

# **Badische Landesbibliothek Karlsruhe**

**Digitale Sammlung der Badischen Landesbibliothek Karlsruhe**

## **Der Maschinenbau**

**Redtenbacher, Ferdinand**

**Mannheim, 1862**

Ketten

[urn:nbn:de:bsz:31-270970](https://nbn-resolving.org/urn:nbn:de:bsz:31-270970)

Der Durchmesser des den Seilkörper umschreibenden Kreises ist zehnmal so gross, als der des Drahtes; daher hat man auch:

$$d = 10 \delta = \frac{1}{20} \sqrt{P} = 0.0142 \sqrt{P} \text{ Zoll}$$

Vergleicht man diesen Ausdruck mit jenem Seite 122 für Hanfseile, so sieht man, dass die Durchmesser der Drahtseile halb so gross sind, als jene der Hanfseile.

(Resultate Seite 39.)

### Ketten.

#### Ketten ohne Aussteifungen.

Wir behandeln hier nur die Ketten mit ellyptischen Ringen, welche zum Aufziehen grösserer Lasten statt der Seile gebraucht werden. Wenn an eine solche Kette eine Last gehängt wird, tritt in jedem ihrer Ringe eine Formänderung ein. Jeder Ring wird nach der Richtung der Kette verlängert und nach einer darauf senkrechten Richtung verschmälert und es treten überhaupt in allen Punkten Krümmungsänderungen ein. Wir werden den in einem ellyptischen Quadranten  $\overline{AB}$  herrschenden Gleichgewichtszustand nicht stören, wenn wir einen Ring, Fig. 4, Tafel VI., bei A einklemmen und bei B entzweischneiden, aber daselbst nicht nur eine spannende Kraft anbringen, welche halb so gross ist, als die an der Kette hängende Last  $P$ , sondern auch noch ein Kräfte $moment$   $M$ , wirken lassen, das die im Querschnitt bei B wirkenden Spannungen und Pressungen zu ersetzen vermag. Der Kettenring ist nämlich im gespannten Zustande bis B nicht nur gedehnt, sondern auch gebogen und dieser Biegung entspricht eine gewisse Momentensumme, die ersetzt werden muss, wenn durch das Entzweischneiden des Ringes bei B der im ellyptischen Quadranten herrschende Gleichgewichtszustand nicht gestört werden soll.

Es sei Fig. 3, Tafel VI., ein in einem grösseren Maassstabe gezeichneter Kettenring - Quadrant:

$A m, B,$  die Axenlinie des ellyptischen Quadranten im natürlichen Zustande des Ringes,

$A m B$  die Axenlinie des ellyptischen Quadranten eines Kettenringes im deformirten Zustande,

$AC = a \quad CB = b$  die Halbaxen der ellyptischen Axenlinie des deformirten Ringes,

$x_0, y_0$  die Coordinaten eines beliebigen Atoms  $m_0$  der ursprünglichen Axenlinie,

$\left. \begin{array}{l} \overline{A n} = x \\ \overline{m n} = y \end{array} \right\}$  die Coordinaten des gleichen Atoms  $m$  der Axenlinie des deformirten Ringes,

$e_0$  und  $e$  die Krümmungshalbmesser im natürlichen und im gebogenen Zustande des Ringes desjenigen Bogenelementes der Axenlinie, das sich im gebogenen Zustande des Ringes bei  $m$  befindet,

$\varphi_0$  und  $\varphi$  die Winkel, welche die zu  $m_0$  und  $m$  gezogenen Berührungslinien mit der Abscissenaxe bilden,

$\mu$  das Trägheitsmoment irgend eines Querschnittes des Ketteneisens in Bezug auf eine Axe, die durch den Schwerpunkt des Querschnittes geht und deren Richtung auf der Ebene der Figur senkrecht steht,

$P$  die an der Kette hängende Last, mithin  $\frac{1}{2} P$  der bei  $B$  wirkende

Zug (das Gewicht der Kette nicht in Anschlag gebracht),

$s$  die im Punkt  $m$  der Axenlinie herrschende Spannungsintensität,

$M$ , die Summe der statischen Momente aller im Querschnitt bei  $B$  im nicht zerschnittenen aber belasteten Zustande des Ringes vorkommenden Spannungen und Pressungen. Diese Momentensumme ist es, die ersetzt werden muss, wenn durch das Zerschneiden des Ringes bei  $B$  der Gleichgewichtszustand des elliptischen Quadranten nicht gestört werden soll,

