugspannungen angenommen waren, die hier nicht existiren. Denn, da die Fasern nur Druckspannungen aufnehmen können, wird in allen denjenigen Fasern, in welchen Zug entstehen würde, ein Klaffen der Fugen, oder ein indifferentes Aneinanderliegen der Berührungsflächen stattfinden. Eine Spannungsübertragung existirt nur in dem gedrückten Theile der Querschnittsfläche, dessen Höhe = h sei.

Fig. 104.



Dessen ungeachtet kann man die Gleichung 33. (S. 261 u. 273):

$$N = \frac{P}{F} + \frac{Mz}{\mathcal{F}}$$

anwenden, wenn jetzt unter F der Theil der Querschnittsfläche, auf welchem Druckübertragung stattfindet, und unter \mathcal{F} das Trägheitsmoment dieses Theils der Querschnittsfläche für die im Schwerpunkt desselben normal zur Kraftebene errichtete Axe YY verstanden wird. Wird die Dimension normal zur Bildfläche gleich der Einheit gesetzt, so ist

$$F = \eta \cdot 1 \quad \text{und} \quad \mathcal{F} = \frac{1 \cdot \eta^3}{12}.$$

M ist hier das Moment, bezogen auf die erwähnte Schwerpunktsaxe YY , d. h.

$$M = P \left(\frac{\eta}{2} - c \right) \dots \dots \dots 52.$$

Es ist also die Spannung in einer Fafer mit der Ordinate z

$$N = \frac{P}{F} \left[1 + \frac{F \left(\frac{\eta}{2} - c \right) z}{\mathcal{F}} \right] = \frac{P}{\eta} \left[1 + \frac{12 z \left(\frac{\eta}{2} - c \right)}{\eta^2} \right] \dots \dots 53.$$

N wird im Punkte K , d. h. für $z = -\frac{\eta}{2}$, gleich Null; es ist demnach

$$0 = \frac{P}{\eta} \left[1 - \frac{12 \eta \left(\frac{\eta}{2} - c \right)}{2 \eta^2} \right].$$

Diese Gleichung dient zur Ermittlung des Werthes für η ; denn es ist

$$0 = 1 - \frac{6 \left(\frac{\eta}{2} - c \right)}{\eta} = \eta - 3 \eta + 6c, \quad \text{woraus} \quad \eta = 3c \quad \dots \dots 54.$$

Die Druckvertheilung findet also auf eine Fläche statt, welche dreimal so breit ist, wie der Abstand des Schnittpunktes E von der nächsten Kante.

Die Druckbeanspruchung in irgend einer Fafer mit der Ordinate z ist demnach

$$N = \frac{P}{3c} \left[1 + \frac{12z}{9c^2} \right] = \frac{P}{9c^2} (3c + 2z) \dots \dots \dots 55.$$

N_{max} findet statt, wenn z seinen größten Werth $= +\frac{\eta}{2} = \frac{3c}{2}$, N_{min} dagegen, wenn z seinen kleinsten Werth $= -\frac{\eta}{2} = -\frac{3c}{2}$ hat; es ist also

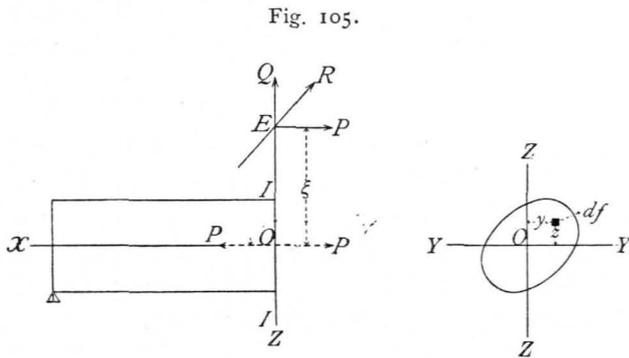
$$N_{max} = \frac{2P}{3c} \quad \text{und} \quad N_{min} = \frac{P}{9c^2} (3c - 3c) = 0 \quad \dots \dots \dots 56.$$

Wenn sich der Druck P gleichförmig über die ganze gedrückte Fläche $F = \eta = 3c$ vertheilen würde, so wäre der Druck pro Flächeneinheit der Fläche gleich $\frac{P}{3c}$; der wirklich stattfindende Maximaldruck ist $= \frac{2P}{3c}$, d. h. doppelt so groß, als wenn P sich gleichförmig vertheilte. Die Druckfigur wird also erhalten, indem man zunächst (Fig. 104) $RE = c$ dreimal von R aus abträgt, wodurch man den Nullpunkt K findet; alsdann trägt man in R nach beliebigem Maßstabe

$N_{max} = \frac{2P}{3c} = RU$ auf und verbindet U mit K . Die schraffierte Fläche giebt die Druckfigur.

