

2. Abchnitt.

Elemente der Elasticitäts- und Festigkeitslehre.

1. Kapitel.

Grundbegriffe.

66.  
Molecüle.

Jeder in der Natur vorkommende Körper besteht aus einzelnen, mit einander verbundenen, außerordentlich kleinen Theilen, den sog. Molecülen. Diese einzelnen Theile sind nicht unabänderlich fest zu einem starren Ganzen mit einander verbunden; vielmehr verändert sich die gegenseitige Lage derselben, also auch die Form des Körpers, wenn Kräfte auf den Körper wirken. Die Größe und Form der Aenderung ist vom Material des Körpers, von seiner Form, von der Größe und Wirkungsdauer der wirkenden Kräfte, von der Temperatur und von verschiedenen anderen Umständen abhängig.

Wenn die Kräfte, welche die Formveränderung hervorgebracht haben, zu wirken aufhören, so nimmt unter gewissen Bedingungen der Körper seine frühere Form wieder an.

67.  
Elasticität.

Man nennt Elasticität diejenige Eigenschaft der Körper, vermöge deren sie, wenn sie unter der Einwirkung der Kräfte ihre ursprüngliche Form verändert haben, dieselbe nach dem Aufhören der Kräfteeinwirkung mehr oder weniger wieder annehmen. Vollkommen elastisch würde ein Körper sein, wenn er nach dem Aufhören der Kräfteeinwirkung seine frühere Gestalt genau wieder annähme; vollkommen unelastisch derjenige Körper, der die in Folge der Kräfteeinwirkung geänderte Gestalt genau beibehalten würde, auch wenn die Kräfte zu wirken aufhörten.

Es giebt in der Natur weder vollkommen elastische, noch vollkommen unelastische Körper. Daraus folgt, daß kein Körper nach dem Aufhören der Kräfteeinwirkung vollständig seine frühere Form wieder annimmt; je näher er dem vollkommen elastischen Körper steht, desto mehr verschwindet die Formänderung; niemals aber verschwindet sie ganz.

68.  
Elastische u.  
bleibende Form-  
änderung.

Man unterscheidet die elastische Formänderung, d. h. diejenige, welche mit dem Aufhören der Kräfteeinwirkung wieder verschwindet, und die bleibende Formänderung, d. h. diejenige, welche nicht wieder verschwindet, auch wenn die Kraft zu wirken aufhört. Wenn die wirkenden Kräfte gewisse Größen nicht überschreiten, so ist die bleibende Formänderung nur sehr gering, so gering, daß man sie für die Fälle der Praxis als nicht vorhanden ansehen kann.

Die Gröfse der Formänderung ist ferner der Gröfse derjenigen inneren Kräfte oder Spannungen, welche durch die äufseren Kräfte erzeugt werden, direct proportional, so lange diese Spannungen eine gewisse Grenze nicht überschreiten. Diese Grenze kann für verschiedene Materialien mit ziemlicher Genauigkeit fest gestellt werden; man nennt sie die Elasticitätsgrenze.

69.  
Elasticitäts-  
grenze.

Innerhalb der Elasticitätsgrenze ist die bleibende Formänderung im Vergleich zu der elastischen Formänderung außerordentlich klein, so gering, dafs sie vernachlässigt werden kann.

Im Folgenden wird unter der Elasticitätsgrenze im Besonderen diejenige Spannung verstanden werden, welche ein Stab vom Querschnitt gleich der Flächeneinheit höchstens erleiden kann, ohne dafs die Proportionalität zwischen Spannung und Formänderungsgröfse aufhört.

Die Elasticitätsgrenze ist nicht blofs für die verschiedenen Materialien, sondern auch für die verschiedenen Arten der Beanspruchung verschieden. Im Allgemeinen wird sie für Beanspruchung durch Zug bei demselben Material eine andere sein, als für Beanspruchung durch Druck.

Nach den neueren Versuchen *Bauschinger's*<sup>14)</sup> ist aber auch, wenigstens für Eisen und für dieselbe Art der Beanspruchung, die Elasticitätsgrenze außerordentlich veränderlich. Man kann dieselbe durch gewisse Arbeiten allmählich immer mehr bis zu einer oberen Grenze heben, die bei manchen Materialien nahe der Bruchgrenze liegt. Andererseits kann man die Elasticitätsgrenze sehr stark hinabwerfen und wieder heben, dann aber nur bis zu einer weit unter der ursprünglichen Grenze liegenden Höhe. Diese letztere bezeichnet *Bauschinger* als die natürliche Elasticitätsgrenze.

Wird die in dem Körper wirkende Spannung über die Elasticitätsgrenze gesteigert, so wächst die Formänderung wesentlich rascher, als die Spannung; insbesondere tritt eine sehr merkbare bleibende Formänderung ein; eine weitere Vergrößerung der Spannung bewirkt schließlich eine Trennung der Molecüle, d. h. ein Zerreißen, Zerdrücken oder Zerbrechen des Körpers.

70.  
Festigkeits-  
Coefficient.

Diejenige Spannung, welche ein Stab vom Querschnitt gleich der Flächeneinheit höchstens ertragen kann, ehe er zerstört wird, nennt man den Festigkeits-Coefficienten des Materials.

Auch die Festigkeits-Coefficienten sind nach dem verschiedenen Material und nach den verschiedenen Beanspruchungsweisen verschieden.

Man muß an jede Bauconstruction zunächst die Forderung stellen, dafs sie durch die wirkenden Kräfte nicht zerstört wird. Mit dieser Anforderung allein darf man sich aber nicht begnügen. Das Verhalten der Materialien, sobald sie über die Elasticitätsgrenze hinaus beansprucht werden, ist wenig zuverlässig, und man stellt deshalb die Bedingung, dafs eine jede Construction in allen ihren Theilen niemals über die Elasticitätsgrenze hinaus in Anspruch genommen werde.

71.  
Aufgabe  
der  
Construction.

In den folgenden Untersuchungen werden wir uns hauptsächlich mit den sog. stabförmigen Körpern beschäftigen. Stabförmige Körper sind solche, bei denen die Längenabmessung die Breiten- und Höhenabmessungen wesentlich übertrifft.

72.  
Stabförmige  
Körper.

Schneidet man den Körper an irgend einer Stelle durch eine senkrecht zur Längsrichtung an dieser Stelle gerichtete Ebene, so erhält man einen Querschnitt des Körpers. Die Verbindungslinie der Schwerpunkte aller Querschnitte des Körpers heißt die *Axe* des Körpers.

<sup>14)</sup> Siehe: Vortrag *Bauschinger's* auf der Wanderversammlung des Verbandes deutscher Architekten- und Ingenieur-Vereine zu Frankfurt a. M. 1886. Verbandsmittheilungen, Bd. 1, S. 230 u. ff.

BAUSCHINGER, J. Mittheilungen aus dem mechanisch-technischen Laboratorium der K. technischen Hochschule in München. XIII. Heft. München 1886.

Ist die Axe eine Gerade, so hat man einen geraden stabförmigen Körper; alsdann sind alle Querschnitte des Körpers parallel. Ist die Axe eine Curve, so ist der Körper ein krummer stabförmiger Körper.

73.  
Arten der  
Elasticität und  
Festigkeit.

Je nach der Art der durch die wirkenden Kräfte erzeugten Beanspruchung unterscheidet man hauptsächlich folgende Arten der Elasticität, bezw. Festigkeit:

- 1) die Zug- und Druckelasticität, bezw. Zug- und Druckfestigkeit,
- 2) die Schubelasticität, bezw. Schubfestigkeit,
- 3) die Biegeelasticität, bezw. Biegefestigkeit,
- 4) die Drehungselasticität, bezw. Drehungsfestigkeit.

Zu 1). Die Zug- und Druckelasticität tritt auf, wenn die auf den Körper wirkenden Kräfte die Querschnitte desselben so gegen einander zu verschieben streben, daß sich deren Entfernung in der Richtung der Axe gegen einander verändert, vergrößert oder verringert. Im ersten Falle findet Beanspruchung des Körpers auf Zug, im zweiten Falle Beanspruchung des Körpers auf Druck statt.

Unter Zug-, bezw. Druckfestigkeit wird diejenige Kraft verstanden, welche in der Richtung der Axe auf die Flächeneinheit des Querschnittes höchstens wirken darf, ohne daß durch bloßen Zug, bezw. Druck eine Zerstörung des Körpers stattfindet; die geringste Vergrößerung dieser Kraft würde demnach den Zusammenhang des Körpers zerstören.

Zu 2). Die Schubelasticität tritt auf, wenn die äußeren Kräfte das Bestreben haben, zwei benachbarte Querschnitte längs einander zu verschieben, ohne daß deren Entfernung in der Richtung der Axe sich ändert. Der Körper wird an der betreffenden Stelle auf Schub oder Abfcheren beansprucht.

Unter Schub- oder Abfcherungsfestigkeit wird diejenige Kraft verstanden, welche auf die Flächeneinheit des Querschnittes höchstens wirken darf, ohne daß eine Zerstörung des Körpers an dieser Stelle durch Verschiebung der Nachbarquerschnitte gegen einander erfolgt.

Zu 3). Die Biegeelasticität tritt auf, wenn die äußeren Kräfte das Bestreben zeigen, zwei Nachbarquerschnitte um eine Axe, die einen Winkel mit der Kraftebene bildet, derart zu drehen, daß die Entfernung der Querschnitte sich ändert. Die Beanspruchung findet auf Biegung statt.

Biegefestigkeit ist die Beanspruchung, welche die am meisten gespannten Fasern des Körpers für die Flächeneinheit des Querschnittes höchstens ertragen können, ehe eine Zerstörung des Körpers durch Biegen, d. h. hier, bevor ein Zerbrechen eintritt.

Zu 4). Die Drehungselasticität tritt auf, wenn die wirkenden Kräfte zwei Nachbarquerschnitte gegen einander so zu verdrehen streben, daß deren Entfernung gleich bleibt. Die Drehungselasticität ist für die Hochbau-Constructionen von untergeordneter Bedeutung.

#### Literatur.

Bücher über »Lehre von der Elasticität und Festigkeit«.

Indem auf die Werke über »Mechanik«, die stets einen Abriss über »Elasticität und Festigkeit« enthalten, nur ganz allgemein verwiesen werden mag, seien im Nachstehenden bloß die einschlägigen Sonderschriften namhaft gemacht:

- BARLOW, P. *Treatise on the strength of materials*. London 1833. — Neue Ausg. von W. HUMBER. 1867.
- LAMÉ, G. *Leçons sur la théorie mathématique de l'élasticité des corps solides*. Paris 1852. — 2. Aufl. 1866.
- MOLL, C. L. und F. REULEAUX. *Die Festigkeit der Materialien etc.* Braunschweig 1853.
- MORIN, A. *Résistance des matériaux*. Paris 1853. — 3. Aufl. 1862.
- ROFFIAEN, E. *Traité sur la résistance des matériaux dans les constructions*. Lüttich 1858.
- BOURDAIS, J. *Traité pratique de la résistance des matériaux appliquée à la construction etc.* Paris 1859.
- JEEP, W. *Die Festigkeit der Materialien etc.* Weimar 1861.
- SHIELDS, F. W. *The strains on structures of ironwork*. London 1861.
- CLEBSCH, A. *Theorie der Elasticität fester Körper*. Leipzig 1862.
- GRASHOF, F. *Theorie der Elasticität und Festigkeit etc.* Berlin 1866. — 2. Aufl. 1878.
- WINKLER, E. *Die Lehre von der Elasticität und Festigkeit etc.* 1. Theil. Prag 1867.
- ANDERSON, C. E. *The strength of materials and structures*. London 1872.
- MÜLLER-BRESLAU, H. *Elementares Handbuch der Festigkeitslehre etc.* Berlin 1875.
- KURZ, A. *Taschenbuch der Festigkeitslehre etc.* Berlin 1877.
- SERGENT, E. *Traité pratique de la résistance des matériaux*. Paris 1878. — 3. Aufl. 1881.
- KENT, W. *The strength of materials*. New-York 1879.
- LAMBERT, P. *Tabellarische Zusammenstellung der Resultate aus der angewandten Festigkeitslehre, mit besonderer Berücksichtigung von Constructionen in Eisen und Holz*. Zürich 1880.
- LINGLIN, TH. *Traité élémentaire de la résistance des matériaux*. Paris 1880.
- MADAMET, A. *Résistance des matériaux*. Paris 1881.
- BOX, TH. *A practical treatise on the strength of materials etc.* London 1883.
- VIGREUX, L. *Traité théorique et pratique de la résistance des matériaux*. Paris 1885.
- STONE, B. B. *The theory of stresses in girders and similar structures etc.* London 1885.
- UHLICH, P. *Die Festigkeitslehre und ihre Anwendung etc.* Mittweida 1885. — 2. Aufl. Dresden 1887.
- PLANAT, P. *Pratique de la mécanique appliquée à la résistance des matériaux*. Paris 1887.
- MOOS, N. A. *Elementary treatise on the strength of materials and strains in structures*. London 1887.
- AERTS, L. *Eléments pratiques de la résistance des matériaux*. Paris 1888.
- JOHNNEN, P. J. *Elemente der Festigkeitslehre etc.* Weimar 1889.

## 2. Kapitel.

### Zug- und Druckelastizität, bezw. Zug- und Druckfestigkeit.

Die reine Zug- und Druckelastizität kommt nur bei geraden Stäben vor, weshalb hier nur solche betrachtet werden sollen.

Die Gesetze für alle Arten der Elasticität ergeben sich aus denen, welche für die Zug- und Druckelastizität gelten; demnach muß die letztere die Grundlage für die ganze Behandlung bilden.

Die gesammte Elasticitätslehre beruht auf folgendem, äußerst wichtigem Gesetze, welches durch Versuche fest gestellt ist:

1) Die Verlängerung, bezw. Verkürzung eines in seiner Axenrichtung, d. h. auf Zug- oder Druckelastizität beanspruchten Stabes ist, so lange die Beanspruchung innerhalb der Elasticitätsgrenze bleibt, der ursprünglichen Länge des Stabes direct proportional. Das Verhältniß der Verlängerung (positiv oder negativ genommen) zu der ursprünglichen Länge heißt das Verlängerungsverhältniß.

2) Die Verlängerung eines, wie angegeben, beanspruchten Stabes ist, so lange die Spannung desselben innerhalb der Elasticitätsgrenze liegt, direct proportional der in dem Stabe herrschenden Spannung. Ist also die Spannung im Stabe  $N$ , so ist die Verlängerung, also auch das Verlängerungsverhältniß  $N$ -mal so groß, als bei der Spannung 1.