$M$  die Summe der statischen Momente aller im Querschnitt bei  $m$  vorkommenden Spannungen und Pressungen,

$\sigma$  die Spannungsintensität in einem Punkt  $p$  des Querschnittes bei  $m$  der in der Ebene der Figur liegt und von der Axenlinie um  $\overline{m p} = \xi$  entfernt ist,

$\varepsilon$  die Spannungsintensität in dem vom Punkte  $m$  entferntesten Punkte  $q$  desselben Querschnittes,

$z = m q$  die Entfernung der Punkte, in welchen die Spannungsintensitäten  $s$  und  $\varepsilon$  vorhanden sind,

$\Omega$  der Querschnitt des Ketteneisens.

Dies vorausgesetzt, hat man nach Seite 51 der Theorie der Biegung eines im natürlichen Zustande gekrümmten Stabes:

$$\varepsilon = \frac{1}{2} \frac{P}{\Omega} \cos \varphi \pm \frac{M}{\mu} z \dots \dots \dots (1)$$

$$\sigma = \frac{1}{2} \frac{P}{\Omega} \cos \varphi \pm \frac{M}{\mu} \xi \dots \dots \dots (2)$$

$$M = \varepsilon \mu \left( \frac{1}{e} - \frac{1}{e_0} \right) \dots \dots \dots (3)$$

wobei von dem Doppelzeichen dasjenige zu wählen ist, welches einen positiven Werth des zweiten Gliedes hervorbringt.

In unserem vorliegenden Fall ist aber auch:

$$M = M_1 + \frac{P}{2} (b - y) \dots \dots \dots (4)$$

Nun handelt es sich um die Bestimmung von  $M_1$ , denn ist einmal  $M_1$  bekannt, so geben uns die Gleichungen (1) und (2) die verschiedenen Spannungsintensitäten, nach welchen die Festigkeit eines Kettenringes bestimmt wird. Die Bestimmung des Werthes von  $M_1$  erfordert eine besondere Betrachtung.

Nennen wir  $ds_0$   $ds$  die natürliche Länge eines Faserstückes bei  $m_0$  und die Länge des gleichen Faserstückes im deformirten Zustande des Ringes, dann haben wir  $ds_0 = \rho_0 d\varphi$   $ds = \rho d\varphi$ , demnach:

$$\frac{1}{\rho} - \frac{1}{\rho_0} = \frac{d\varphi}{ds} - \frac{d\varphi_0}{ds_0}$$

Vernachlässigen wir hier die Ausdehnung der Axenlinie und setzen also  $ds_0 = ds$ , so wird:

$$\frac{1}{\rho} - \frac{1}{\rho_0} = \frac{d\varphi - d\varphi_0}{ds}$$

und hieraus folgt:

$$\varphi - \varphi_0 = \int \left( \frac{1}{\rho} - \frac{1}{\rho_0} \right) ds$$

und wenn wir für  $\frac{1}{\rho} - \frac{1}{\rho_0}$  den Werth setzen, der aus (3) und (4) folgt:

$$\varphi - \varphi_0 = \frac{1}{\varepsilon \mu} \int \left[ M_1 + \frac{P}{2} (b - y) \right] ds \dots \dots (5)$$

Für die Punkte B und  $B_0$  ist aber  $\varphi = \frac{\pi}{2}$ ,  $\varphi_0 = \frac{\pi}{2}$ , demnach:  $\varphi - \varphi_0 = 0$ . Dehnen wir das Integrale über den elliptischen Quadranten aus, so muss hiemit ein Werth gleich Null heraus kommen. Wir erhalten daher:

$$0 = \int_0^1 \left[ M_1 + \frac{P}{2} (b - y) \right] ds \dots \dots (6)$$

wobei 1 die Länge des elliptischen Quadranten bedeutet.

Hieraus folgt:

$$M_1 = - \frac{\frac{P}{2} \int_0^1 (b-y) ds}{1} \dots \dots \dots (7)$$

und hiermit ist  $M_1$  bestimmt.