In Art. 296, S. 261 war durch Gleichung 33. die axiale Faserfpannung nur für den Fall ermittelt, daß die Kraftebene alle Querschnitte des Balkens in zwei symmetrische Hälften theilte. Es soll nunmehr für den allgemeinen Fall des nicht symmetrischen Querschnittes und beliebiger äußerer Kräfte der Ausdruck für die axiale Faserfpannung ermittelt werden.

Auf das Balkenfragment links vom Schnitte II (Fig. 105), für welches die Werthe von N ermittelt werden sollen, wirke als Resultirende aller äußerer Kräfte R . Wir zerlegen die Kraft R im Punkte E , wo sie die Verlängerung des Querschnittes schneidet, in eine Axialkraft P und in eine Transversalkraft Q , bringen im Schwerpunkte O des Querschnittes II zwei einander gleiche, aber entgegengesetzt gerichtete Kräfte P an und erhalten als Wirkung der äußerer Kräfte auf den Querschnitt II eine Transversalkraft Q im Querschnitte II , ein Moment $P\xi$, welches gleich dem statischen Momente der äußerer Kräfte, bezogen auf den Punkt O ist, und eine Axialkraft P , im Punkte O wirksam.



323.
Axiale
Faserfpannung.

Das Fragment links von II ist unter der Einwirkung dieser äußerer Kräfte und der auf dasselbe wirkenden inneren Kräfte oder Spannungen im Querschnitt II im Gleichgewicht; werden also im Querschnitt II die Spannungen angebracht, so können wir auf das Ganze die allgemeinen Gleichgewichtsbedingungen (siehe Art. 255, S. 232) anwenden. Jede Spannung hat eine horizontale Componente, die genau genug als axiale Componente eingeführt wird, und eine verticale Componente. Die ersteren bilden die axialen Faserfpannungen N .

Durch den Schwerpunkt des Querschnittes werden wiederum drei Coordinatenachsen gelegt: die X -Axe, welche mit der Tangente an die deformirte Stabaxe an dieser Stelle, die Z -Axe, welche mit der Durchschnittslinie der Kraftebene und der Querschnittsebene zusammenfällt, und die Y -Axe, welche zur X - und Z -Axe normal steht. Es lassen sich nunmehr die drei gedachten Gleichgewichtsbedingungen für den vorliegenden Fall aufstellen.

1) Die algebraische Summe der in die Axenrichtung fallenden Componenten muß gleich Null sein, d. h.

$$0 = P - \int N df.$$

2) Die algebraische Summe der statischen Momente sämmtlicher Kräfte bezogen auf die Axe OY muß gleich Null sein. Das Moment der äußerer Kräfte in Bezug auf die Axe OY , welche sich in der Ebene ZX im Punkte O projectirt, ist $M = P\xi$; das statische Moment einer im Abstände z von der Axe OY wirken-

den Faserspannung $N df$ ist gleich $Nz df$; folglich die Summe aller Momente der Faserspannungen gleich $\int Nz df$ und

$$0 = M - \int Nz df \quad \text{oder} \quad M = \int Nz df.$$

Das negative Vorzeichen ist für das Moment der Faserspannungen gewählt, weil Gleichgewicht nur möglich ist, wenn beide Momente entgegengesetztes Vorzeichen, also entgegengesetzte Drehrichtung haben.

3) Die algebraische Summe der statischen Momente sämtlicher Kräfte bezogen auf die ZZ -Axe muß gleich Null sein. In Bezug auf diese Axe haben die äußeren Kräfte kein Moment, weil diese Axe in der Ebene der äußeren Kräfte liegt, dieselben also für diese Axe den Hebelsarm Null haben. Die Faserspannung $N df$ hat in Bezug auf die Axe ZZ das Moment $N df y$; folglich muß

$$0 = \int Ny df$$

sein. Die Integration ist über den ganzen Querschnitt auszudehnen.

Durch die Faserspannungen entstehen Längenänderungen, welche wir als der ersten Potenz von y und z proportional annehmen können, d. h. wir können, wenn dx den ursprünglichen Abstand zweier Querschnitte vor der Deformation, Δdx die bei der Deformation erzeugte Aenderung des Abstandes in einer Fafer mit den Coordinaten y und z bezeichnet, setzen:

$$\frac{\Delta dx}{dx} = \alpha + \beta y + \gamma z,$$

worin α , β und γ vorläufig unbekannte Constante sind.