3) Das Verlängerungsverhältniß ist vom Material abhängig, aus welchem der Stab besteht. Für diese Abhängigkeit ist eine besondere Bezeichnung eingeführt. Nennt man die Verlängerung, welche ein Gewicht gleich der Kräfteinheit an einem Stabe hervorbringt, dessen Querschnitt gleich der Flächeneinheit ist,  $\lambda$ , die ursprüngliche Länge des Stabes vor der Verlängerung  $l$ , so ist für diesen Fall das Verlängerungsverhältniß  $= \frac{\lambda}{l}$ .

75.  
Elasticitäts-  
Coefficient.

Dieses Verlängerungsverhältniß, welches je nach dem Material, aus welchem der Stab besteht, verschieden ist, bezeichnet man mit  $\frac{1}{E}$  und nennt  $E$  den Elasticitäts-Modulus oder Elasticitäts-Coefficienten des betreffenden Materials. Demnach ist der Elasticitäts-Modulus  $E$  der umgekehrte Werth des (positiven oder negativen) Verlängerungsverhältnisses, welches durch die Spannung 1 an einem Stabe vom Querschnitt gleich der Flächeneinheit hervorgebracht wird.

Wirkt in dem Stabe eine Spannung  $N$  für die Flächeneinheit des Querschnittes, so ist nach 2 das Verlängerungsverhältniß  $N$ -mal so groß, als bei der Spannung 1 für die Flächeneinheit des Querschnittes; mithin ist sodann das Verlängerungsverhältniß

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{N \cdot 1}{E} = \frac{N}{E} \quad \dots \dots \dots 30.$$

Wirkt auf einen Stab, dessen Querschnitt  $F$  Flächeneinheiten enthält, dessen Querschnitt also gleich  $F$  ist, eine Kraft  $P$ , und kann man annehmen, daß diese Kraft sich gleichmäßig über den ganzen Querschnitt vertheilt, so ist die Spannung für die Flächeneinheit derselben  $N = \frac{P}{F}$ , und wenn man diesen Werth für  $N$  in die Gleichung für  $\frac{\Delta l}{l}$  einsetzt, erhält man folgende wichtige Gleichung:

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{P}{F E} \quad \text{oder} \quad \Delta l = \frac{P l}{F E} \quad \dots \dots \dots 31.$$

Die hier vorgeführten Ergebnisse gelten sowohl, wenn die Verlängerung eine positive, d. h. eine wirkliche Verlängerung, als auch wenn sie eine negative, d. h. eine Verkürzung ist. Sie gelten also sowohl für Zug- als auch für Druckbeanspruchungen; nur hat für erstere im Allgemeinen  $E$  einen anderen Werth, als für letztere.

76.  
Zulässige  
Beanspruchung.

Die Gleichung  $N = \frac{P}{F}$  kann benutzt werden, um die Größe der Kraft zu bestimmen, mit welcher ein Stab von gegebenem Querschnitt höchstens auf Zug- bezw. Druckelasticität beansprucht werden darf.

Nach dieser Gleichung ist  $P = N F$ . Wird für  $N$  der größte Werth eingesetzt, welchen das Material auf die Flächeneinheit des Querschnittes höchstens erleiden kann, ohne zerstört zu werden, d. i. der Festigkeits-Coefficient, so ergibt sich  $P_{max} = N_{max} F$ . In dieser Gleichung ist  $P_{max}$  diejenige Belastung, deren geringste Vergrößerung ein Zerreißen, bezw. Zerdrücken des Stabes zur Folge haben würde;  $N_{max}$  ist nach Früherem die Zug-, bezw. Druckfestigkeit.

Die Stäbe werden nicht bis zu dieser Grenze beansprucht; vielmehr werden Sicherheits-Coefficienten eingeführt, welche für verschiedene Materialien verschiedene Werthe haben. Man trägt durch dieselben den etwa möglichen Ueber-

lastungen, den Fehlern im Material, den im Laufe der Zeit möglichen Veränderungen des Materials durch Rost, Faulen etc., den Stößen und anderen ungünstigen Einflüssen Rechnung.

Bezeichnet  $n$  den Sicherheits-Coefficienten, so ist als wirkliche Maximalbelastung  $P$  des Stabes nur  $\frac{1}{n}$  von  $P_{max}$  einzuführen, d. h. es darf nur sein:

$$P = \frac{N_{max} F}{n}.$$

Man nennt nun  $\frac{N_{max}}{n}$  die zulässige Beanspruchung, die im Folgenden mit  $K$  bezeichnet werden soll. Es ist demnach

$$K = \frac{N_{max}}{n}.$$

Aus den vorstehenden Gleichungen folgt die Bedingungsgleichung für die Querschnittsgröße:

$$F = \frac{P}{K} \dots \dots \dots 32.$$

In dieser Gleichung bedeutet  $P$  die im ganzen Stabe höchstens auftretende Kraft.

Für die Bestimmung der Querschnittsgröße, welche den auf Zug-, bezw. Druckelasticität beanspruchten Stäben zu geben ist, kommt es vor Allem darauf an, welche Werthe als die zulässigen Beanspruchungen  $\frac{N_{max}}{n}$  eingeführt werden dürfen. Ueber diese Frage herrscht zur Zeit durchaus noch keine Uebereinstimmung.

77.  
Querschnitts-  
bestimmung.

Da die Materialien, sobald die Beanspruchungen die Elasticitätsgrenze überschreiten, merkbare bleibende Veränderungen erleiden, so muß eine Ueberschreitung der Elasticitätsgrenze bei der Belastung unter allen Umständen vermieden werden. Die Lage der Elasticitätsgrenze ist aber nach Früherem nicht mit vollständiger Gewissheit bekannt; auch haben kleine Arbeitsfehler sehr großen, schädlichen Einfluß. Deshalb muß man mit der zulässigen Beanspruchung wesentlich unter der Elasticitätsgrenze bleiben, so daß auch eine unbeabsichtigte Vergrößerung der Spannung, in Folge etwaiger Fehler, selbst die tiefer als erwartet liegende Elasticitätsgrenze nicht erreicht. Beim Schmiedeeisen, dem wichtigsten einer genauen Berechnung zu unterwerfenden Baustoff, kann man die zulässige Beanspruchung auf die Hälfte bis zwei Drittel der Spannung an der Elasticitätsgrenze fest stellen. Wenn die Belastung ruhend, ohne Stöße, stattfindet, so ist die höhere Grenze zulässig; wirkt die Last dagegen in Verbindung mit Stößen, so ist die untere Grenze einzuführen.

Für schmiedeeiserne Stäbe, welche nur gezogen, bezw. nur gedrückt werden, kann man einen genaueren Anhalt über die zu wählenden Beanspruchungen folgendermaßen finden. Wenn der Stab abwechselnd eine höhere und niedrigere Beanspruchung zu erleiden hat, etwa dadurch, daß die betreffende Construction zeitweilig außer dem Eigengewicht noch eine Nutzlast trägt, so mögen die obere und untere Grenze der ganzen Stabkraft  $P_{max}$  und  $P_{min}$  sein; die entsprechenden Grenzen der auf die Flächeneinheit entfallenden Spannungen seien

$$\sigma_{max} = \frac{P_{max}}{F} \quad \text{und} \quad \sigma_{min} = \frac{P_{min}}{F}.$$

Die Verkehrslast tritt stets mit größeren oder geringeren Stößen verbunden auf, welchem Umfande man dadurch Rechnung trägt, das man dieselbe mit einem Werthe  $(1 + \mu)$  multiplicirt in die Rechnung einführt; dabei ist  $\mu$  der sog. Stoßcoefficient. Durch das Eigengewicht allein wird  $P_{min}$ , bezw.  $\sigma_{min}$  erzeugt; durch Eigengewicht und Verkehrslast werden  $P_{max}$ , bezw.  $\sigma_{max}$  hervorgerufen; es wird demnach die Verkehrslast allein

$$(P_{max} - P_{min}), \text{ bezw. } (\sigma_{max} - \sigma_{min})$$

erzeugen. Wird nun die Verkehrslast mit  $(1 + \mu)$  multiplicirt eingeführt, so wird durch dieselbe die Spannung  $(1 + \mu) (\sigma_{max} - \sigma_{min})$  auf die Flächeneinheit des Querschnittes hervorgerufen; die gefammte Beanspruchung auf die Flächeneinheit ist alsdann

$$\sigma_{min} + (1 + \mu) (\sigma_{max} - \sigma_{min}).$$

Wäre man vor unbeabsichtigten Spannungen in der Construction ganz sicher, so könnte man diese soeben entwickelte Spannung gleich derjenigen an der Elasticitätsgrenze setzen; da aber unbeabsichtigte Spannungen sehr wohl auftreten können, da eine Querschnittsverminderung durch Rosten nicht ausgeschlossen ist, auch wohl einmal höhere Verkehrslasten, als angenommen sind, vorkommen können, so wird es sich empfehlen, die oben vorgeführte Spannung nur auf  $\frac{2}{3}$  der Spannung an der Elasticitätsgrenze fest zu stellen, demnach die Gleichung zu schreiben (mit Abrundung und bezogen auf das Quadrat-Centimeter als Flächeneinheit):

$$\sigma_{min} + (1 + \mu) (\sigma_{max} - \sigma_{min}) = 1050.$$

Die Spannung an der Elasticitätsgrenze ist hierbei zu 1600 kg für 1 qcm angenommen. Die Auflöfung nach  $\sigma_{max}$  ergibt

$$\sigma_{max} = \frac{1050}{1 + \mu - \mu \frac{\sigma_{min}}{\sigma_{max}}} \dots \dots \dots 33.$$

$\sigma_{max}$  ist die zulässige Beanspruchung, und es wird die Querschnittsfläche des Stabes

$$F = \frac{P_{max}}{\sigma_{max}} \dots \dots \dots 34.$$

Nun ist offenbar  $\sigma_{min} = \frac{P_{min}}{F}$  und  $\sigma_{max} = \frac{P_{max}}{F}$ , demnach

$$\frac{\sigma_{min}}{\sigma_{max}} = \frac{P_{min}}{P_{max}} \quad \text{und} \quad \sigma_{max} = \frac{1050}{1 + \mu - \mu \frac{P_{min}}{P_{max}}}.$$

Für Schmiedeeisen kann man  $\mu = 0,5$  setzen;  $P_{min}$  und  $P_{max}$  sind bekannt, mithin auch  $\sigma_{max}$ . Es wird

$$\sigma_{max} = \frac{1050}{1,5 - 0,5 \frac{P_{min}}{P_{max}}} \dots \dots \dots 35.$$

Nach Gleichung 34 ist

$$F = \frac{P_{max} \left(1,5 - \frac{0,5 P_{min}}{P_{max}}\right)}{1050} = \frac{1,5 P_{max} - 0,5 P_{min}}{1050}.$$

Werden die durch das Eigengewicht, bezw. die Verkehrslast allein im ganzen Stabe erzeugten Spannungen mit  $P_0$ , bezw.  $P_1$  bezeichnet, so ist

$$P_{max} = P_0 + P_1 \quad \text{und} \quad P_{min} = P_0, \quad \text{also}$$

$$F = \frac{1,5 P_0 + 1,5 P_1 - 0,5 P_0}{1050} = \frac{P_0 + 1,5 P_1}{1050} = \frac{P_0}{1050} + \frac{P_1}{700} \dots \dots 36.$$

Dieser Ausdruck kann für Stäbe aus Schmiedeeisen benutzt werden, welche nur auf Zug oder nur auf Druck in Anspruch genommen werden.

Wenn hingegen die Beanspruchungen zwischen Zug und Druck wechseln, so sind die Querschnittsgrößen  $F$  aus folgenden Formeln<sup>15)</sup> zu ermitteln:

$$\text{für } P_2 - P_1 < \frac{4}{3} P_0 \text{ und } P_2 > \frac{2}{3} P_0: \quad \text{für } P_2 - P_1 > \frac{4}{3} P_0 \text{ und } P_2 > \frac{2}{3} P_0:$$

$$F = \frac{P_0}{1575} + \frac{P_1}{700} + \frac{P_2}{2100} \quad F = -\frac{P_0}{1575} + \frac{P_1}{2100} + \frac{P_2}{700} \quad . \quad . \quad 37.$$

Hierin bedeutet  $P_0$  die Stabspannung, welche durch das Eigengewicht allein hervorgerufen wird;  $P_1$  die durch ungünstigste Verkehrslast allein hervorgerufene Stabspannung, welche mit  $P_0$  gleichen Sinn hat;  $P_2$  die durch ungünstigste Verkehrslast allein hervorgerufene Stabspannung, welche entgegengesetzten Sinn hat, wie  $P_0$ .

In der Spalte 5. der nachfolgenden Tabelle sind für die hauptsächlichsten Constructions-Materialien die in der Praxis üblichen Werthe der zulässigen Beanspruchung  $K$  zusammengestellt; ferner sind in der Tabelle die Elasticitäts-Coefficienten, die Festigkeits-Coefficienten, so wie diejenigen Beanspruchungen angegeben, bei welchen die Elasticitätsgrenze erreicht wird. Naturgemäß können die in der Tabelle angeführten Werthe nur Mittelwerthe sein, die sich mit der Güte des Materials, der Art der Beanspruchung und anderen Umständen ändern.

1. Bezeichnung der Materialien	2. Elasticitäts- Coefficient $E$	3. Festigkeits-Coefficient bei Beanspruchung auf		4. Beanspruchung an der Elasticitätsgrenze auf		5. Zulässige Beanspruchung $K$ für					
		Zug	Druck	Zug	Druck	definitive Bauwerke,		Belastung mit mäßigen Erschütterungen		provisorische Bauten, Belastung mit mäßigen Erschütterungen	
						Belastung mit starken Stößen	Belastung mit mäßigen Erschütterungen	Zug	Druck	Zug	Druck
Schmiedeeisen . . . . .	2000	3500 bis 4000	3200 bis 3600	1,56	1,56	700	700	1000	1000	—	—
Gusseisen . . . . .	1000	1250 bis 1450	7500 bis 8000	0,66	1,65 bis 1,9	—	—	250	500	—	—
Stahl . . . . .	2200	8000	7000	3,0	3,0	1500	1500	1800	2000	—	—
Holz in der Faserrichtung:											
Eichenholz . . . . .	120	965	487	0,26	0,21	—	—	90	65	180	130
Kiefernholz . . . . .	120	820	410	0,29	0,22	—	—	80	60	160	110
Holz radial, d. h. in der Richtung der Jahresringe:											
Eichenholz . . . . .	18,9	120	270	—	—	—	—	—	—	—	—
Kiefernholz . . . . .	9,6	120	270	—	—	—	—	—	—	—	—
Mauerwerk:											
Gewöhnliches Backsteinmauerwerk in Kalkmörtel . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	0 bis 0,9	7	—	—
Gutes Backsteinmauerwerk in Cementmörtel . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	1,3	11	—	—
Bestes Mauerwerk . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	1,8 bis 2,0	14	—	—
Natürliche Steine:											
Granit . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	5 bis 6	45	—	—
Kalkstein . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	3	25	—	—
Sandstein . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	2 bis 4	15 bis 30	—	—
Marmor . . . . .	—	—	—	—	—	—	—	3	24	—	—
	Tonnen für 1 qcm	Kilogramm für 1 qcm		Tonnen für 1 qcm		Kilogramm für 1 qcm					

Das Berliner Polizei-Präsidium legt bei feinen Berechnungen die umstehend angegebenen Zahlenwerthe als zulässige Beanspruchung zu Grunde (Bekanntmachung vom 21. Februar 1887):

<sup>15)</sup> Die Herleitung dieser beiden Formeln ist aus des Verfassers Abhandlung: «Ueber die Bestimmung der Querschnitte von Eifenconstructions» (in: Zeitchr. d. Arch.- u. Ing.-Ver. zu Hannover 1888, S. 575) zu entnehmen.