Da bei den Ringen einer Kette die Axen  $a$  und  $b$  nicht viel verschieden sind, so kann man sich zur Berechnung der Integrale  $\int y ds$  und  $\int ds$  erlauben statt der Ellipse einen Kreisquadranten vom

Halbmesser  $\frac{1}{2}(a+b)$  in Rechnung zu bringen. Dann ist aber:

$$\int_0^1 y ds = \frac{(a+b)^2}{4} \quad \int_0^1 ds = (a+b) \frac{\pi}{4}$$

Wir erhalten daher für  $M_1$  folgenden Annäherungs Ausdruck:

$$M_1 = - \frac{P}{2} \frac{b(a+b) \frac{\pi}{4} - \frac{(a+b)^2}{4}}{(a+b) \frac{\pi}{4}}$$

oder:

$$M_1 = - \frac{P}{2} \left[ b - (a+b) \frac{1}{\pi} \right] \dots \dots \dots (8)$$

Setzt man diesen Werth von  $M_1$  in den Ausdruck (4), so wird:

$$M = - \frac{P}{2} \left[ b - (a+b) \frac{1}{\pi} \right] + \frac{P}{2} b - \frac{P}{2} y$$

oder:

$$M = \frac{P}{2} \left[ (a+b) \frac{1}{\pi} - y \right] \dots \dots \dots (9)$$

und nun wird vermöge (1):

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2} \frac{P}{\Omega} \cos \varphi \pm \frac{Pz}{2\mu} \left[ (a+b) \frac{1}{\pi} - y \right] \dots \dots (10)$$

Nennt man  $d$  den Durchmesser des Ketteneisens, so ist:

$$\Omega = \frac{d^2 \pi}{4}, \quad \frac{\mu}{z} = \frac{\pi}{32} d^3$$

und dann wird:

$$\mathcal{E} = \left\{ \frac{2}{\pi} \cos \varphi \pm \frac{16}{\pi} \left[ \left( \frac{a}{d} + \frac{b}{d} \right) \frac{1}{\pi} - \frac{y}{d} \right] \right\} \frac{P}{d^2} \dots (11)$$

Um vermittelt dieser Gleichung die Stelle und die Grösse der Maximalspannung zu bestimmen, ist es am passendsten, eine Verzeichnung der Axenlinie des Kettenringes zu Hilfe zu nehmen. Wir werden uns später überzeugen, dass es angemessen ist, für die Axenlinie eine Ellipse zu wählen, deren Halbachsen  $a$  und  $b$  folgende Werthe haben:  $a = 1.80 d$ ,  $b = 1.25 d$ . Verzeichnet man diese Ellipse, nimmt in der Peripherie mehrere Punkte an, bestimmt die diesen Punkten entsprechenden Werthe von  $\cos \varphi$  und  $\frac{y}{d}$ , so findet man vermittelt obiger Gleichung (11) folgende Resultate:

|     |                                  |            |            |            |           |
|-----|----------------------------------|------------|------------|------------|-----------|
| für | $\varphi = 90^\circ$             | $50^\circ$ | $27^\circ$ | $17^\circ$ | $0^\circ$ |
|     | $\cos \varphi = 0.0000$          | $0.6428$   | $0.8910$   | $0.9563$   | $1.0000$  |
|     | $\frac{y}{d} = 0.0000$           | $0.6500$   | $1.0000$   | $1.2000$   | $1.2500$  |
|     | $\ominus \frac{d^2}{P} = 4.9390$ | $2.0385$   | $0.7138$   | $1.7798$   | $2.0622$  |

Bei dieser Berechnung wird  $\left(\frac{a}{d} + \frac{b}{d}\right) \frac{1}{\pi} - \frac{y}{d}$  positiv für  $\varphi$  gleich  $90^\circ$  und  $50^\circ$ , dagegen negativ für  $\varphi$  gleich  $27^\circ$ ,  $17^\circ$ ,  $0^\circ$ , daher für  $90^\circ$  und  $50^\circ$  das Zeichen +, für  $27^\circ$ ,  $17^\circ$ ,  $0^\circ$  das Zeichen - zu nehmen ist.