Nach Art. 279, S. 246 ist $\frac{\Delta dx}{dx} = \frac{N}{E}$, demnach

$$N = E\alpha + E\beta y + E\gamma z = a + by + cz,$$

wenn a , b und c noch zu bestimmende Constante sind. Zur Bestimmung der letzteren dienen die aufgestellten drei Bedingungsgleichungen. Wird der Werth für N in diese Gleichungen eingesetzt, so ergibt sich, da a , b und c für die Integration constant sind,

$$P = a \int df + b \int y df + c \int z df,$$

$$M = a \int z df + b \int yz df + c \int z^2 df,$$

$$0 = a \int y df + b \int y^2 df + c \int yz df.$$

$\int yz df$ ist identisch mit dem in Art. 313, S. 269 gefundenen Ausdruck $\int yz df = H$; ferner ist $\int z^2 df = \mathcal{F}$ und $\int y^2 df = \mathcal{F}_1$. Da ferner der Anfangspunkt der Coordinatenaxen im Schwerpunkt liegt, so ist nach der Schwerpunktslehre $\int z df = 0$ und $\int y df = 0$.

Bezeichnet man endlich $\int df = F$, so ist

$$P = aF, \quad M = bH + c\mathcal{F} \quad \text{und} \quad 0 = b\mathcal{F}_1 + cH.$$

Daraus ergeben sich für a , b und c folgende Werthe:

$$a = \frac{P}{F}, \quad b = \frac{HM}{H^2 - \mathcal{F}\mathcal{F}_1} \quad \text{und} \quad c = \frac{\mathcal{F}_1 M}{\mathcal{F}\mathcal{F}_1 - H^2}$$

und demnach

$$N = \frac{P}{F} + \frac{HM y}{H^2 - \mathcal{F}\mathcal{F}_1} + \frac{\mathcal{F}_1 M z}{\mathcal{F}\mathcal{F}_1 - H^2} = \frac{P}{F} + \frac{M(\mathcal{F}_1 z - Hy)}{\mathcal{F}\mathcal{F}_1 - H^2} \quad \dots \quad 57.$$

Bei der in Fig. 105 gezeichneten Richtung und Lage der äusseren Kräfte ist die Axialkraft P im Punkte O ein Druck; auch erzeugt das Moment M für sich allein in den Fasern oberhalb YY Druck. Es werden also hier, wenn die Z -Richtung nach oben als die positive eingeführt wird, die positiven Werthe von N Druck, die negativen Werthe Zug bedeuten; umgekehrt wäre es bei der entgegengesetzten Richtung der Kraft R . Bei Anwendung der Gleichung 57. ist also Vorficht nöthig.

Wenn die Kraftebene den Querschnitt in einer Symmetrieaxe schneidet, also die Z -Axe eine Symmetrieaxe ist, so ist nach Art. 314 (S. 270) $H = 0$, demnach

$$N = \frac{P}{F} + \frac{Mz}{\mathcal{F}} \quad \dots \quad 58.$$

Diese Gleichung stimmt mit der unter den gleichen Annahmen in Art. 296, S. 261 entwickelten Gleichung 33. überein.

Die in den Art. 318 u. 319, S. 273 u. 274 für die neutrale Axe gefundenen Resultate gelten nur für den Fall, dass die Kraftebene den Querschnitt in einer Hauptaxe schneidet. Ist diese Voraussetzung nicht erfüllt, so ist die Spannung in irgend einer Faser mit den Coordinaten y und z nach Gleichung 57. zu ermitteln.

324.
Allg. Gleichung
der neutralen
Axe.

Bei der Entwicklung dieser Gleichung war als Z -Axe die Linie gewählt, in welcher die Kraftebene den Querschnitt schneidet, als Axe der Y die im Schwerpunkt des Querschnittes normal zur Z -Axe gezogene Axe. Nun ist $M = P\xi$, demnach

$$N = \frac{P}{F} + P\xi \frac{\mathcal{F}_1 z - Hy}{\mathcal{F}\mathcal{F}_1 - H^2} = \frac{P}{F} \left[1 + \frac{F\xi(\mathcal{F}_1 z - Hy)}{\mathcal{F}\mathcal{F}_1 - H^2} \right] \quad \dots \quad 59.$$

Es empfiehlt sich, die beiden durch den Schwerpunkt des Querschnittes gelegten Hauptaxen als Coordinatenachsen zu wählen; dieselben mögen die U - und V -Axe der Fig. 106 sein und mit den beiden Axen der Y und Z bezw. den Winkel α einschliessen.