Material	Zulässige Beanspruchung auf	
	Zug	Druck
Schmiedeeisen . . . . .	750	750
Gufseisen . . . . .	250	500
Bombirtes Eisenwellblech . . . . .	500	500
Eifendraht . . . . .	1200	—
Eichen- und Buchenholz . . . . .	100	80
Kiefernholz . . . . .	100	60
Granit . . . . .	—	45
Sandstein, je nach der Härte . . . . .	—	15 bis 30
Rüdersdorfer Kalkstein in Quadern . . . . .	—	25
Kalksteinmauerwerk in Kalkmörtel . . . . .	—	5
Gewöhnliches Ziegelmauerwerk . . . . .	—	7
Ziegelmauerwerk in Cementmörtel . . . . .	—	11
Bestes Klinkermauerwerk in Cementmörtel . . . . .	—	12 bis 14
Mauerwerk aus porösen Steinen . . . . .	—	3 bis 6
Guter Baugrund . . . . .	—	2,5

Kilogramm für 1 qcm

78.  
Beispiele.

Beispiele. 1) Eine schmiedeeiserne Stange werde höchstens mit einer Zugkraft  $P = 18\,750$  kg beansprucht. Es ist die Querschnittsgröße unter der Annahme zu bestimmen, daß die Stange einer endgültigen Construction angehört und die Belastung nur mit mäßigen Erschütterungen auftritt.

Nach umstehender Tabelle ist für den vorliegenden Fall  $K = 1000$  kg, fonach

$$F = \frac{P}{K} = \frac{18\,750}{1000} = 18,75 \text{ qcm}.$$

Wenn die Stange aus Rundeisen construiert werden soll, so muß sein:

$$d = \sqrt{\frac{4F}{\pi}} = \sqrt{\frac{4 \cdot 18,75}{3,14}} = 4,9 \text{ cm}.$$

Wird entsprechend den Annahmen des Berliner Polizei-Präfidiums  $K = 750$  kg gefetzt, so muß

$$F = \frac{P}{K} = \frac{18\,750}{750} = 25 \text{ qcm}$$

fein und

$$d = \sqrt{\frac{4F}{\pi}} = 5,64 \text{ cm}.$$

2) Bei einer guseisernen gedrückten Stange sei die Maximal-Druckkraft  $P = 5850$  kg. Der Querschnitt derselben ist demnach, wenn die Construction wiederum als definitiv und die Belastung als mit mäßigen Erschütterungen wirkend angenommen wird,

$$F = \frac{P}{K} = \frac{5850}{500} = 11,7 \text{ qcm}.$$

Bei Wahl eines kreisförmigen Querschnittes ergibt sich der Durchmesser  $d$  aus der Gleichung:

$$d = \sqrt{\frac{4F}{\pi}} = \sqrt{\frac{4 \cdot 11,7}{3,14}} = 3,8 \text{ cm}.$$

3) Auf einen Holzstab mit rechteckigem Querschnitt wirke ein Maximaldruck  $P = 16\,000$  kg. Der Stab soll einer provisorischen Construction, welche mäßigen Erschütterungen ausgesetzt ist, angehören; das Material ist Kiefernholz. Es ergibt sich nach Gleichung 32

$$F = \frac{16000}{110} = 145,4 \text{ qcm}.$$

Ein quadratischer Querschnitt von 12,1 cm Seitenlänge würde demnach genügen.

4) Wäre im ersten Beispiele die Stabkraft durch das Eigengewicht  $P_0 = 6750$  kg, diejenige durch Verkehrslast  $P_1 = 12\,000$  kg, so ergäbe sich aus Gleichung 36

$$F = \frac{6750}{1050} + \frac{12000}{700} = 6,43 + 17,14 = 23,57 \text{ qcm},$$

und es müßte sein:

$$d = \sqrt[3]{\frac{4 \cdot 23,57}{3,14}} = \approx 5,5 \text{ cm.}$$

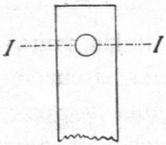
Von der wegen Beanspruchung auf Zerknicken bei den gedrückten Stäben vorzunehmenden Vergrößerung des Querschnittes wird im nächsten Abschnitt (Kap. 2) die Rede sein.

Die Gleichung  $N = \frac{P}{F}$  ergab sich unter der Annahme einer gleichförmigen Verteilung der Kraft  $P$  über die ganze Querschnittsfläche  $F$ . Diese Annahme ist aber nur richtig, wenn 1) der Querschnitt des Körpers constant ist und 2) die äußere Kraft  $P$  sich über die Endflächen gleichmäßig vertheilt. Die Gesetze der Kraftvertheilung für den Fall, daß diese beiden Bedingungen nicht erfüllt sind, können auf rein theoretischem Wege nicht oder nur in einzelnen Fällen genau ermittelt werden. Gewöhnlich wird jedoch bei den Berechnungen auf die Nichtbekanntheit mit diesen Gesetzen keine Rücksicht genommen und die Gleichung  $N = \frac{P}{F}$  auch für diese Fälle einfach als richtig angenommen.

79.  
Beanspruchung  
bei  
Querschnitts-  
veränderungen.

Wenn ein Stab an einigen Stellen kleinere Querschnittsflächen, als an anderen hat, so ist selbstverständlich die kleinste Querschnittsfläche der Berechnung des Stabes zu Grunde zu legen und diese so zu bemessen, daß die in ihr wirkende Spannung an keiner Stelle die zulässige Beanspruchung übersteigt. Findet in dem betreffenden Querschnitte die Kraft  $P$  statt, so berechnet man die Querschnittsfläche  $F$  an dieser Stelle nach der Gleichung 32

Fig. 67.



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

worin  $K$  die zulässige Beanspruchung bedeutet. Der neben stehende Stab (Fig. 67) hat seine kleinste Querschnittsfläche im Querschnitte  $I I$ , welcher der Nietmitte entspricht, und es muß demnach diese Querschnittsfläche der obigen Gleichung genügen. Ähnlich ist bei den Stäben in Fig. 68 u. 69 die durch die Verengung bestimmte Stelle als schwächste der Berechnung zu Grunde zu legen. Dabei ist jedoch zu beachten, daß bei Anwendung obiger Gleichung für  $K$  ein anderer Werth als derjenige einzuführen ist, welcher für Berechnung einer ungeschwächten Stange zu Grunde gelegt wird.

Fig. 68.

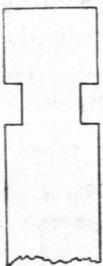
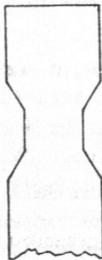


Fig. 69.



Behufs Feststellung dieser Thatfache hat *Winkler*<sup>16)</sup> Versuche mit Kautschukmodellen angestellt und dabei gefunden, daß die Beanspruchung für 1 qcm bei plötzlicher Veränderung der Querschnittsfläche wesentlich größer ist, als wenn der Stab auf seine ganze Länge den kleinsten Querschnitt hätte. Diese Vergrößerung der Beanspruchung ist besonders groß, wenn die Veränderung des Querschnittes mittels eines scharfen Abtats stattfindet (Fig. 68), während sie bedeutend kleiner ist, wenn zur Ueberführung des kleineren Querschnittes in den größeren ein allmählicher Uebergang hergestellt wird (Fig. 69). Im

ersteren Falle zeigt sich eine Vergrößerung der Beanspruchung bis zu 30 und 35 Procent. Da die Versuche über diese Frage noch nicht endgiltig abgeschlossen sind, so dürfte es an dieser Stelle genügen, aus denselben folgende Regeln zu ziehen:

1) Bei einer Querschnittsveränderung ist der Uebergang von der einen Querschnittsform in die andere möglichst allmählich vorzunehmen.

<sup>16)</sup> Deformationsversuche mit Kautschuk-Modellen. Civiling. 1878, S. 81.

- 2) Der Berechnung ist die kleinste Querschnittsfläche zu Grunde zu legen.  
 3) Die für die Flächeneinheit des kleinsten Querschnittes zulässige Beanspruchung ist kleiner anzunehmen, als wenn der Stab einen überall gleichen Querschnitt hätte.

80.  
Formänderung  
der  
Stäbe.

Die Gröfse der Formänderung gezogener oder gedrückter Stäbe ergibt die Gleichung 31:

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{P}{F E} \quad \text{oder} \quad \Delta l = \frac{P l}{F E}.$$

Beispiel. Ist bei der in Beispiel 1 auf S. 54 angenommenen Stange  $l = 5 \text{ m}$ , so wird

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{18750}{18,75 E}.$$

Nach der Tabelle in Art. 77 (S. 53) ist für Schmiedeeisen  $E = 2000000 \text{ kg}$  für  $1 \text{ qcm}$ , daher

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{18750}{18,75 \cdot 2000000} = 0,0005 \quad \text{und} \quad \Delta l = 0,0005 \cdot 5 = 0,0025 \text{ m}.$$

Die Verlängerung beträgt also  $2,5 \text{ mm}$ .

Betrachtet man die Gleichung 30:

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{N}{E}$$

und untersucht, wie grofs die Spannung  $N$  für die Flächeneinheit des Querschnittes sein müfste, damit die Verlängerung  $\Delta l$  genau so grofs würde, wie die ursprüngliche Stablänge — vorausgesetzt, dafs diese Formel für das Verlängerungsverhältnifs noch bis zu der in diesem Falle nöthigen Spannungsgröfse gelten würde, so erhält man

$$\frac{l}{l} = \frac{N}{E} = 1 \quad \text{oder} \quad N = E,$$

d. h. diejenige Spannung für die Flächeneinheit, welche den Stab auf die doppelte Länge verlängern würde, wenn das Verlängerungsgesetz innerhalb dieser Grenzen giltig wäre, ist gleich  $E$ . Daher findet man häufig den Elasticitäts-Modulus folgendermaßen erklärt: Der Elasticitäts-Modulus ist diejenige Spannung, welche für die Flächeneinheit des Stabquerschnittes wirken müfste, um den Stab auf das Doppelte seiner ursprünglichen Länge zu vergrößern, falls innerhalb der dadurch bedingten Spannungsgrenzen das Elasticitätsgesetz giltig bliebe.

Bei Beanspruchung auf Druck würde die Verkürzung in diesem Falle  $= l$  sein, d. h. der Stab würde zur Länge Null zusammengedrückt werden. Da die Elasticitätsgesetze nicht bis zu den erwähnten Grenzen gelten, vielmehr von einem annähernd constanten Elasticitäts-Modul  $E$  nur so lange die Rede sein kann, wie die Spannungen innerhalb der Elasticitätsgrenze bleiben, so ist die in Art. 75 (S. 50) gegebene Erklärung des Elasticitäts-Moduls vorzuziehen.

81.  
Änderungen  
der Querschnitts-  
maße.

Die auf einen Körper wirkenden Kräfte  $P$  erzeugen aufser der Längenänderung in der Krafrichtung auch solche in allen anderen Richtungen. Wir legen durch einen beliebigen Punkt der Stabaxe (Fig. 70) drei Coordinatenaxen, deren eine mit der Stabaxe zusammenfällt, deren andere beiden senkrecht zu der ersteren stehen. Man nennt sodann die Längenänderung in der Richtung der Stabaxe die *longitudinale*, diejenigen in den Richtungen der beiden anderen Axen die *transversalen* Längenänderungen.

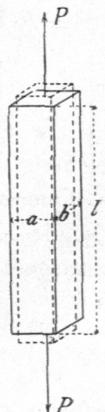
Die transversalen Längenänderungen sind der longitudinalen Längenänderung umgekehrt proportional. Bezeichnet  $\mu$  einen für verschiedene Materialien besonders zu ermittelnden Zahlenwerth, so ist

$$\frac{\Delta a}{a} = -\frac{1}{\mu} \frac{\Delta l}{l} \quad \text{und} \quad \frac{\Delta b}{b} = -\frac{1}{\mu_1} \frac{\Delta l}{l}.$$

Nun ist nach Gleichung 30:  $\frac{\Delta l}{l} = \frac{N}{E}$ , daher

$$\frac{\Delta a}{a} = -\frac{1}{\mu} \frac{N}{E} \quad \text{und} \quad \frac{\Delta b}{b} = -\frac{1}{\mu_1} \frac{N}{E}.$$

Fig. 70.



Bei Körpern, welche nach allen Richtungen gleiche Elasticität besitzen, d. h. bei fog. ifotropen Körpern, ist  $\mu = \mu_1$ , daher

$$\frac{\Delta a}{a} = \frac{\Delta b}{b} = - \frac{1}{\mu} \frac{N}{E}.$$

Für ifotrope Körper liegt  $\mu$  zwischen 3 und 4.

### 3. Kapitel.

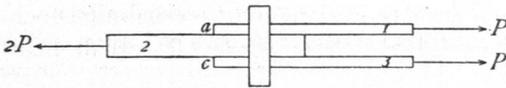
#### Schubelasticität und Schubfestigkeit.

Der Fall der reinen Schubelasticität tritt, wie bereits in Art. 73 (S. 48) gefagt wurde, ein, wenn die wirkenden Kräfte das Bestreben haben, zwei Nachbarquer-schnitte  $fo$  gegen einander zu verschieben, dafs die Entfernung der Querschnitts-ebenen dieselbe bleibt. Dies ist nur möglich, wenn die Kräfte unmittelbar neben der Ebene wirken, längs deren das Bestreben einer Verschiebung stattfindet, und wenn dieselben sich zu zwei Kräften vereinen lassen, welche einander nach Gröfse

82.  
Schub-  
spannungen.

und Richtung genau gleich, dem Sinne nach entgegengesetzt sind. Man nennt diese Kräfte die abfcherenden Kräfte.

Fig. 71.



In der Technik kommt dieser Fall u. A. bei den Niet- und Bolzenverbindungen vor.

Die beiden Kräfte  $P$  (Fig. 71) haben das Bestreben, die Bleche 1 und 3 nach rechts zu verschieben; diese Verschiebung wird durch den Niet verhindert, welcher die Bleche 1 und 3 mit 2 verbindet. Längs jeder der beiden Trennungsflächen wirkt je eine Kraft  $P$  nach rechts im Bleche 1, bzw. 3, je eine Kraft  $P$  nach links im Bleche 2.