Diese Tabelle zeigt 1) dass die Maximalspannung für  $\varphi = 90^\circ$ , d. h. im Punkt A eintritt, 2) dass zwischen  $\varphi = 90^\circ$  und  $\varphi = 0^\circ$  eine Maximalspannung vorkommt, die ungefähr bei  $\varphi = 28^\circ$  eintritt.

Für  $\varphi = 90^\circ$  und  $\frac{y}{d} = 0$  folgt aus (11):

$$d = \sqrt{\frac{16}{\pi^2 \ominus} \left(\frac{a}{d} + \frac{b}{d}\right) \sqrt{P}} \dots \dots \dots (12)$$

Hieraus sieht man (was auch ohne Rechnung eingesehen werden kann), dass es vortheilhaft ist, wenn die Ringe der Kette möglichst, d. h. so enge gemacht werden, dass eine Verklemmung je zweier in einander hängender Ringe nicht eintreten kann. Aber selbst dann, wenn man  $\frac{a}{d}$  und  $\frac{b}{d}$  möglichst klein nimmt, fallen nach dieser Formel die Durchmesser  $d$  sehr stark aus, man muss sich daher erlauben, das Material aufs Aeusserste, d. h. bis an die Elastizitätsgrenze in Anspruch zu nehmen. Nun ist die absolute Festigkeit für bestes Schmiedeeisen in dünnen Stäben 7000 Kilogramme, ist ferner die der Elastizitätsgrenze entsprechende Spannungintensität = 0.4,

*P des aufgefundenen Gewichtes ist 4420 g Hfd pro 1 cm<sup>3</sup>.*

der absoluten Festigkeit oder  $0.4 \times 7000 = 2800$ . Wir setzen daher in (12)  $\frac{a}{d} = 2800$ ,  $\frac{a}{d} = 1.80$ ,  $\frac{b}{d} = 1.25$  und dann folgt:

$$\begin{aligned} d &= 0.042 \sqrt{P} \\ &= 0.012 \sqrt{P} \text{ in W. Hfd. u. Gold.} \end{aligned} \quad (13)$$

Berechnet man vermittelt der letzten Horizontalreihe der vorhergehenden Tabelle die Werthe, welche an verschiedenen Stellen die Durchmesser der Ketteneisen erhalten müssen, damit die Spannungsintensität in jedem Querschnitt gleich 2800 Kilogramme wird, so findet man:

|     |                              |            |            |            |           |
|-----|------------------------------|------------|------------|------------|-----------|
| für | $\varphi = 90^\circ$         | $50^\circ$ | $27^\circ$ | $17^\circ$ | $0^\circ$ |
|     | $\frac{d}{\sqrt{P}} = 0.042$ | 0.027      | 0.016      | 0.025      | 0.027     |

Die Gleichung (9) zeigt, dass das Biegemoment M positiv null oder negativ ausfällt, wenn:

$$y < \frac{1}{\pi} (a+b) \quad y = \frac{1}{\pi} (a+b) \quad y > \frac{1}{\pi} (a+b)$$

Für  $y = \frac{1}{\pi} (a+b)$  wird  $\varphi = 28^\circ$ . Vom Scheitel A an bis an die Stelle wo  $\varphi = 28^\circ$  ist, wird also die Krümmung des Ringes durch die Einwirkung der Kraft verstärkt, von  $\varphi = 28^\circ$  an bis zum Punkt B hin wird dagegen die Krümmung durch die gleiche Ursache geschwächt. Bei  $\varphi = 28^\circ$  findet nur eine gleichförmige Ausdehnung und keine Krümmungsänderung statt.

In den Resultaten für den Maschinenbau findet man Seite 39 Regeln zur Bestimmung der Dimensionen der Kettenglieder aufgestellt. Diese Regeln beruhen auf der Voraussetzung, dass die Tragkraft der Ketten nach ihrer absoluten Festigkeit genommen werden darf.

Schlieper in Grüne bei Iserlohn geben die Dimensionen und die Tragkraft von Ketten an, welche sie in ihrer Werkstätte verfertigen. Nach dieser Angabe ergibt sich folgende Regel:

*Wird mit Relex's* }  $d = 0.032 \sqrt{P} = 0.0091 \sqrt{P}$  *in W. Hfd. & Gold*  
*Ausgabe übernommen.*

Dabei ist vierfache Sicherheit garantiert. Nach unserer Theorie ist diese Garantie zu hoch gestellt.