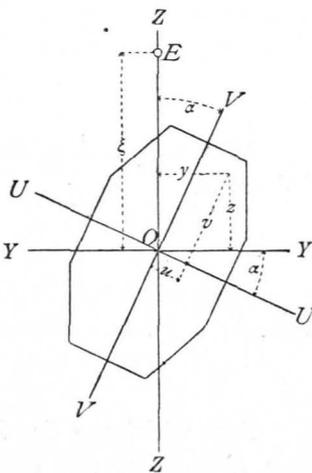
Um den Ausdruck für N auf die neuen Axen bezogen zu erhalten, hat man die Werthe von \mathcal{F} , \mathcal{F}_1 und H durch α und die Trägheitsmomente für die Hauptaxen, ferner die Coordinaten y und z durch u , v und α auszudrücken. Das Trägheitsmoment für die U -Axe sei A , dasjenige für die V -Axe sei B ; alsdann ist nach den Gleichungen 48. des Art. 315, S. 271

$$\begin{aligned} \mathcal{F}_Y &= A \cos^2 \alpha + B \sin^2 \alpha = \mathcal{F}, \\ \mathcal{F}_Z &= A \sin^2 \alpha + B \cos^2 \alpha = \mathcal{F}_1, \\ H &= (A - B) \sin \alpha \cos \alpha; \end{aligned}$$

ferner nach Figur 106:

$$z = v \cos \alpha - u \sin \alpha \quad \text{und} \quad y = u \cos \alpha + v \sin \alpha.$$

Fig. 106.



Setzt man die eben gefundenen Werthe für \mathcal{F} , \mathcal{F}_1 , H , z und y in den Ausdruck für N (Gleichung 59.), so ist

$$N = \frac{P}{F} \left[1 + F \xi \left(\frac{(A \sin^2 \alpha + B \cos^2 \alpha) (v \cos \alpha - u \sin \alpha) - (A - B) \sin \alpha \cos \alpha (u \cos \alpha + v \sin \alpha)}{(A \sin^2 \alpha + B \cos^2 \alpha) (A \cos^2 \alpha + B \sin^2 \alpha) - (A - B)^2 \sin^2 \alpha \cos^2 \alpha} \right) \right].$$

Die Ausführung der Multiplication ergibt

$$N = \frac{P}{F} \left[1 + \frac{F \xi}{A B} (B v \cos \alpha - A u \sin \alpha) \right] \dots \dots \dots 60.$$

Dies ist der allgemeinste Ausdruck für die axialen Faserstressungen; darin bezeichnet α den Winkel, welchen die Durchschnittslinie der Kraftebene und der Querschnittsebene mit der V -Axe bildet, und ξ den Abstand des Durchschnittspunktes der Resultirenden R mit der Querschnittsebene vom Schwerpunkt O des Querschnittes.

Für dieselbe Lage der Resultirenden P sind ξ und α constant, also N nur mit v und u variabel.

Falls $P = 0$ ist, ergibt sich aus Gleichung 60. für N , weil sodann $\xi = \infty$ ist, der unbestimmte Ausdruck $N = 0 \cdot \infty$. In diesem Falle führt man für $P \xi$ wieder M ein und hat:

$$N = \frac{P}{F} + \frac{M}{A B} (B v \cos \alpha - A u \sin \alpha).$$

Für $P = 0$ ist sodann

$$N = M \left(\frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B} \right) \dots \dots \dots 60_a.$$

Alle Punkte des Querschnittes, in denen eine gleiche axiale Faserstressung, etwa C , stattfindet, genügen der Gleichung:

$$C = \frac{P}{F} \left[1 + \frac{F \xi}{A B} (B v \cos \alpha - A u \sin \alpha) \right], \dots \dots \dots 61.$$

liegen also auf einer Geraden, weil die einzigen Variablen v und u nur in der ersten Potenz vorkommen. Die Auflösung der Gleichung für C nach v ergibt

$$v = \frac{A}{B} u \operatorname{tg} \alpha + \frac{(C F - P) A}{P F \xi \cos \alpha} \dots \dots \dots 62.$$

Die sämtlichen Punkte, in denen die axiale Faserstressung, also die Gröfse C gleich Null wird, liegen demnach gleichfalls auf einer Geraden, deren Gleichung erhalten wird, wenn in Gleichung 62. $C = 0$ gesetzt wird. Man erhält alsdann die Gleichung der neutralen Axe:

$$v = \frac{A}{B} u \operatorname{tg} \alpha - \frac{A}{F \xi \cos \alpha} \dots \dots \dots 63.$$

Wir nennen den Winkel, welchen die Neutrale mit der U -Axe einschließt, φ ; alsdann ist

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha \dots \dots \dots 64.$$

Bezeichnen wir ferner den Abstand desjenigen Punktes, in welchem die Neutrale die V -Axe schneidet, mit d , so ist:

$$d = - \frac{A}{F \xi \cos \alpha} \dots \dots \dots 65.$$

Aus Gleichung 62. folgt, daß die Gerade, welche alle Punkte mit der Spannung C enthält, mit der Axe einen Winkel bildet, dessen Tangente gleichfalls

$= \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha$ ist; diese Linie ist also parallel zu der neutralen Axe. Daraus folgt der Satz: Alle Querschnittspunkte, in denen gleiche axiale Faserfspannung stattfindet, liegen auf Geraden, welche zur neutralen Axe parallel sind.