Man kann für die Bestimmung der Spannungen, welche in den auf reine Schubelasticität beanspruchten Querschnitten entstehen, mit einer für die Praxis hinreichenden Genauigkeit annehmen, dafs die abfcherenden Kräfte sich gleichförmig über die ganzen abzufcherenden Querschnitte vertheilen, mithin im Querschnitt eine gleichförmig vertheilte Schubspannung erzeugen. Daraus folgt, dafs der Widerstand gegen Abfcheren der Gröfse des abzufcherenden Querschnittes direct proportional ist.

Ist also der Flächeninhalt des auf Abfcheren beanspruchten Querschnittes  $F$  die abfcherende Kraft  $P$  und die im Querschnitt entstehende Schubspannung  $T$ , so ist  $P = F T$ , woraus

$$T = \frac{P}{F} \dots \dots \dots 38.$$

Die Querschnittsgröfse der auf Schub beanspruchten Querschnitte wird durch Gleichung 38 ermittelt. Versteht man unter  $T$  die gröfste für die Flächeneinheit des Querschnittes zulässige Schubbeanspruchung, unter  $P$  die auf Abfcheren wirkende Kraft, so ergibt sich aus der angegebenen Gleichung die nöthige Querschnittsgröfse

83.  
Querschnitts-  
bestimmung.

$$F = \frac{P}{T} \dots \dots \dots 39.$$

Was nun die für  $T$  einzuführenden Werthe anlangt, so haben die angestellten Veruche ergeben, dafs der Widerstand der Materialien gegen Beanspruchung auf

Schub geringer ist, als gegen Beanspruchung auf Zug oder Druck. Daraus folgt, dass man die Materialien auf Schub nicht so stark beanspruchen darf, wie auf Zug oder Druck.

Die nachstehende Tabelle giebt für eine Reihe wichtiger Baustoffe die Festigkeits-Coefficienten für Schub und die zulässigen Schubbeanspruchungen, für das Quadrat-Centimeter als Flächeneinheit an. Dabei wird bezüglich weiterer einschlägiger Festigkeitsangaben auf den vorhergehenden Halbband dieses »Handbuches« (Abth. I: Die Technik der wichtigeren Baustoffe) verwiesen.

Bezeichnung der Materialien	Festigkeits-Coefficient für Schub	Zulässige Schubbeanspruchung $T$
Schmiedeeisen . . . . .	3200 bis 4000	600 bis 800 <sup>17)</sup>
Gusseisen . . . . .	1000 bis 1100	220
Gusstahl . . . . .	4000	800
Nadelholz: parallel der Faserrichtung . . .	46	9 bis 10
senkrecht zur Faserrichtung . . .	125	16 bis 19
Eichenholz: parallel der Faserrichtung . . .	86	22 bis 27
senkrecht zur Faserrichtung . . .	125	22 bis 27

Kilogramm für 1 qcm der Querschnittsfläche.

84. Beispiele.

1) Eine schmiedeeiserne Stange, in welcher ein Zug  $P = 5600$  kg herrscht, soll mit einem Bolzen an einem Knotenbleche befestigt werden. Es ist der Durchmesser  $d$  des Bolzens zu bestimmen.

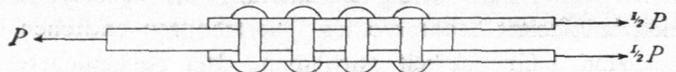
Der Querschnitt  $F$  des Bolzens ergibt sich aus der Gleichung 39. Die zulässige Schubbeanspruchung  $T$  sei hier 700 kg, sonach

$$F = \frac{5600}{700} = 8 \text{ qcm} \quad \text{und} \quad d = \sqrt{\frac{4 F}{\pi}} = 3,2 \text{ cm} .$$

2) Es ist die Anzahl Nietquerchnitte zu bestimmen, welche nöthig sind, um einen schmiedeeisernen Constructionstheil, in welchem ein Zug  $P = 30\,000$  kg herrscht, mit einem Knotenbleche zu verbinden.

Der Durchmesser der Niete sei 2 cm; der betreffende Constructionstheil (Fig. 72) soll aus zwei Flacheisen hergestellt sein, welche das Knotenblech zwischen sich nehmen.

Fig. 72.



Jedes Flacheisen hat einen Zug von  $\frac{P}{2} = 15\,000$  kg zu ertragen; den gleichen Zug haben die Nietquerchnitte zwischen diesem Flacheisen und dem Knotenbleche aus dem einen in das andere zu überführen, d. h. die auf Abfcheren dieser Querchnitte wirkende Kraft beträgt 15 000 kg. Der Gesamtquerchnitt aller zur Befestigung des einen Flacheisens dienenden Nietquerchnitte ergibt sich demnach zu

$$F = \frac{15\,000}{T} .$$

Die für Niete erlaubte Schubbeanspruchung  $T$  kann man (siehe Fußnote 17), da die Niete aus dem besten Eisen hergestellt werden, unbedenklich gleich der im gewöhnlichen Stabeisen und Blech erlaubten Zugbeanspruchung annehmen. Wir nehmen deshalb  $T = 750$  kg, und es wird

$$F = \frac{15\,000}{750} = 20 \text{ qcm} .$$

Ist die Anzahl der Nietquerchnitte  $n$ , so muss  $\frac{n d^2 \pi}{4} = F = 20$  qcm sein, oder, wenn  $d = 2$  cm,

$$n = \frac{20 \cdot 4}{d^2 \pi} = 6,37 , \text{ statt dessen } 7 .$$

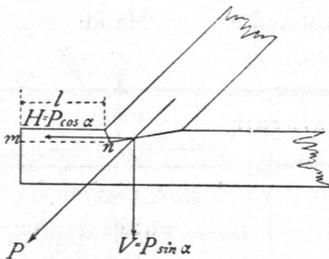
Es müssen also 7 Nietquerchnitte zur Verbindung des einen Flacheisens mit dem Knotenbleche angeordnet werden; genau eben so groß muss die Zahl der Nietquerchnitte sein, welche zur Verbindung des anderen Flacheisens mit dem Knotenbleche dienen.

<sup>17)</sup> Bei den Nietten ist wegen des vorzüglichen Materials die erlaubte Schubbeanspruchung gleich der im Blech erlaubten Zug-, bezw. Druckbeanspruchung zu setzen.

Ein Abfcheren ist bei der Construction in Fig. 72 nur möglich, wenn jeder Niet in zwei Querschnitten abgefchert wird; jeder Niet bietet also zwei Querschnitte, so dafs im Ganzen 7 Niete, d. h. 14 Nietquerchnitte anzuordnen sind<sup>18)</sup>.

3) Eine Strebe (Fig. 73), welche einen Druck  $P = 20\,000$  kg zu ertragen hat, sei mit einem Balken durch Verfatzung verbunden; der Winkel beider Axen sei 45 Grad. Die Länge  $l$  ist so zu bestimmen, dafs ein Abfcheren längs der Fläche  $m n$  nicht stattfindet. Die Kraft  $P$  zerlegt sich in eine lothrechte Seitenkraft  $V = P \sin \alpha$  und eine wagrechte Seitenkraft  $H = P \cos \alpha$ .

Fig. 73.



Es ist  $H = 20\,000 \cos 45^\circ = 14\,140$  kg und

$V = 20\,000 \sin 45^\circ = 14\,140$  kg.

Die abfcherende Kraft  $A$  ist die Kraft  $H$  abzüglich des Reibungswiderstandes  $f V$ , wenn  $f$  den Reibungs-Coefficienten bedeutet. Ist  $f = 0,3$ , so ist die abfcherende Kraft

$$A = H - f V = 14\,140 (1 - 0,3) = 9898 \text{ kg}$$

oder  $A = \infty 10\,000$  kg.

Dabei ist auf die durch den Bolzen möglicher Weise erzeugte Reibung keine Rücksicht genommen, weil ein Lockern des Bolzens denkbar ist.

Die Breite des Balkens und der Strebe sei  $b$ ; alsdann wird eine Fläche von der Länge  $l$  und der Breite  $b$  auf Abfcheren in Anspruch genommen (d. h. die Fläche  $m n$ ). Ist die für 1 qcm der abzufcherenden Fläche zulässige Schubspannung  $T$ , so darf in dieser Fläche im Ganzen eine Schubspannung  $S = b l T$  stattfinden.

So groß darf also  $A$  höchstens sein. Die Bedingungsgleichung für die Ermittlung von  $l$  ist sonach:

$$b l T = A \quad \text{oder} \quad l = \frac{A}{b T}.$$

In unserm Falle sei  $b = 25$  cm;  $T$  ist nach der Tabelle auf S. 58 für Nadelholz = 10 kg für 1 qcm; es muß also sein:

$$l = \frac{10\,000}{25 \cdot 10} = 40 \text{ cm}.$$

Auf weitere Fälle der Schubbeanspruchung werden wir im nächsten Kapitel zurückkommen.

#### 4. Kapitel.

### Biegeelastizität und Biegefestigkeit.

Beanspruchung eines Balkens auf Biegung findet statt, wenn die äußeren Kräfte die beiden an den verschiedenen Seiten eines Querschnittes (etwa  $\alpha \alpha$  in Fig. 74) liegenden Balkentheile um eine senkrecht oder geneigt zur Kräfteebene stehende Axe zu drehen streben. Drehung setzt ein Moment voraus; sonach muß ein Moment der äußeren Kräfte für den Querschnitt vorhanden sein. Gewöhnlich wirkt außer diesem Momente noch eine abfcherende Kraft, welche weitere Beanspruchungen hervorruft; letztere setzen sich dann mit den reinen Biegebeanspruchungen zusammen.

85.  
Biegemoment  
und  
Querkraft.

Es sei hier die Annahme gemacht, dafs die Balkenaxe in der Kräfteebene liege; wenn somit die Bildebene die Kräfteebene vorstellt, so liegen in derselben sowohl die äußeren Kräfte, wie auch die Balkenaxe.

<sup>18)</sup> Man unterscheidet einschneittige und zweischneittige Niete. Bei den einschneittigen Nieten wird von jedem Niet nur ein Querschnitt, bei den zweischneittigen Nieten werden von jedem Niet zwei Querschnitte auf Abfcheren beansprucht. Näheres hierüber im III. Theil dieses «Handbuchs», Bd. 1 (Abth. I, Abchn. 3: Constructions-Elemente in Eifen).

Die äusseren Kräfte, als welche die Stützendrücke und die Belastungen einzuführen sind, können beliebige Richtung und Grösse haben.

Der allgemeine Fall der Biegeelafticität ist durch Fig. 74 veranschaulicht. Die Mittelkraft  $R$  aller an der einen Seite irgend eines Querschnittes  $\alpha\alpha$  wirkenden äusseren Kräfte schneide die Axe des Körpers unter dem Winkel  $\varphi$ . Zerlegt man  $R$  in zwei Seitenkräfte, deren eine  $P$  parallel zur Axe des Körpers an der betreffenden Stelle gerichtet ist, deren andere  $Q$  die Axe des Körpers unter 90 Grad schneidet, so nennt man die erstere die Axialkraft, die zweite die Querkraft oder Transversalkraft. Das statische Moment der Kraft  $R$  in Bezug auf den Schwerpunkt des zu betrachtenden Querschnittes erstrebt die Drehung des linken Balkentheiles um eine in diesem Querschnitte liegende Axe und wird das Biegemoment des Querschnittes genannt. Die Biegemomente sind von grösster Wichtigkeit für die Träger; bezüglich derselben ist Folgendes zu beachten.

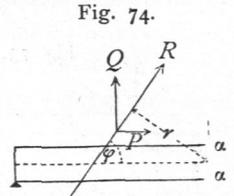


Fig. 74.

Der ganze Träger  $AB$  (Fig. 75) muss unter der Einwirkung aller äusseren Kräfte im Gleichgewichte sein; demnach muss die algebraische Summe der statischen Momente in Bezug auf jeden beliebigen Punkt der Ebene gleich Null sein. Bezeichnet man nun das statische Moment der an dem links von  $\alpha\alpha$  liegenden Trägertheile angreifenden äusseren Kräfte für den Drehpunkt  $O$  mit  $M_{links}$ , dasjenige der äusseren Kräfte an dem rechts liegenden Trägertheile ebenfalls für  $O$  als Drehpunkt mit  $M_{rechts}$ , so muss sein

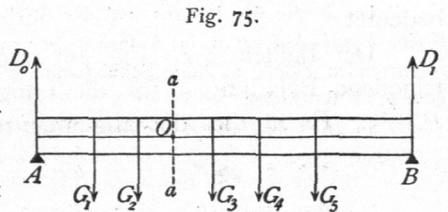


Fig. 75.

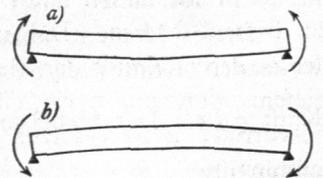
$$0 = M_{links} + M_{rechts},$$

d. h.

$$M_{rechts} = -M_{links}.$$

Die an der rechten Balkenseite des Querschnittes wirkenden äusseren Kräfte haben also ein Biegemoment, welches dem Zahlenwerthe nach genau so gross ist, wie dasjenige an der linken Balkenseite des Querschnittes; die Vorzeichen sind entgegengesetzt. Wenn die Kräfte an der einen Seite nach rechts (im Sinne des Uhrzeigers) drehen, so ist die Drehrichtung der Kräfte an der anderen Seite nach links (entgegengesetzt der Uhrzeigerdrehrichtung). Beide Momente beanspruchen den Balken gleichzeitig entweder so, dass er seine concave Seite nach oben (Fig. 76a) oder nach unten (Fig. 76b) kehrt. Die erstere Drehrichtung der Momente soll in der Folge, wenn nichts anderes angegeben ist, als positiv, die letztere als negativ eingeführt werden. Die Momente sind daher positiv, wenn sie links vom Querschnitt nach rechts und rechts vom Querschnitt nach links drehen.

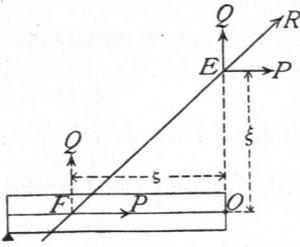
Fig. 76.



Für die Anwendung ist zu bemerken, dass es nach Vorstehendem ganz gleichgiltig ist, ob man das Moment der an der einen oder der an der anderen Seite des Querschnittes wirkenden Kräfte ermittelt; man wird zweckmässig stets diejenige Seite wählen, welche für die Rechnung und Anschauung die bequemere ist.