*Für die Resultaten ist*  $d = 0.028 \sqrt{P}$  *Centim. = 0.008 \sqrt{P}* *Hfd. & Gold*  
*ausgegeben.*

einer einfachen und einer doppelten Vernietung verhalten, wenn in beiden Vernietungen gleich viel Nietbolzen angewendet werden.

Bezeichnen wir für die doppelte Vernietung mit  $d_1, e_1, f_1$  die analogen Grössen, die bei der einfachen Vernietung mit  $d, e, f$  bezeichnet werden, so haben wir vermöge (2) und (4):

$$\frac{e}{\delta} = \frac{d}{\delta} + \frac{\pi}{4} \left( \frac{d}{\delta} \right)^2 \dots \dots \dots (10)$$

$$f = 1 + \frac{4}{\pi} \left( \frac{\delta}{d} \right) \dots \dots \dots (11)$$

und vermöge (6) und (7):

$$\frac{e_1}{\delta} = \frac{d_1}{\delta} + \frac{\pi}{2} \left( \frac{d_1}{\delta} \right)^2 \dots \dots \dots (12)$$

$$f_1 = 1 + \frac{2}{\pi} \left( \frac{\delta}{d_1} \right) \dots \dots \dots (13)$$

Die Anzahl der Nieten, welche auf einen Meter oder 100 Centimeter Länge der Vernietungen vorkommen, sind für die einfache Vernietung  $\frac{100}{e}$ , für die doppelte Vernietung dagegen  $2 \frac{100}{e_1}$ .

Beide Vernietungen haben daher gleich viel Nieten, wenn:

$$\frac{100}{e} = 2 \cdot \frac{100}{e_1}$$

oder wenn:

$$e_1 = 2 e \dots \dots \dots (14)$$

ist. Führen wir diesen Werth von  $e_1$  in (12) ein und suchen hierauf  $\frac{d_1}{\delta}$ , so findet man mit Berücksichtigung von (10):

$$\frac{d_1}{\delta} = \frac{1}{\pi} + \sqrt{\left( \frac{1}{\pi} \right)^2 + \frac{4}{\pi} \left( \frac{d}{\delta} \right) + \left( \frac{d}{\delta} \right)^2} \dots \dots (15)$$

Durch diese Gleichung wird der Durchmesser eines Bolzens der doppelten Vernietung bestimmt, hat man denselben berechnet; so findet man aus (11) und (13):

$$\frac{f_1}{f} = \frac{\pi + 2 \left( \frac{\delta}{d_1} \right)}{\pi + 4 \left( \frac{\delta}{d} \right)} \dots \dots \dots (16)$$

$$\int_0^{\psi} ds = \int_0^{\psi} r d\psi = r \psi, \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} ds = r \frac{\pi}{2}$$

$$\int y ds = \int_0^{\psi} r^2 \cos \psi d\psi = r^2 (1 - \cos \psi), \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} y ds = r^2$$

$$\int x ds = \int_0^{\psi} r^2 (1 - \cos \psi) d\psi = r^2 (\psi - \sin \psi), \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} x ds = r^2 \left( \frac{\pi}{2} - 1 \right)$$

Wir erhalten daher:

$$\varepsilon \mu (\varphi - \varphi_0) = \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) r \psi - \frac{P}{2} r^2 (1 - \cos \psi) + Y r^2 (\psi - \sin \psi) \quad (5)$$

Dehnt man dieses Integrale auf den ganzen Quadranten aus, setzt also  $\psi = \frac{\pi}{2}$ , so wird  $\varphi - \varphi_0 = \frac{\pi}{2} - \frac{\pi}{2} = 0$ , demnach wird:

$$0 = \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) r \frac{\pi}{2} - \frac{P}{2} r^2 + Y r^2 \left( \frac{\pi}{2} - 1 \right)$$

oder:

$$0 = \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) \frac{\pi}{2} - \frac{P}{2} r + Y r \left( \frac{\pi}{2} - 1 \right) \quad (6)$$