Gleichung 64. giebt ein bequemes Mittel, die Lage der neutralen Axe zu construiren. Zeichnet man für den betreffenden Querschnitt die Ellipse der Trägheitsmomente (Fig. 107; siehe Art. 317, S. 271), so sind die beiden Halbaxen bezw.

$$\frac{K}{\sqrt{A}} = a \text{ und } \frac{K}{\sqrt{B}} = b.$$

Die Gleichung der Ellipse ist bekanntlich $\frac{u^2}{a^2} + \frac{v^2}{b^2} = 1$, und die trigonometrische Tangente des Winkels, welchen die geometrische Tangente an die Ellipse in einem Punkte mit den Coordinaten u und v mit der U -Axe einschließt, ist

$$\frac{dv}{du} = - \frac{u b^2}{v a^2}.$$

Die Coordinaten des Punktes D seien $-u_1$ und v_1 ; alsdann ist für die Tangente in diesem Punkte:

$$\frac{dv}{du} = \operatorname{tg} \beta = \frac{b^2 u_1}{a^2 v_1} = \frac{b^2}{a^2} \operatorname{tg} \alpha.$$

Aus den oben stehenden Gleichungen für a und b folgt

$$A = \frac{K^2}{a^2} \text{ und } B = \frac{K^2}{b^2};$$

sonach ist nach Gleichung 64. für den Winkel φ , den die neutrale Axe mit der U -Axe einschließt,

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{b^2}{a^2} \operatorname{tg} \alpha = \operatorname{tg} \beta. \dots \dots \dots 66.$$

Die neutrale Axe ist sonach parallel zu der Tangente, welche in demjenigen Punkte an die Ellipse der Trägheitsmomente gelegt wird, in welchem die Schnittlinie der Kräfteebene und des Querschnittes die Ellipse schneidet. Die neutrale Axe ist also parallel zur Tangente in D .

Um die Lage der Neutralen zu finden, ist d nach Gleichung 65. zu ermitteln. Bequemer ist es, den normalen Abstand der Neutralen von dem Schwerpunkte, d. h. c einzuführen. Es ist

$$c = d \cos \varphi = - \frac{A}{F \xi \cos \alpha} \cos \varphi.$$

Ist die Trägheitsellipse so construirt, daß $K = \sqrt{\frac{AB}{F}}$ ist (siehe Art. 317, S. 272), also nach Früherem $A = F b^2$ ist, so ergibt sich

$$c = - \frac{b^2 \cos \varphi}{\xi \cos \alpha} \text{ oder } \frac{c}{b \cos \varphi} = - \frac{b}{\xi \cos \alpha} \dots \dots \dots 66a.$$

Diese Gleichung führt zu folgender Construction der Strecke c . Durch den Angriffspunkt E der Mittelkraft ziehe man die Linie $E E_1$ parallel zu $U U$, ferner durch C eine Linie parallel zu der Richtung der neutralen Axe und falle von O die Normale $O H$ auf diese Linie. Alsdann ist $O E_1 = \xi \cos \alpha$ und $O H = b \cos \varphi$.

Man verbinde nun H mit E_1 , ziehe durch C die Linie $C L$ parallel zu $E_1 H$; alsdann ist

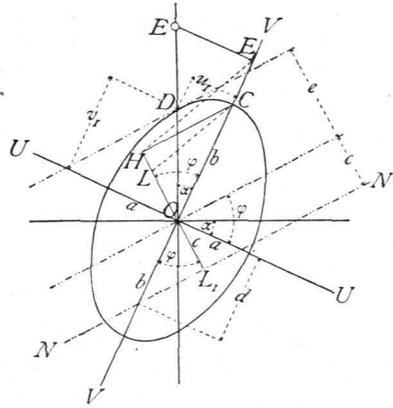
$$\frac{O L}{O H} = \frac{O C}{O E_1} \text{ oder } \frac{O L}{b \cos \varphi} = \frac{b}{\xi \cos \alpha}; \text{ sonach } O L = c.$$

Macht man nunmehr $O L_1 = O L$, so ist L_1 ein Punkt der neutralen Axe und die Gerade $N N$ die neutrale Axe selbst.

Eine andere Construction der Neutralen ergibt sich wie folgt. Es ist $F e^2 = A \cos^2 \varphi + B \sin^2 \varphi = F b^2 \cos^2 \varphi + F a^2 \sin^2 \varphi$, sonach

$$e^2 = b^2 \cos^2 \varphi + a^2 \sin^2 \varphi = b^2 \cos^2 \varphi \left(1 + \frac{a^2}{b^2} \operatorname{tg}^2 \varphi \right) = b^2 \cos^2 \varphi \left(1 + \frac{a^2}{b^2} \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \varphi \right).$$

Fig. 107.