Die Zerlegung der Mittelkraft  $R$  in Axial- und Querkraft kann an beliebiger Stelle der Kraft  $R$  vorgenommen werden. Geschieht dieselbe im Punkte  $E$ , dem Schnittpunkte von  $R$  mit dem Querschnitte (oder dessen Verlängerung), so hat  $Q$  kein Moment für  $O$  als Drehpunkt, und das Biegemoment, d. h. das statische

Fig. 77.



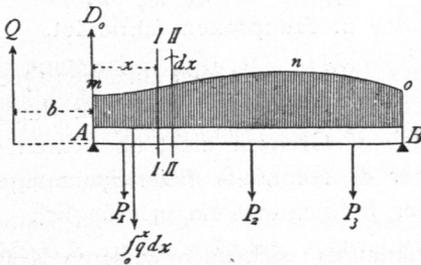
Moment von  $R$  ist dann gleich dem statischen Momente von  $P$ , also  $M = P \xi$  (Fig. 77); zerlegt man dagegen  $R$  in  $F$ , dem Schnittpunkte von  $R$  mit der Axe, so hat  $P$  kein Moment für  $O$  als Drehpunkt und das Biegemoment wird gleich dem statischen Momente von  $Q$ , also  $M = Q \zeta$  (Fig. 77). Wenn bei einem Balken mit wagrechter Axe nur lothrechte äußere Kräfte wirken, so ist  $R$  gleichfalls lothrecht, also die Seitenkraft  $P$  gleich Null und  $R = Q$ , bzw.

$$M = Q \zeta.$$

Bei den hier zu betrachtenden Balken ist dieser Fall der fast ausschließlich vorkommende; deshalb soll in Folgendem nur lothrechte Belastung zu Grunde gelegt werden. Dann besteht nachstehende einfache Beziehung zwischen dem Biegemomente und der Querkraft: Die Querkraft  $Q$  ist gleich dem ersten Differenzialquotienten des Biegemomentes nach  $x$ , wenn  $x$  die Abscisse eines Querschnitts bedeutet.

Der Balken  $AB$  (Fig. 78) trage eine beliebige, an den einzelnen Stellen verschiedene Belastung  $q$  für die Längeneinheit und eine Reihe von Einzelleisten  $P_1, P_2, P_3$ . Es ist dies der allgemeinste Fall; jeder andere Fall ist eine Vereinfachung desselben. Die Größe von  $q$  werde an jeder Stelle durch die Ordinate der Curve  $mno$  dargestellt. Die Abscisse irgend eines Querschnitts  $II$  sei  $x$ ; links von diesem Querschnitt wirken  $D_0, P_1$ , und  $\int_0^x q dx$ . Die Mittelkraft dieser drei Kräfte ist die Querkraft  $Q$ , d. h. es ist

Fig. 78.



$Q = D_0 - P_1 - \int_0^x q dx$ . Die Mittelkraft dieser drei Kräfte ist die Querkraft  $Q$ , d. h. es ist

$$Q = D_0 - P_1 - \int_0^x q dx.$$

$Q$  möge im Abstände  $b$  links von  $A$  angreifen. Das Biegemoment für den Querschnitt  $II$  ist gleich dem statischen Momente von  $Q$  für diesen Querschnitt, d. h. es ist

$$M = Q (b + x).$$

Betrachtet man einen zweiten Querschnitt  $II II$ , der um  $dx$  von  $II$  entfernt ist, so ist für diesen das Moment  $M + dM$ .

Dieses Moment setzt sich zusammen aus den Momenten der links von  $II II$  wirkenden Kräfte, d. h. der Kraft  $Q$ , und der zwischen  $II$  und  $II II$  liegenden Kraft  $q dx$ . Der Hebelsarm von  $Q$  ist  $b + x + dx$ , derjenige von  $q dx$  ist  $\frac{dx}{2}$ ; mithin ist

$$M + dM = Q (b + x + dx) - q dx \frac{dx}{2} = Q (b + x) + Q dx - q \frac{dx^2}{2}.$$

Zieht man von dieser Gleichung die oben für  $M$  gefundene ab, so bleibt:

$$dM = Q dx - \frac{q dx^2}{2}.$$

$\frac{q dx^2}{2}$  ist eine unendlich kleine Größe zweiter Ordnung und verschwindet gegen

die übrigen Größen der Gleichung, welche unendlich kleine Größen erster Ordnung sind. Es ist demnach

$$dM = Q dx \text{ und, wie oben behauptet, } Q = \frac{dM}{dx}, \dots 40.$$

Wird  $Q = 0$ , so ist auch  $\frac{dM}{dx} = 0$ , also  $M$  ein Maximum. Hieraus folgt, daß das Moment für denjenigen Querschnitt zum Maximum wird, für den die Querkraft gleich Null ist.

Für die Berechnung auf Biegung beanspruchter Balken ist es von grundlegender Bedeutung, wie die einzelnen Balkenquerschnitte von der Kraftebene geschnitten werden. Wenn, wie meistens der Fall, die Kraftebene alle Balkenquerschnitte in Hauptachsen schneidet (siehe Art. 59, S. 39), so ergeben sich für die Spannung sehr einfache Formeln. Nach Früherem ist jede Symmetrie-Axe eine Hauptaxe; wenn also z. B. die Querschnitte die in Fig. 79 dargestellten Formen haben und die Kraftebene durch  $ZZ$ , senkrecht zur Bildebene geht, so ist die obige Voraussetzung erfüllt.

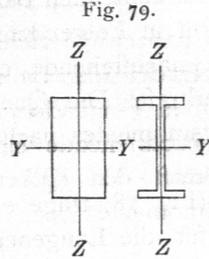


Fig. 79.

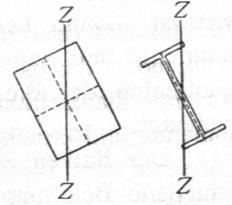


Fig. 80.

Wesentlich verwickelter ist die Berechnung, wenn die Kraftebene die Querschnitte nicht in Hauptachsen schneidet; dieser Fall wird durch Fig. 80 veranschaulicht, in welcher die Querschnitte lothrecht belasteter Dachpfetten vorgeführt sind.

**a) Axiale Biegungsspannungen,  
wenn die Kraftebene die Balkenquerschnitte in Hauptachsen schneidet.**

86.  
Axiale Biegungs-  
spannung.

Unter der Einwirkung des Biegemomentes entstehen in den einzelnen Querschnitten des Balkens an den verschiedenen Stellen Spannungen; dieselben dürfen gewisse durch die Natur des Materials vorgeschriebene Grenzen nicht überschreiten, wenn die Construction sicher sein soll; es ist daher die Kenntniß dieser Spannungen nothwendig. Zur Ermittlung derselben möge der Betrachtung ein ursprünglich gerades Balkenstück von der Länge  $dx$  (Fig. 81) zu Grunde gelegt werden;  $AB$  fällt in die Axe des Balkens. Bei der Biegung erleidet dasselbe Formänderungen, und es werden im Allgemeinen die vor der Biegung durch  $A$  und  $B$  gelegten Querschnitte nach denselben nicht mehr eben sein;  $CD$  möge sich in  $C_1 D_1$  (Fig. 82) geändert haben. Die ursprüngliche Länge von  $CD$  war  $dx$ ; die jetzige Länge ist  $C_1 D_1 = dx + \Delta dx$ ; mithin ist die Verlängerung in Folge der Biegung  $\Delta dx$  (welche Verlängerung sowohl positiv, wie negativ sein kann). Das Verlängerungsverhältniß an dieser Stelle ist demnach

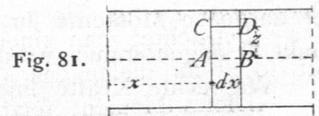


Fig. 81.

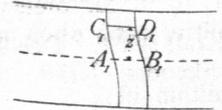


Fig. 82.

$$\frac{\Delta dx}{dx}$$

Wird die an dieser Stelle für die Flächeneinheit des Querschnittes herrschende Spannung mit  $N$  und der Elasticitäts-Modul des Materials mit  $E$  bezeichnet, so ist nach Gleichung 30 das Verlängerungsverhältniß

$$\frac{\Delta dx}{dx} = \frac{N}{E}, \text{ also } N = E \frac{\Delta dx}{dx}$$

Da  $E$  bekannt ist, so ist auch  $N$  bekannt, falls  $\frac{\Delta dx}{dx}$  gefunden ist. Man macht nun die Annahme, daß das Verlängerungsverhältniß an den verschiedenen Stellen

des Querschnittes dem Abstände  $z$  von der durch den Schwerpunkt des Querschnittes normal zur Kräfteebene gelegten Axe  $YY$  (Fig. 83) proportional ist, und zwar der ersten Potenz dieses Abstandes. Allgemein wird also stattfinden, wenn  $\alpha$  und  $\beta$  zwei noch zu bestimmende Constanten sind,

$$\frac{\Delta dx}{dx} = \alpha + \beta z.$$

Demnach ist

$$N = E \frac{\Delta dx}{dx} = E(\alpha + \beta z).$$

Da  $E$ ,  $\alpha$ ,  $\beta$  für den ganzen Querschnitt constant sind, so sind auch die Producte  $E\alpha$  und  $E\beta$  constant. Es sei  $E\alpha = a$  und  $E\beta = b$ ; alsdann wird

$$N = a + bz. \dots \dots \dots 41.$$

Für die Bestimmung der beiden Werthe  $a$  und  $b$  stehen zwei Gleichungen zur Verfügung. Betrachtet man den Balkentheil links von dem untersuchten Querschnitte  $II$  (Fig. 83), so muß derselbe unter der Einwirkung aller an ihm wirkenden Kräfte, der äußeren und der inneren, im Gleichgewichte sein (siehe Art. 4, S. 6). Auf diesen Theil wirken aber:

1) Äußere Kräfte, deren Mittelkraft  $Q$  ist; letztere hat in Bezug auf den Querschnitt  $II$  nach Vorstehendem das Biegemoment  $M = Qz$ .

2) Innere Kräfte, d. h. die axialen Spannungen im Querschnitt  $II$ ; für ein Flächentheilchen vom Inhalt  $df$  sind dieselben  $Ndf$ ; für den ganzen Querschnitt ist deren Summe einzuführen, d. h. allgemein  $\int Ndf$ , wobei die Integration über den ganzen Querschnitt auszuführen ist. Die in den Querschnitt fallenden Spannungen kommen bei der nachstehenden Untersuchung nicht in Betracht.

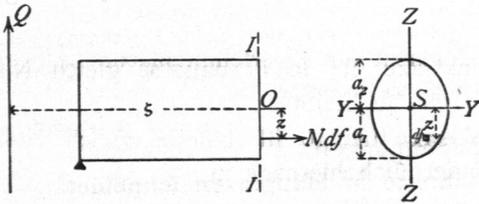
Das Gleichgewicht des Balkenstückes verlangt nun, daß die algebraische Summe der wagrechten Kräfte gleich Null sei und daß die algebraische Summe der statischen Momente für einen beliebigen Punkt der Kräfteebene, als welcher der Punkt  $O$  angenommen werden soll, ebenfalls gleich Null sei.

Wagrechte Kräfte sind außer den axialen Spannungen nicht vorhanden; die Summe der letzteren ist  $\int Ndf$ . Es wird also, wenn man die Ordinaten nach unten positiv, nach oben negativ annimmt,

$$\int_{-a_2}^{+a_1} Ndf = 0.$$

Das Moment der äußeren Kräfte ist  $M = Qz$ ; jede Spannung  $Ndf$  hat in Bezug auf  $O$  das Moment  $Nzdf$ . Das gesammte Moment aller dieser Spannungen ist also  $\int_{-a_2}^{+a_1} Nzdf$ ; da die Integration über den ganzen Querschnitt auszudehnen ist, so sind für  $z$  die Grenzen  $-a_2$  und  $+a_1$ . Die Bedingungsgleichungen heißen demnach:

Fig. 83.



$$\int_{-a_2}^{+a_1} N df = 0 \quad \text{und} \quad M - \int_{-a_2}^{+a_1} N z df = 0.$$

Führt man für  $N$  den Werth aus Gleichung 41 ein, so wird

$$\int_{-a_2}^{+a_1} (a + bz) df = 0 \quad \text{und} \quad M - \int_{-a_2}^{+a_1} (a + bz) z df = 0.$$

Da  $a$  und  $b$  constant sind, können sie vor die Integralzeichen gesetzt werden. Man erhält zunächst für die erste Gleichung

$$a \int_{-a_2}^{+a_1} df + b \int_{-a_2}^{+a_1} z df = 0.$$

Nun ist  $\int_{-a_2}^{+a_1} df = F$ , wenn  $F$  den Flächeninhalt des ganzen Querschnittes bedeutet;

$\int_{-a_2}^{+a_1} z df$  ist nach Art. 30 (S. 24) das statische Moment der Querschnittsfläche bezogen

auf die Axe  $YY$ . Da  $YY$  eine Schwerpunktsaxe ist, so ist dasselbe gleich Null. Setzt man diese Werthe in obige Gleichung ein, so bleibt

$$a F = 0, \quad \text{woraus} \quad a = 0 \quad \text{folgt.}$$

Die zweite der obigen Gleichungen ändert sich hiernach in

$$M - b \int_{-a_2}^{+a_1} z^2 df = 0.$$

$\int_{-a_2}^{+a_1} z^2 df$  ist aber nach Art. 46 (S. 32) das Trägheitsmoment des Querschnittes für die Axe  $YY$ ; dasselbe soll hier kurz mit  $\mathcal{I}$  bezeichnet werden, so daß stattfindet:

$$\mathcal{I} = \int_{-a_2}^{+a_1} z^2 df;$$

alsdann wird

$$M = b \mathcal{I} \quad \text{und} \quad b = \frac{M}{\mathcal{I}}.$$

Nunmehr ist der Werth der axialen Biegungsspannung  $N$  durch Einsetzung der für  $a$  und  $b$  gefundenen Werthe in die Gleichung 41 leicht zu ermitteln; man erhält

$$N = \frac{M}{\mathcal{I}} z. \quad \dots \dots \dots 42.$$

87.  
Neutrale Axe  
oder  
Nulllinie.

Für alle Theile desselben Querschnittes haben bei einer gegebenen bestimmten Belastung sowohl  $M$  (das Biegemoment oder das Moment der an der einen Seite des Querschnittes wirkenden äußeren Kräfte bezogen auf die wagrechte Schweraxe desselben als Drehaxe), wie auch das Trägheitsmoment  $\mathcal{I}$ , welches nur von der Form und Größe der Querschnittsfläche abhängt, denselben Werth. Demnach ist

nach Gleichung 42 die axiale Spannung  $N$  an den verschiedenen Stellen eines Querschnittes nur mit dem Abstände  $z$  derselben von der wagrechten Schwerpunktsaxe veränderlich. Alle Punkte eines Querschnittes, welche in gleicher Höhe  $z$  über der wagrechten Schwerpunktsaxe liegen, werden also gleich stark beansprucht. Trägt man die in den verschiedenen Höhen  $z$  für die Flächeneinheit wirkenden Axialspannungen derart graphisch auf, daß man die  $z$  als Abscissen, die zugehörigen  $N$  als Ordinaten zeichnet, und verbindet man die Endpunkte der Ordinaten, so erhält man die Linie der Gleichung  $N = \frac{M}{\mathcal{F}} z$ . Diese Linie wird eine Gerade, weil die Veränderlichen  $N$  und  $z$  nur in der ersten Potenz vorkommen.