Führt man den allgemeinen Werth von  $\varphi - \varphi_0$ , welchen die Gleichung (5) darbietet, in die zweite der Gleichungen (3) ein, so findet man:

$$dy - dy_0 =$$

$$\frac{1}{\varepsilon \mu} \left[ \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) r \psi - \frac{P}{2} r^2 (1 - \cos \psi) + Y r^2 (\psi - \sin \psi) \right] r \sin \psi d\psi$$

Hieraus folgt:

$$y - y_0 = \frac{1}{\varepsilon \mu} \left\{ \begin{array}{l} \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) r^2 \int \sin \psi d\psi \\ - \frac{P}{2} r^2 \int \sin \psi (1 - \cos \psi) d\psi \\ + Y r^2 \int \sin \psi (\psi - \sin \psi) d\psi \end{array} \right\} \dots (7)$$

Nun ist:

$$\int_0^{\psi} \sin \psi \, d\psi = -\psi \cos \psi + \sin \psi, \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} \psi \sin \psi \, d\psi = 1$$

$$\int_0^{\psi} \sin \psi (1 - \cos \psi) \, d\psi = -\cos \psi + \frac{1}{2} \cos^2 \psi + \frac{1}{2}$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin \psi (1 - \cos \psi) \, d\psi = + \frac{1}{2}$$

$$\int_0^{\psi} \sin \psi (\psi - \sin \psi) \, d\psi = -\psi \cos \psi + \sin \psi + \frac{1}{4} \sin 2\psi - \frac{1}{2} \psi$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin \psi (\psi - \sin \psi) \, d\psi = 1 - \frac{\pi}{4}$$

Dehnt man die Integrale bis  $\psi = \frac{\pi}{2}$  aus, so muss  $y - y_0$  verschwinden, denn die Aussteifung des Kettengliedes bewirkt, dass es sich in horizontalem Sinne nicht zusammenziehen kann. Man erhält daher mit Berücksichtigung der gefundenen Integralwerthe:

$$0 = \left( M_1 + \frac{P}{2} b - Y a \right) - \frac{P}{4} r + Y r \left( 1 - \frac{\pi}{4} \right) \dots \dots (8)$$

Die Gleichungen (6) und (8) geben nun die unbekanntten Werthe von  $M_1$  und  $Y$  um deren Bestimmung es sich zunächst handelt.

Man findet:

$$Y = P \frac{\frac{1}{\pi} - \frac{1}{4}}{\frac{\pi}{4} - \frac{\pi}{2}} = 0.457 P \dots \dots \dots (9)$$

$$M_1 = \frac{P}{4} r - Y r \left( 1 - \frac{\pi}{4} \right) - \frac{P}{2} b + Y a$$

oder wenn man für  $Y$  seinen durch  $P$  ausgedrückten Werth setzt und reduziert:

$$M_1 = P \left( 0.1513 r - \frac{b}{2} + 0.457 a \right) \dots \dots \dots (10)$$

Und nun findet man wegen (1), wenn man  $Y$  und  $M_1$  einführt und  $r = \frac{1}{2} (a + b)$  setzt:

$$M = P \left[ 0.0756 (a + b) - \frac{y}{2} + 0.457 x \right] \dots (11)$$

Nun ist die Spannungsintensität  $\mathcal{S}$  am äussersten Punkt  $q$  des Querschnittes bei  $m$ :

$$\mathcal{S} = \frac{1}{2} \frac{P \cos \varphi}{\Omega} \pm \frac{z}{\mu} M$$

demnach, wenn man für  $M$  seinen Werth aus (11) einführt:

$$\mathcal{S} = \frac{1}{2} \frac{P \cos \varphi}{\Omega} \pm \frac{P z}{\mu} \left[ 0.0756 (a + b) - \frac{y}{2} + 0.457 x \right] \dots (12)$$

Setzt man auch hier, wie früher geschehen ist:

$$\Omega = \frac{d^2 \pi}{4}, \quad \frac{\mu}{z} = \frac{\pi}{32} d^3, \quad \frac{a}{d} = 1.8, \quad \frac{b}{d} = 1.25$$

so findet man:

$$\mathcal{S} = \left[ \frac{2}{\pi} \cos \varphi \pm \frac{16}{\pi} \left( 0.4612 - \frac{y}{d} + 0.914 \frac{x}{d} \right) \right] \frac{P}{d^2} \dots (13)$$