Nach Gleichung 66. ist

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{b^2}{a^2} \operatorname{tg} \alpha, \text{ f\u00f6r } \operatorname{tg} \alpha = \operatorname{tg} \varphi \frac{a^2}{b^2}, \text{ daher}$$

$$e^2 = b^2 \cos^2 \varphi (1 + \operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \varphi) = b^2 \cos^2 \varphi \left(\frac{\cos \alpha \cos \varphi + \sin \alpha \sin \varphi}{\cos \alpha \cos \varphi} \right) = \frac{b^2 \cos \varphi}{\cos \alpha} \cos (\varphi - \alpha).$$

Aus Gleichung 66a. ist

$$\frac{b^2 \cos \varphi}{\cos \alpha} = -c \xi, \text{ also } e^2 = -c \xi \cos (\varphi - \alpha),$$

d. h. e ist die mittlere geometrische Proportionale zwischen c und $\xi \cos (\varphi - \alpha)$ (vergl. Fig. 108).

Man lege durch E eine Linie parallel der neutralen Axe; alsdann ist $\sphericalangle COE = \varphi - \alpha$ und $CO = \xi \cos (\varphi - \alpha)$, ferner $OH = e$.

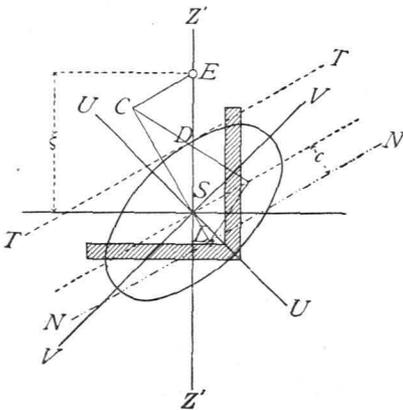
Man mache nun auf der Axe OX_1 $OH' = OH = e$, ziehe CH' und durch H' die Normale $H'L'$ zu CH' . Alsdann ist $OL' = -c$; denn es ist $\overline{OH'^2} = \overline{CO} \cdot \overline{OL'}$, daher $e^2 = \xi \cos (\varphi - \alpha) \overline{OL'}$ und $OL' = \frac{e^2}{\xi \cos (\varphi - \alpha)} = -c$.

Die durch L_1 parallel der Axe $X_1 X_1$ gezogene Linie ist die neutrale Axe.

F\u00e4llt der Punkt E in die Hauptaxe VV , ist es etwa E'' , so giebt die Axe UU die Richtung der neutralen Axe; alsdann ist auf OU $OC''' = b$ abzutragen, ferner $E''C'''$ und durch C''' eine Normale zu $E''C'''$ zu ziehen, welche VV in L''' schneidet. L''' ist ein Punkt der neutralen Axe. Diese Construction ist oben bereits angegeben worden.

Beispiel. Es sei die neutrale Axe f\u00fcr ein gleichschenkeliges Winkelleifen (Fig. 109) von 10 cm Schenkell\u00e4nge und 10 mm Schenkelf\u00e4rke zu ermitteln. Die Belastungen wirken normal zur Richtung des einen Schenkels; der Schwerpunkt S sei bekannt; die Kraftebene schneide den Querschnitt in der Linie $Z'Z'$.

Fig. 109.



Die eine Hauptaxe UU theilt den Querschnitt symmetrisch, die zweite VV steht in S normal zur ersten. Es ist zun\u00e4chst die Centralellipse zu konstruieren. Es ist $F = 19,2$, $A = \mathcal{J}_U = 287$ und $B = \mathcal{J}_V = 73$; daher

$$b = \sqrt{\frac{A}{F}} = \sqrt{\frac{287}{19,2}} = 3,87 \text{ und}$$

$$a = \sqrt{\frac{B}{F}} = \sqrt{\frac{73}{19,2}} = 1,95.$$

Die Z -Axe schneidet die Centralellipse in D ; die neutrale Axe ist also nach Art. 324, S. 281 parallel der durch D an die Ellipse gelegten Tangente TT .

Es w\u00e4re noch c zu ermitteln. Die angegebene Construction ergibt $SL_1 = c$.