Für  $z = 0$  wird  $N = 0$ , d. h. in allen in der wagrechten Schwerpunktsaxe liegenden Punkten ist die Axialspannung gleich Null.

An diesen Stellen ist also auch die Verlängerung oder Verkürzung gleich Null; denn dieselben lassen sich aus der Gleichung ermitteln

$$\frac{\Delta dx}{dx} = \frac{N}{E}, \text{ folglich } \Delta dx = \frac{N}{E} dx = 0.$$

Man nennt die Faserficht, in welcher durch die Biegung weder eine Verlängerung, noch eine Verkürzung bewirkt wird, die neutrale Faserficht, und die Axe  $YY$ , welche alle Punkte des Querschnittes enthält, in denen die Axialspannung gleich Null ist, die neutrale Axe oder Nulllinie.

Hiermit ist der Satz bewiesen: Bei einem geraden wagrechten Balken, dessen Querschnitte durch die Kraftebene in Hauptaxen geschnitten werden, fällt, wenn nur lothrechte Kräfte wirken, in jedem Querschnitt die neutrale Axe mit der wagrechten Schwerpunktsaxe zusammen.

Aus Gleichung 42 folgt ferner, daß  $N$  desto größer ist, je größer  $z$  ist, d. h. je weiter der betreffende Punkt von der wagrechten Schwerpunktsaxe entfernt ist. Die größten Werthe von  $N$  finden also in den am weitesten entfernten Punkten statt. Es seien die Abstände der am weitesten nach oben und unten von der Neutralen entfernten Punkte (Fig. 83) bezw.  $+a_1$  und  $-a_2$ ; alsdann ist

$$N_{max} = + \frac{M}{\mathcal{F}} a_1 \quad \text{und} \quad N_{min} = - \frac{M}{\mathcal{F}} a_2 \quad \dots \quad 43.$$

Die Gleichungen 43 werden benutzt, um die Größe und Form des Querschnittes an den verschiedenen Stellen des Balkens zu bestimmen. Bedeutet  $M$  das größte für einen Querschnitt mögliche Moment, so ist die größte in diesem Querschnitt vorhandene Zug-, bezw. Druckspannung aus den Gleichungen 43 zu ermitteln. Ist für das betreffende Material und den vorliegenden Fall die zulässige Beanspruchung für die Flächeneinheit des Querschnittes  $K'$ , bezw.  $-K''$  (für Zug, bezw. Druck), so darf höchstens stattfinden:

$$N_{max} = K' \quad \text{und} \quad N_{min} = -K'',$$

d. h. die Bedingungsgleichungen für den Querschnitt werden:

$$K' = \frac{M}{\mathcal{F}} a_1, \quad -K'' = -\frac{M}{\mathcal{F}} a_2 \quad \text{oder} \quad K'' = \frac{M}{\mathcal{F}} a_2.$$

Die beiden Gleichungen für  $K'$  und  $K''$  können auch geschrieben werden:

$$\frac{\mathcal{F}}{a_1} = \frac{M}{K'} \quad \text{und} \quad \frac{\mathcal{F}}{a_2} = \frac{M}{K''} \quad \dots \quad 44.$$

Die rechten Seiten der Gleichungen 44 sind bekannt; es wird weiterhin gezeigt werden, wie man für die verschiedenen Fälle die Werthe von  $M$  ermittelt; diejenigen

83.  
Größte  
Beanspruchung.

der zulässigen Beanspruchungen, d. h. die Werthe für  $K'$  und  $K''$  sind ebenfalls (aus den Tabellen auf S. 53 u. 54) bekannt. Sollen also an den meist beanspruchten Stellen der Querschnitte die zulässigen Beanspruchungen  $K'$  und  $K''$  nicht überschritten werden, so sind  $\frac{\mathcal{F}}{a_1}$  und  $\frac{\mathcal{F}}{a_2}$  so zu bestimmen, daß die Gleichungen 44 erfüllt sind.  $\mathcal{F}$ ,  $a_1$  und  $a_2$  hängen aber nur von der Form und GröÙe der Querschnittsfläche ab; man kann daher durch passende Anordnung des Querschnittes diese Bedingung erfüllen.

89.  
Widerstands-  
moment.

Für den Quotienten  $\frac{\mathcal{F}}{a}$  hat man eine besondere Bezeichnung: das Widerstandsmoment eingeführt. Hierin bedeutet  $a$  den größeren von den beiden Werthen  $a_1$  und  $a_2$ , ohne Rücksicht auf das Vorzeichen.

Es möge noch bemerkt werden, daß die größten Werthe der axialen Spannungen  $N$  nicht ohne Weiteres die überhaupt wirkenden Maximalspannungen sind. In den meisten Fällen aber ist die größte Spannung entweder gleich dem größten Werth der axialen Spannung oder doch so wenig von demselben verschieden, daß der letztere Werth unbedenklich als größter Werth der Spannung überhaupt eingeführt werden kann.

90.  
Querschnitts-  
bestimmung.

Die Querschnitte der auf Biegung beanspruchten Balken werden mittels der beiden Gleichungen 44 bestimmt, indem für  $M$  der größtmögliche Werth des Biegemomentes für den betreffenden Querschnitt, für  $K'$  und  $K''$  die bezüglichen Werthe aus den Tabellen auf S. 53 u. 54 eingeführt werden. Eine günstige Anordnung wird es sein, wenn gleichzeitig in den am meisten gezogenen und gedrückten Punkten des Querschnittes die zulässigen größten Beanspruchungen auf Zug und Druck eintreten.

91.  
Stäbe aus  
Schmiedeeisen  
und Stahl.

Für Schmiedeeisen und Stahl sind die zulässigen Zug-, bezw. Druckbeanspruchungen (absolut genommen) einander nahezu gleich, so daß für die Querschnittsbildung in den Gleichungen 44  $K' = K''$  zu setzen ist. Es ergibt sich alsdann

$$\frac{M}{\mathcal{F}} a_1 = \frac{M}{\mathcal{F}} a_2 \quad \text{oder} \quad a_1 = a_2,$$

d. h. die Querschnittsform für Stäbe aus Schmiedeeisen und Stahl, welche auf Biegeelasticität beansprucht werden, ist so zu wählen, daß die am meisten gezogenen, bezw. gedrückten Punkte gleich weit vom Schwerpunkte des Querschnittes entfernt sind, daß also der Schwerpunkt der Querschnittsfläche in halber Höhe liegt.

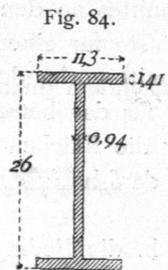
Beispiel. Das Maximalmoment in einem schmiedeeisernen Walzbalken mit I-förmigem Querschnitt betrage  $M = 280\,000$  kgcm.

Nach der Tabelle auf S. 53 ist für Schmiedeeisen  $K' = K'' = K = 700$  kg für 1 qcm, also

$$\frac{\mathcal{F}}{a_1} = \frac{\mathcal{F}}{a_2} = \frac{M}{K} = \frac{280\,000}{700} = 400.$$

Das neben stehende Profil Nr. 26 der Deutschen Normal-Profile für I-Eisen (Fig. 84) hat ein Trägheitsmoment  $\mathcal{F} = 5798$ ; ferner ist  $a = \frac{26}{2} = 13$  cm, demnach

$\frac{\mathcal{F}}{a} = 446$ , so daß dieser Querschnitt im vorliegenden Falle genügt.

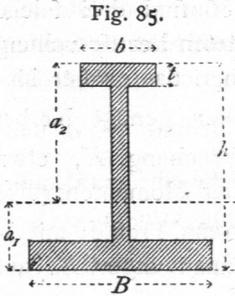


92.  
Stäbe  
aus  
Gusseisen.

Für Gusseisen ist die zulässige Beanspruchung auf Druck doppelt so groß, als diejenige auf Zug (vergl. die Tabelle auf S. 53), also  $K'' = 2 K'$ , und demnach

$$\frac{M}{\mathcal{F}} a_2 = 2 \frac{M}{\mathcal{F}} a_1 \quad \text{und} \quad a_2 = 2 a_1.$$

Nun ist die ganze Höhe des Querschnittes  $h = a_1 + a_2 = 3 a_1$ , woraus  $a_1 = \frac{h}{3}$ .



Daraus folgt die Regel: Die Querschnitte der gußeisernen Balken (Fig. 85) sind so anzuordnen, daß der Schwerpunkt um  $\frac{1}{3}$  der Gesamthöhe des Querschnittes von der am meisten gezogenen Faser entfernt liegt. Befinden sich also die gezogenen Fasern, wie meistens, unten, die gedrückten Fasern oben, so soll der Schwerpunkt im Abstände  $\frac{h}{3}$  über der Grundlinie des Querschnittes liegen.

Die auf Biegung beanspruchten Stäbe aus Holz werden, der Natur des Materials entsprechend, mit rechteckigem Querschnitt hergestellt; der Schwerpunkt des Querschnittes liegt also in halber Höhe  $h$ , und es ist  $a_1 = a_2 = \frac{h}{2}$ . Demnach wird  $K' = K''$ , und es ist aus der Tabelle auf S. 53 der kleinere der beiden Werthe, welche als zulässige Zug-, bezw. Druckbeanspruchung angegeben sind, einzuführen. Wenn dieser Werth  $K$  genannt wird, so ist

$$\frac{\mathcal{F}}{a} = \frac{M}{K}$$

Beispiel. Es sei etwa  $M = 180\,000$  kgcm; alsdann muß für kieferne Balken stattfinden:

$$\frac{\mathcal{F}}{a} = \frac{180\,000}{60} = 3000.$$

Nach Gleichung 19 ist

$$\mathcal{F} = \frac{b h^3}{12} \quad \text{und} \quad \frac{\mathcal{F}}{a} = \frac{b h^3}{12 \frac{h}{2}} = \frac{b h^2}{6}$$

Im vorliegenden Falle muß also sein

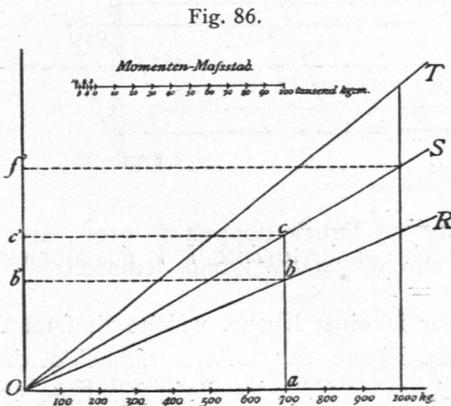
$$\frac{b h^2}{6} = 3000 \quad \text{oder} \quad b h^2 = 18\,000.$$

Ist  $b = \frac{3}{4} h$ , so wird  $\frac{3}{4} h^3 = 18\,000$  und  $h = \sqrt[3]{24\,000} = \text{rot. } 29 \text{ cm}$ , folglich  $b = 22 \text{ cm}$ .

Bei den schmiedeeisernen Walzbalken I- und E-förmigen Querschnittes, welche im Handel in ganz bestimmten Kalibern erhältlich sind, kann man das für jeden Fall nothwendige Kaliber mittels einer einfachen Figur sehr leicht ermitteln. Die Bedingung für die Querschnittsbildung ist

$$M = K \frac{\mathcal{F}}{a}$$

Je nachdem man bei einem Balken mit gegebenem Querschnitt, also bekanntem



Widerstandsmoment  $\frac{\mathcal{F}}{a}$ , eine größere oder

geringere Beanspruchung  $K$  als zulässig einführt, kann man ihn für ein größeres oder geringeres Moment  $M$  verwenden. Trägt man nun die Werthe von  $K$  als Abscissen, die zugehörigen Werthe  $\frac{K \mathcal{F}}{a} = M$  als Ordinaten

auf, so ergibt sich für jedes Kaliber eine Gerade, etwa  $OR$  (Fig. 86), die durch den Coordinatenanfang  $O$  geht und die Größe der Momente angiebt, welche dieses Kaliber bei

93-  
Stäbe  
aus  
Holz.

94.  
Querschnitts-  
bestimmung  
mittels  
graphischer  
Tafel.

den verschiedenen Beanspruchungen  $K$  ertragen kann. In Fig. 86 find drei folche Linien  $OR$ ,  $OS$ ,  $OT$  angegeben. Bei einer als zulässig erachteten Beanspruchung  $K = 700$  kg würde der zu  $OR$  gehörige Balken genügen, so lange das grösste Moment nicht gröfser als  $\overline{ab} = O'b'$  ist; der zu  $OS$  gehörige Balken genügt hierbei noch für ein Moment  $\overline{ac} = Oc'$ . Wird eine gröfsere Beanspruchung  $K$ , etwa  $K = 1000$  kg, zugelassen, so genügt der Balken  $OS$  bis zu einer Momentengröfse  $\overline{Of'}$ . Auf der neben stehenden Tafel find für die »Deutschen Normal-Profile« mit I- und C-Form die Linien gezogen; auf der Abscissenaxe find die Spannungen  $K$ , auf der Ordinatenaxe die Momente abgetragen.

Wenn z. B. ein Moment von 125 000 kgcm aufzunehmen ist, so würde das I-Eisen Nr. 20 dieses mit einer grössten Beanspruchung  $K = 580$  kg ertragen können, Nr. 18 mit einer Beanspruchung von 765 kg, Nr. 16 mit einer Spannung von 1060 kg. Wäre vorgeschrieben, dafs  $K$  nicht gröfser sein solle, als 700 kg, so würde das Kaliber zu wählen sein, welches zunächst über dem Punkte  $P$  liegt, in welchem die zu  $K = 700$  kg gehörige Ordinate den Werth  $M = 125 000$  kgcm hat. Die Verwendung dieser graphischen Tafel ist sonach sehr bequem.

**b) Axiale Biegungsspannungen,  
wenn die Kräfteebene die Balkenquerschnitte nicht in Hauptaxen schneidet.**

95-  
Axiale  
Biegungs-  
spannungen.

Auf den Querschnitt  $II$  in Fig. 87a wirke das Biegemoment  $M = Q \zeta$ ; Fig. 87b giebt die Vorderansicht des Querschnittes; die Kräfteebene fällt mit der Bildebene der Fig. 87a zusammen, geht durch die Balkenaxe und ist die  $XZ$ -Ebene.