Verzeichnet man auch hier die Axenlinie des Ringes mit den normalen Verhältnissen  $\left( \frac{a}{d} = 1.80, \frac{b}{d} = 1.25 \right)$  nimmt in der Zeichnung mehrere Punkte an und sucht die denselben entsprechenden Werthe von  $\varphi, \frac{y}{d}, \frac{x}{d}$ , so findet man vermittelst (13) folgende Resultate:

|     |                                     |            |            |            |           |
|-----|-------------------------------------|------------|------------|------------|-----------|
| für | $\varphi = 90^\circ$                | $50^\circ$ | $27^\circ$ | $17^\circ$ | $0^\circ$ |
|     | $\frac{\mathcal{S} d^2}{P} = 2.348$ | $0.5644$   | $1.147$    | $2.664$    | $4.998$   |

Hieraus sieht man, dass bei diesen Kettenringen mit Aussteifungen das Maximum der Spannungsintensität nicht im Punkt A, sondern im Punkt B eintritt, dass ferner das Minimum der Spannungsintensität zwischen A und B fällt und in einem Punkt eintritt, für welchen  $\varphi$  ungefähr gleich  $50^\circ$  ist. Da die Dicke des Ketteneisens nach der Maximalspannung zu bestimmen ist, so erhalten wir:

$$\frac{\mathcal{S} d^2}{P} = 4.998$$

und wenn wir auch hier wie früher  $\mathcal{S} = 2800$  setzen, so folgt:

$$d = \sqrt{\frac{4 \cdot 998}{2800}} \sqrt{P} = 0.042 \sqrt{P}$$

Wir finden also für die Dicke des Ketteneisens genau denselben Werth, wie in dem Fall, wenn die Kettenglieder *nicht* ausgesteift sind. Nach unserer Theorie gewährt also diese Aussteifung bei elliptischen Ringen keinen Vortheil.

**Rhombische und gestreckte Kettenglieder.** Aus den vorhergehenden Untersuchungen geht hervor, dass die elliptischen Kettenringe eine zu grosse Formänderung zulassen, daher beträchtlich schwächer sind, als die dem Querschnitt des Ringes entsprechende Zugfestigkeit. Die besten Formen der Kettenglieder sind offenbar diejenigen, welche beinahe nur Ausdehnungen, aber keine merkliche Formänderung gestatten. Diese Eigenschaft besitzen beinahe vollkommen die rhombischen und gestreckten Kettenglieder. Fig. 10, Tafel VI. ist ein rhombisches Kettenglied, die Theile  $a a_1$  sind kreisbogenförmig, der Halbmesser der inneren Rundungen ist etwas grösser als jener des Ketteneisens, die Theile  $a b a_1 b_1$  sind geradlinig, die Theile  $b b_1 b_2 b_2_1$  sind nach einem ziemlich grossen Halbmesser abgerundet,  $c$  ist ein aussteifender Steg, der bei dieser rhombischen Form nicht fehlen darf.

Fig. 11, Tafel VI. ist eine Form, welche man die gestreckte nennen kann. Die Theile  $a a_1 b b_1$  sind halbkreisförmig, die Halbmesser der inneren Rundungen dieser Theile sind nur wenig grösser als die Halbmesser des Ketteneisens, die Theile  $a b a_1 b_1$  sind ganz geradlinig. Ein aussteifender Zwischensteg ist hier nicht nothwendig.

Zur Anfertigung solcher Kettenglieder ist eine Gesenk-Pressen erforderlich, in welche jedes Glied im glühenden Zustande eingelegt und in die Form, welche es erhalten soll, gepresst wird.

Versuche über die Festigkeit dieser Kettenglieder sind nicht bekannt, es darf jedoch erwartet werden, dass das Tragungsvermögen derselben nach ihrer absoluten Festigkeit beurtheilt werden kann. Erlaubt man sich die Spannungsintensität von 800 Kilogrammen pro Quadratcentimeter in Rechnung zu bringen, so hat man zur Bestimmung des Durchmessers  $d$  des Ketteneisens:

$$2 \frac{d^2 \pi}{4} 800 = P$$

$$d = 0.028 \sqrt{P}$$

Diese Regel stimmt mit jener der Resultate für den Maschinenbau, Seite 39, überein.