Die Gleichungen 61. bis 64. ergeben f\u00fcr die neutrale Axe noch folgende Resultate:

1) F\u00fcr $\alpha = 0$ f\u00e4llt der Punkt E in die V -Axe, schneidet also die Kraftebene den Querschnitt in einer Hauptaxe. Alsdann ist

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha = 0, \text{ daher } \varphi = 0,$$

d. h. die neutrale Axe ist parallel zur U -Axe¹⁶⁰⁾. Es ist nunmehr

¹⁶⁰⁾ Der Beweis hierf\u00fcr wurde in Art. 318, S. 273 auf anderem Wege gefunden.

$$d = -\frac{A}{F\xi} = -\frac{Fb^2}{F\xi} = -\frac{b^2}{\xi} \text{ (61)}.$$

Für $\xi = \infty$ ist die Resultierende dem Querschnitt parallel und sodann $d = 0$, d. h. die neutrale Axe geht durch den Schwerpunkt.

- 2) d und c liegen stets an derjenigen Seite des Schwerpunktes, an welcher E nicht liegt.
- 3) Für $\alpha = 90$ Grad, d. h. für die Lage des Punktes E auf der U -Axe, ist $\text{tg } \varphi = \infty$, $\varphi = 90$ Grad, d. h. die neutrale Axe ist parallel zur V -Axe. Alsdann ist $d = -\frac{A}{F\xi_0} = -\infty$, d. h.

der Schnittpunkt der neutralen Axe mit der V -Axe liegt in unendlicher Entfernung, oder, was das Gleiche ist, diese beiden Axen sind einander parallel, was eben auch auf anderem Wege gefunden worden ist.

Beispiel. Wenden wir obige Sätze auf die Dachpfette in Fig. 110 an, so ist die Belastung vertical, also auch die Schnittlinie der Kräfteebene mit der Querschnittsebene eine Verticale; dieselbe bildet mit der Hauptaxe VV den Winkel α . Die Axialkraft P sei Null, das Moment für den zu betrachtenden Querschnitt M . Alsdann ist nach Gleichung 60,

$$N = M \left(\frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B} \right) \dots \dots \dots 67.$$

Diese Gleichung kann auch folgender Maßen abgeleitet werden. Durch den Schwerpunkt O des Querschnittes sind drei Coordinatenachsen gelegt: die U - und V -Axe, welche mit den Hauptaxen zusammenfallen, die X -Axe, welche normal zur Querschnittsebene, hier horizontal ist. Das in der Verticalebene wirkende Moment M kann man in zwei Seitenmomente zerlegen, deren eines $M \cos \alpha$ in der VXV -Ebene, deren anderes $-M \sin \alpha$ in der UXU -Ebene wirkt. Die Ebenen dieser beiden Seitenmomente schneiden den Querschnitt in Hauptaxen; jedes einzelne erzeugt also in den einzelnen Fasern Spannungen, welche nach Gleichung 34. zu berechnen sind. In der Faser mit den Coordinaten u und v entstehen nach Gleichung 34. durch das Moment $M \cos \alpha$ allein die Spannungen

$$N_1 = \frac{M v \cos \alpha}{\mathcal{J}_U} = \frac{M v \cos \alpha}{A},$$

durch das Moment $-M \sin \alpha$ allein

$$N_2 = -\frac{M u \sin \alpha}{\mathcal{J}_V} = -\frac{u M \sin \alpha}{B}.$$

Zusammen genommen wirkt also, da beide Momente gleichzeitig vorhanden sind, in einer Faser mit den Coordinaten u und v eine Spannung (wie oben):

$$N = M \left(\frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B} \right) \dots \dots \dots 67.$$

Über die Form des Querschnittes sind bislang noch keine Annahmen gemacht worden.

N wird gleich Null für $0 = \frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B}$, folglich

$$v = \frac{A}{B} u \text{ tg } \alpha \dots \dots \dots 68.$$

* Dies ist die Gleichung der neutralen Axe, und zwar die Gleichung einer Geraden.

Für $u = 0$ ist $v = 0$; die neutrale Axe geht also durch den Anfangspunkt der Coordinatenachsen, d. i. durch den Schwerpunkt.

Für die weiteren Untersuchungen ist eine bestimmte Querschnittsform zu Grunde zu legen.

1) Für den rechteckigen Querschnitt (Fig. 110) ist nach Art. 307, S. 266

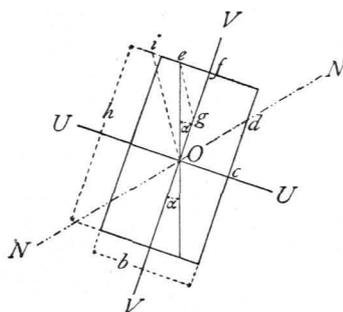
$$A = \frac{b h^3}{12} \text{ und } B = \frac{b^3 h}{12},$$

$$\text{folglich } N = 12 M \left(\frac{v \cos \alpha}{b h^3} - \frac{u \sin \alpha}{h b^3} \right) = \frac{12 M}{b h} \left(\frac{v \cos \alpha}{h^2} - \frac{u \sin \alpha}{b^2} \right).$$

N hat seine größten Werthe

$$\text{für } u = -\frac{b}{2}, v = +\frac{h}{2} \text{ und für } u = +\frac{b}{2}, v = -\frac{h}{2}.$$

Fig. 110.