Bezeichnen  $UU$  und  $VV$  die beiden Hauptaxen des Querschnittes, so kann nach bekannten Gesetzen der Statik das in der  $XZ$ -Ebene wirkende Moment  $M$  in zwei Seitenmomente zerlegt werden, welche in der  $XU$ - und  $XV$ -Ebene wirken; das erstere ist alsdann  $M_u = M \sin \alpha$ , das letztere  $M_v = M \cos \alpha$ . Diese Zerlegung, so wie die Drehrichtung der Seitenmomente wird durch die isometrische Ansicht in Fig. 87c verdeutlicht, bei welcher, der einfacheren Zeichnung halber, ein Rechteckquerschnitt angenommen ist.  $Q$  zerlegt sich im Punkte  $A$  in  $Q \cos \alpha$  und  $Q \sin \alpha$ , welche Kräfte bezw. in den Ebenen  $XV$  und  $XU$  wirken. Die erstere Kraft hat in Bezug auf die durch  $O$ , den Schwerpunkt des betrachteten Querschnittes, gelegte Hauptaxe  $UU$  das Moment:

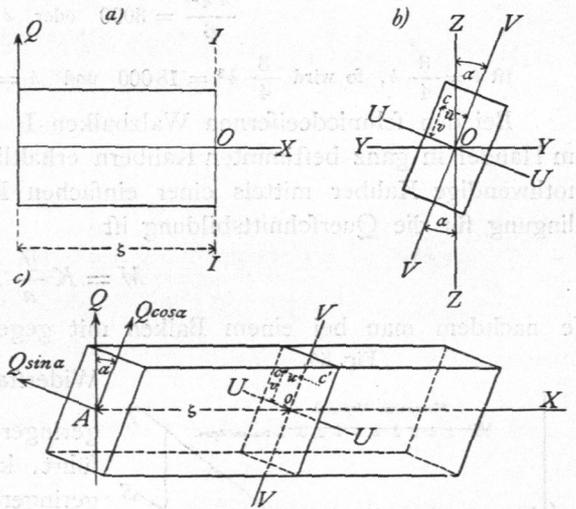
$$Q \cos \alpha \cdot \zeta = Q \zeta \cos \alpha = M \cos \alpha;$$

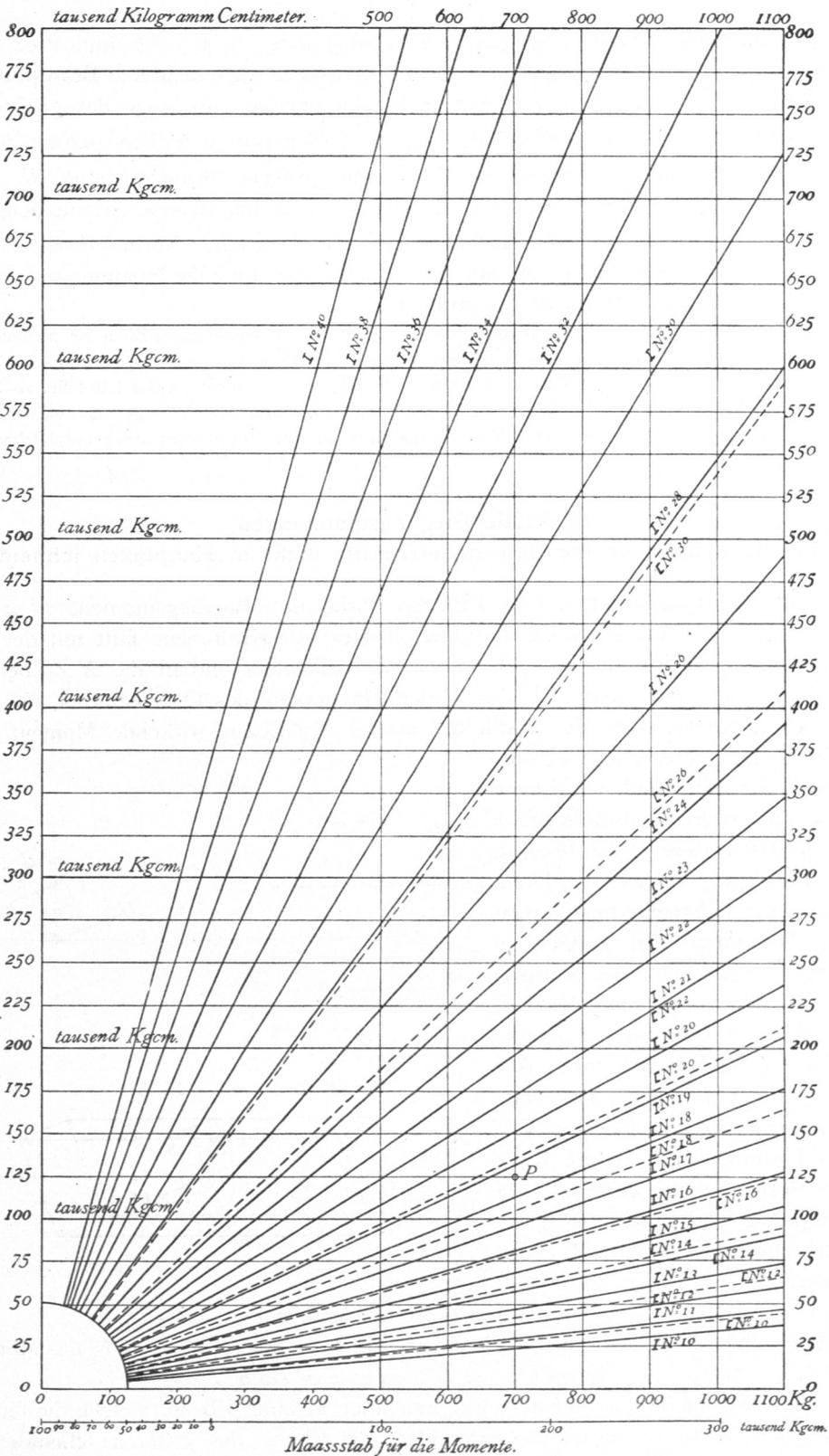
die letztere hat in Bezug auf die gleichfalls durch  $O$  gelegte Axe  $VV$  das Moment

$$Q \sin \alpha \cdot \zeta = Q \zeta \sin \alpha = M \sin \alpha.$$

Jedes dieser beiden Theilmomente wirkt nun aber in einer Ebene, welche die sämtlichen Querschnitte in Hauptaxen schneidet; die Ebene des ersteren schneidet die Querschnitte in  $VV$ , die des letzteren in den Axen  $UU$ ; jedes dieser Momente er-

Fig. 87.





Maassstab für die Momente.

### Graphische Tafel

für die Querschnittsermittlung von I- und C-förmigen Walzbalken.  
(Deutsche Normal-Profile.)

zeugt sonach für sich allein Biegungsspannungen, welche nach Gleichung 42 zu berechnen sind. Es soll das Trägheitsmoment des Querschnittes bezogen auf die Hauptaxe  $UU$  mit  $A$ , dasjenige bezogen auf die Hauptaxe  $VV$  mit  $B$  bezeichnet werden; dann erhält man die Spannungen in einem Punkte  $C$  mit den Coordinaten  $u$  und  $v$  wie folgt.

Wirkte nur  $M \cos \alpha$ , so wäre die Spannung  $N_1 = \frac{M \cos \alpha \cdot v}{A}$ ;

wirkte nur  $M \sin \alpha$ , so wäre die Spannung  $N_2 = \frac{M \sin \alpha \cdot u}{B}$ .

Die wirkliche Spannung setzt sich aus beiden Einzelwerthen zusammen, d. h. es wird sein

$$N = N_1 + N_2 = M \left( \frac{v \cos \alpha}{A} + \frac{u \sin \alpha}{B} \right).$$

Bei der angenommenen Kraft- und Drehrichtung der Momente, so wie bei der Lage des Punktes  $C$  werden sowohl  $N_1$  wie  $N_2$  positive, im vorliegenden Falle Druckbeanspruchungen bedeuten; wenn der Punkt an der anderen Seite von  $VV$  liegt, etwa in  $C'$ , so würde  $N_2 = -\frac{M \sin \alpha \cdot u}{B}$  werden. Man sieht leicht, dass alle

Punkte, die in denjenigen von beiden Hauptaxen gebildeten Quadranten des Querschnittes liegen, welche von  $Q$  geschnitten werden, durch beide Momente Druck, bzw. Zug erhalten, dass dagegen in den beiden anderen Quadranten die Spannungen  $N_1$  und  $N_2$  verschiedene Vorzeichen haben.

Nach Vorstehendem ist allgemein

$$N = M \left( \frac{v \cos \alpha}{A} \pm \frac{u \sin \alpha}{B} \right) \dots \dots \dots 45.$$

96.  
Neutrale Axe  
oder  
Nulllinie.

Für die nachfolgende Untersuchung ist es zweckmässig, nur das Minuszeichen einzuführen, weil die in Betracht kommenden Punkte des Querschnittes in den Quadranten desselben liegen, welchen das Minuszeichen entspricht. Es werden demnach  $u$ , bzw.  $v$  nach links, bzw. oben als positiv, nach rechts, bzw. unten als negativ eingeführt. Alle Punkte des Querschnittes, in welchen die Spannung den Werth Null hat, genügen der Gleichung

$$\frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B} = 0.$$

Dies ist hier demnach die Gleichung der neutralen Axe (siehe Art. 87, S. 64).

Löst man diese Gleichung nach  $v$  auf, so erhält man

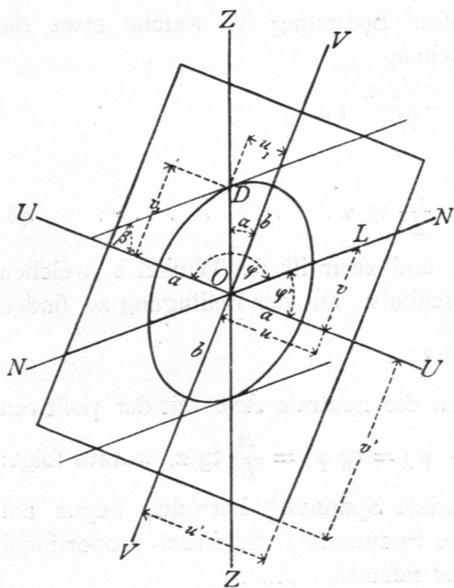
$$v = \frac{A}{B} u \operatorname{tg} \alpha \dots \dots \dots 46.$$

Die beiden Veränderlichen  $u$  und  $v$  kommen nur in der ersten Potenz vor; mithin ist die Linie eine Gerade.

Für  $u = 0$  wird auch  $v = 0$ , woraus folgt, dass die neutrale Axe bei den gemachten Annahmen durch den Punkt  $O$ , den Schwerpunkt des Querschnittes, geht.

Es sei  $NN$  (Fig. 88) die neutrale Axe;

Fig. 88.



alsdann ist für jeden Punkt  $L$  derselben  $\operatorname{tg} \varphi' = \frac{v}{-u} = -\frac{v}{u}$ , wenn  $\varphi'$  der Winkel ist, welchen die neutrale Axe mit der negativen Seite der Hauptaxe  $UU$  bildet. Nun ist nach Gleichung 46, da  $NN$  die neutrale Axe ist,

$$\frac{v}{u} = \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha, \text{ also } \operatorname{tg} \varphi' = -\frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha. \dots \dots \dots 47.$$

Die Lage der Neutralen ist also nur von der Querschnittsbildung (darauf weist der Quotient  $\frac{A}{B}$  hin) und der Lage der Kraftebene zu den Hauptaxen (d. h. von  $\alpha$ ) abhängig, nicht aber von der GröÙe des Momentes.

Gleichung 47 giebt ein bequemes Mittel, die Lage der neutralen Axe zu construiren. Zeichnet man (Fig. 88) für den betreffenden Querschnitt die Ellipse der Trägheitsmomente (siehe Art. 65, S. 44), so sind die beiden Halbaxen bezw.

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

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, dessen Coordinaten  $u$  und  $v$  sind, 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

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

sonach ist also

$$\operatorname{tg} \beta = -\frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha = \operatorname{tg} \varphi' \quad \text{und} \quad \beta = \varphi'.$$

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

Alle Querschnittspunkte mit gleich großer Spannung  $N$ , welche etwa die GröÙe  $N = C$  haben möge, genügen der Gleichung

$$C = M \left( \frac{v \cos \alpha}{A} - \frac{u \sin \alpha}{B} \right),$$

aus welcher folgt

$$v = \frac{A}{M} \frac{C}{\cos \alpha} + u \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha. \dots \dots \dots 48.$$

Dies ist ebenfalls die Gleichung einer Geraden, und zwar ist der Winkel  $\epsilon$ , welchen dieselbe mit der positiven Seite der  $UU$ -Axe einschließt, aus der Bedingung zu finden

$$\operatorname{tg} \epsilon = \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha;$$

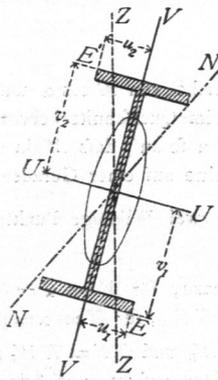
$\epsilon$  ist genau so groß, wie der Winkel  $\varphi$ , welchen die neutrale Axe mit der positiven Seite der  $UU$ -Axe bildet, da  $\operatorname{tg} \varphi = \operatorname{tg} (180 - \varphi') = \operatorname{tg} \varphi' = \frac{A}{B} \operatorname{tg} \alpha$ , woraus folgt:

Alle Querschnittspunkte, in welchen gleiche axiale Spannung herrscht, liegen auf einer zur neutralen Axe parallelen Geraden; die Spannung  $N$  ist direct proportional dem senkrechten Abstände der Geraden von der neutralen Axe.

Der Fall, daß die Kräfteebene die Balkenquerschnitte nicht in Hauptaxen schneidet, kommt im Hochbau sehr häufig vor, so z. B. bei den Dachpfetten, welche nach Fig. 80 mit einer Querschnittsseite in die Dachschräge gelegt sind, ferner bei I- oder C-förmigen Walzbalken, welche Gewölbe tragen, falls der wagrechte Gewölbefschub nicht vollständig (durch Anker etc.) aufgehoben ist; außerdem bei einer Anzahl von Querschnittsformen, deren lothrechte Schwerpunktsaxe keine Hauptaxe ist, wie bei gleichschenkeligen und ungleichschenkeligen Winkeleisen, Z-Eisen etc., falls die Belastung lothrecht ist (Fig. 92); auch die Gratsparren der Dächer gehören hierher. In allen diesen Fällen darf man nicht nach der einfachen Formel 42 rechnen, muß vielmehr die größte Beanspruchung aus Gleichung 45 entnehmen und dann den Querschnitt so bestimmen, daß die größte Beanspruchung die zulässige Grenze nicht überschreite.