161) Der Beweis hierfür wurde in Art. 319, S. 274 auf anderem Wege gefunden.

Für die ersten Werthe ist :

$$N_{max} = \frac{12 M}{b h^3} \left(\frac{h \cos \alpha}{2 h^2} + \frac{b \sin \alpha}{2 b^2} \right) = \frac{6 M}{b^2 h^2} (b \cos \alpha + h \sin \alpha) \dots 69a.$$

Eben so ergibt sich

$$N_{min} = - \frac{6 M}{b^2 h^2} (b \cos \alpha + h \sin \alpha) \dots 69b.$$

Bei der gewöhnlichen Drehrichtung der Momente, welche mit derjenigen der Fig. 105 übereinstimmt, würde, wenn die u , bezw. v nach rechts, bezw. nach oben als positiv eingeführt werden, N_{max} der größte Druck und N_{min} der größte Zug sein.

Die Gleichung der neutralen Axe wird hier (siehe Gleichung 68.)

$$v = \frac{b h^3}{h b^3} u \operatorname{tg} \alpha = \frac{h^2}{b^2} u \operatorname{tg} \alpha \dots 70.$$

Da die neutrale Axe durch O geht, so genügt für die Construction derselben die Auffuchung eines ihrer Punkte. Für $u = \frac{b}{2}$ ist $v_1 = \frac{h^2}{2 b} \operatorname{tg} \alpha$. Trägt man also v_1 als Ordinate für $u = \frac{b}{2}$ ab, d. h. macht man $cd = v_1$, so ist d ein Punkt der neutralen Axe, und Od giebt die neutrale Axe selbst.

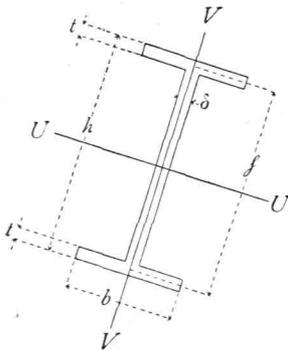
v_1 ist leicht wie folgt zu construiren. Von f aus trage man auf der V -Axe $fg = \frac{b}{2}$ ab, ziehe eg und durch O eine Linie parallel zu eg , so erhält man $fi = v_1$; denn es ist $ef = \frac{h}{2} \operatorname{tg} \alpha$ und

$$\frac{ef}{\frac{b}{2}} = \frac{if}{\frac{h}{2}}, \text{ fonach } if = \frac{\frac{h}{2}}{\frac{b}{2}} ef; \text{ hieraus folgt } if = \frac{h^2 \operatorname{tg} \alpha}{2 b} = v_1.$$

Für die Berechnung von Pfetten mit rechteckigem Querschnitt ist fonach Gleichung 69a., bezw. 69b. zu Grunde zu legen.

2) Auch beim I-förmigen Querschnitt (Fig. 111) findet N_{max} für $u = -\frac{b}{2}$, $v = +\frac{h}{2}$ und N_{min} für $u = \frac{b}{2}$, $v = -\frac{h}{2}$ statt, weil für diese correspondirenden Werthe die Variablen u und v in der Gleichung für N gleichzeitig ihren größten Werth haben.

Fig. 111.



Demnach ist nach Gleichung 67:

$$N_{max} = M \left(\frac{h \cos \alpha}{2 A} + \frac{b \sin \alpha}{2 B} \right) \text{ und}$$

$$N_{min} = - M \left(\frac{h \cos \alpha}{2 A} + \frac{b \sin \alpha}{2 B} \right) \dots 71.$$

Angenähert ist, wenn $f = b t$, nach Gleichung 44.

$$A = \left(f + \frac{\delta h}{6} \right) \frac{h^2}{2} \text{ und } B = \frac{t b^3}{6} = \frac{f b^2}{6},$$

fonach

$$N_{max} = M \left[\frac{h \cos \alpha}{\left(f + \frac{\delta h}{6} \right) h^2} + \frac{3 \sin \alpha}{f b} \right].$$

Wird im ersten Summanden des Klammerfactors $\frac{\delta h}{6}$ vernachlässigt und h^2 statt h^2 geschrieben, so wird:

$$N_{max} = M \left(\frac{\cos \alpha}{f h} + \frac{3 \sin \alpha}{f b} \right) \text{ und}$$

$$N_{min} = \pm \frac{M}{f} \left(\frac{\cos \alpha}{h} + \frac{3 \sin \alpha}{b} \right) \dots 72.$$