Die größte Beanspruchung wird in der Regel in denjenigen Querschnittspunkten stattfinden, welche in den von der Kräfteebene geschnittenen Quadranten des Querschnittes liegen, in welche die Hauptaxen den Querschnitt theilen. Allgemein kann man mittels der Verzeichnung der neutralen Axe leicht diejenigen Punkte finden, welche die größte Beanspruchung erleiden; denn da die Beanspruchung der senkrechten Entfernung von der neutralen Axe proportional ist, so ist sie am größten in denjenigen Querschnittspunkten, welche, senkrecht zur Neutralen gemessen, am weitesten von derselben entfernt liegen. So werden in Fig. 89 die Punkte E und E' am meisten beansprucht werden, ersterer bei der gewöhnlichen Drehrichtung der Momente auf Zug, letzterer auf Druck.

Fig. 89.



Werden die Coordinaten der meist beanspruchten Punkte mit  $+u_1, +v_1$  und  $-u_2, -v_2$  bezeichnet, wobei dieselben nach denjenigen Seiten als positiv gerechnet sind, an welchen die Einzelmomente  $M \cos \alpha$ , bzw.  $M \sin \alpha$  Zug erzeugen, so ergibt sich mit Rücksicht auf Gleichung 45

$$N_{max} = M \left( \frac{v_1 \cos \alpha}{A} + \frac{u_1 \sin \alpha}{B} \right) \quad \text{und} \quad N_{min} = - M \left( \frac{v_2 \cos \alpha}{A} + \frac{u_2 \sin \alpha}{B} \right).$$

Falls die zulässigen Beanspruchungen auf Zug und Druck mit  $+K'$  und  $-K''$  bezeichnet werden, so erhält man als Bedingungsgleichungen für die Querschnittsbildung:

$$\begin{aligned} K' &= M \left( \frac{v_1 \cos \alpha}{A} + \frac{u_1 \sin \alpha}{B} \right) \\ K'' &= M \left( \frac{v_2 \cos \alpha}{A} + \frac{u_2 \sin \alpha}{B} \right) \end{aligned} \quad \dots \dots \dots 49.$$

Bei den Materialien, für welche nahezu  $K' = K'' = K$  ist (Schmiedeeisen, Holz), ändern sich die Gleichungen in

$$K = M \left( \frac{v' \cos \alpha}{A} + \frac{u' \sin \alpha}{B} \right) \quad \dots \dots \dots 50.$$

Im letzten Ausdruck bedeuten  $v'$  und  $u'$  die Coordinaten des meist beanspruchten Punktes, bezogen auf die Hauptaxen als Coordinatenachsen.

$\frac{A}{v'}$  nennt man das Widerstandsmoment für die Axe  $U U$ ,  $\frac{B}{u'}$  dasjenige für die Axe  $V V$ ; man setzt abkürzungsweise

$$\frac{A}{v'} = W_u \quad \text{und} \quad \frac{B}{u'} = W_v,$$

so daß Gleichung 50 nunmehr lautet:

$$K = \frac{M \cos \alpha}{W_u} + \frac{M \sin \alpha}{W_v} \dots \dots \dots 51.$$

98.  
Rechteckiger  
Querschnitt.

Für die weiteren Untersuchungen sind bestimmte Querschnittsformen zu Grunde zu legen:

1) Rechteckiger Querschnitt (Fig. 87).

Für diesen ist, falls die Breite mit  $b$  und die Höhe mit  $h$  bezeichnet wird,

$$A = \frac{bh^3}{12}, \quad v' = \frac{h}{2}, \quad \frac{A}{v'} = W_u = \frac{bh^2}{6},$$

$$B = \frac{hb^3}{12}, \quad u' = \frac{b}{2}, \quad \frac{B}{u'} = W_v = \frac{hb^2}{6};$$

sonach

$$K = \frac{6M}{bh} \left( \frac{\cos \alpha}{h} + \frac{\sin \alpha}{b} \right) \dots \dots \dots 52.$$

Für einen bestimmten Fall sind  $K, M, \alpha$  gegeben,  $b$  und  $h$  so zu ermitteln, daß vorstehende Gleichung erfüllt wird. Meistens wird ein mehrmaliges Versuchen mit verschiedenen Werthen von  $b$  und  $h$  nöthig sein.

Eine leichte Lösung ergibt sich auf graphischem Wege, wie folgt, und zwar ganz allgemein für beliebige Querschnittsform<sup>19)</sup>. Die allgemeine Bedingungsgleichung 51 heißt

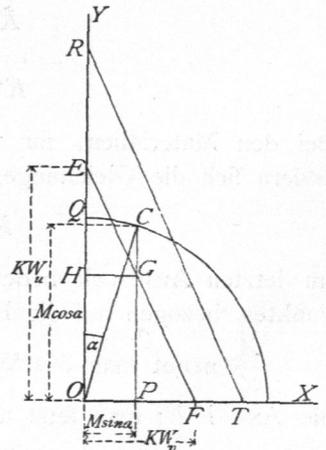
$$K = \frac{M \cos \alpha}{W_u} + \frac{M \sin \alpha}{W_v}.$$

Wenn ein Querschnitt gegeben ist, so sind  $W_u$  und  $W_v$  bekannt; alle Werthe von  $M \cos \alpha$  und  $M \sin \alpha$ , welche vorstehender Gleichung genügen, rufen die größte Spannung  $K$  im Querschnitt hervor. Trägt man nun je zwei derartig zusammengehörige Werthe von  $M \cos \alpha$  und  $M \sin \alpha$  so auf, daß  $M \sin \alpha$  die Abscisse,  $M \cos \alpha$  die Ordinate bildet, so liegen offenbar alle erhaltenen Punkte auf einer Geraden, deren Gleichung  $K = \frac{M \cos \alpha}{W_u} + \frac{M \sin \alpha}{W_v}$  ist. Die Gerade ist bekannt, wenn zwei beliebige Punkte derselben gefunden sind.

Für  $M \sin \alpha = 0$  erhält man den Schnittpunkt derselben mit der Ordinatenaxe, für  $M \cos \alpha = 0$  den Schnittpunkt der Geraden mit der Abscissenaxe; für  $M \sin \alpha = 0$  wird  $(M \cos \alpha) = K W_u$ ; für  $M \cos \alpha = 0$  wird  $(M \sin \alpha) = K W_v$ . Es sei (Fig. 90) in dem gewählten Maßstabe  $\overline{OE} = K W_u$  und  $OF = K W_v$ ; alsdann wird  $EF$  die gefuchte Linie sein; je zwei als Ordinate und Abscisse derselben zusammengehörige Werthe  $M \cos \alpha$  und  $M \sin \alpha$  rufen in dem Querschnitte mit den Widerstandsmomenten  $W_u$  und  $W_v$  die Spannung  $K$  hervor, z. B. die beiden zu Punkt  $G$  gehörigen Werthe  $M \cos \alpha = \overline{GP}$  und  $M \sin \alpha = \overline{GH}$ . Für alle diese Momente genügt der Querschnitt, dessen Widerstandsmomente mit  $K$  multiplicirt die Punkte  $E$  und  $F$  auf den Coordinatenaxen ergeben haben.

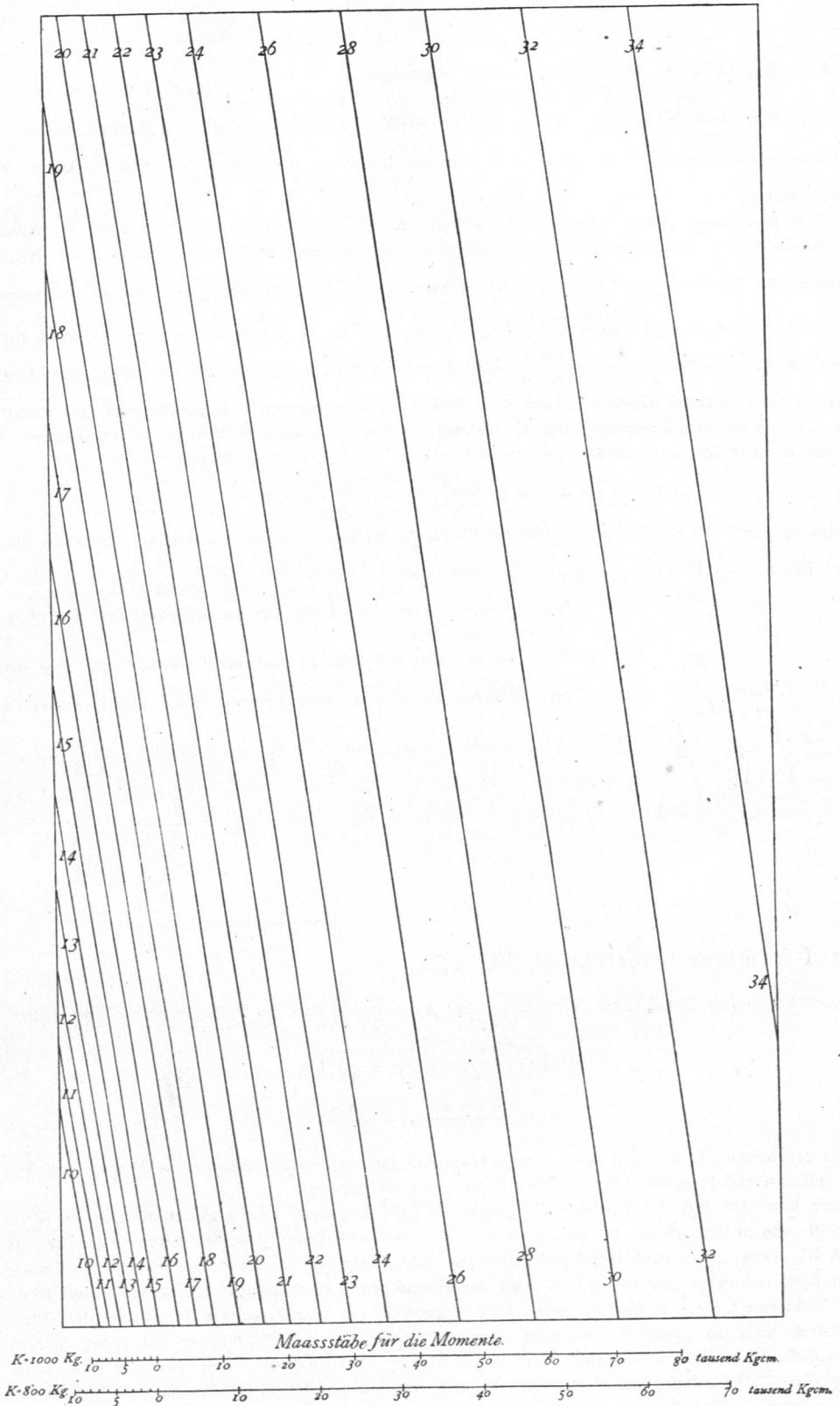
Fig. 90.

Diese Construction gewährt nun die Mittel, rasch zu erfahren, welcher Querschnitt gewählt werden muß, wenn irgend welche Werthe von  $M \cos \alpha$  und  $M \sin \alpha$  gegeben sind. Man trage für den gewählten Werth von  $K$  und eine Anzahl von Querschnitten verschiedener Seitenlängen (beim Rechteck) die Werthe  $K W_u$  und  $K W_v$  auf  $OY$ , bezw.  $OX$  ab und verbinde die zusammengehörigen Punkte mit einander; diese Construction kann man ein für alle Mal auf einer besonderen Tafel vornehmen. In dieselbe trage man nun  $M \cos \alpha$  und  $M \sin \alpha$  nach demselben Maßstabe ein, in welchem die  $KW$  aufgetragen sind; man erhält etwa den Punkt  $C$ , indem  $\overline{OP} = M \sin \alpha$  und  $\overline{OQ} = M \cos \alpha$  wird. Da  $C$  zwischen den Linien  $EF$  und  $RT$  liegt, welche gewissen Querschnitten entsprechen, so sieht man, daß der Querschnitt, welcher zu  $EF$  gehört, nicht ganz genügt, und daß derjenige, welcher  $RT$  entspricht, etwas zu groß ist; letzterer wird also als zunächst liegender zu wählen sein.



Handelt es sich im Besonderen um eine rechteckige Querschnittsform von der Höhe  $h$  und Breite  $b$ , so sind aufzutragen

<sup>19)</sup> Siehe: SZIPP. Berechnung auf Doppelbiegung beanspruchter Träger. Centralbl. d. Bauverw. 1887, S. 393.



### Graphische Tafel

für die Querschnittsermittlung von auf Doppelbiegung beanspruchten Trägern.  
(I-Eisen der „Deutschen Normal-Profile“.)

auf  $OY$ :  $KW_u = \frac{Kbh^2}{6}$  und auf  $OX$ :  $KW_v = \frac{Khb^2}{6}$ .

Wird  $K = 60 \text{ kg}$  für  $1 \text{ qcm}$  (Holz) gesetzt, so sind abzutragen:

auf  $OY$ :  $KW_u = 10bh^2$  und auf  $OX$ :  $KW_v = 10hb^2$ .

Was den Maßstab anlangt, so ist derselbe selbstverständlich beliebig; die Einheit ist für die Momente zweckmäßig  $\text{kgcm}$ ; für die  $KW$  ist dann die Einheit  $\frac{\text{Kilogramm}}{\text{Quadrat-Centimeter}} \cdot \text{cm}^3 = \text{kgcm}$ , wie für die Momente.

Will man einen anderen Werth, als  $60 \text{ kg}$  für  $K$  als zulässig einführen, etwa  $80 \text{ kg}$ ; so braucht man nicht das Ganze umzuzeichnen; vielmehr genügt es, die Momente nach einem Maßstabe aufzutragen, auf welchen die Werthe  $\frac{80}{60} = 1,33$ mal so viel bedeuten; ein solcher Maßstab ist leicht zu construiren.

Es ist offenbar  $M = \sqrt{(M \cos \alpha)^2 + (M \sin \alpha)^2}$ , also, da (Fig. 90)  $\overline{CP} = M \cos \alpha$  und  $\overline{QC} = M \sin \alpha$  ist:  $\overline{OC} = M$ ; ferner ist  $\text{tg } COQ = \frac{M \sin \alpha}{M \cos \alpha} = \text{tg } \alpha$  und  $COQ = \alpha$ . Indem die Kraftebene eine Querschnittsform unter anderen Winkeln schneidet, erfordert dasselbe Moment  $OC$  verschiedene Querschnittsgrößen, wie sich aus dem Kreisbogen ergibt, welcher mit  $OC = M$  um den Mittelpunkt  $O$  geschlagen ist.

Die neutrale Axe kann hier leicht ermittelt werden. Aus Gleichung 46 folgt

$$v = \frac{A}{B} u \text{tg } \alpha = \frac{6bh^3}{6hb^3} \text{tg } \alpha \cdot u = \frac{h^2}{b^2} u \text{tg } \alpha.$$

Da sie durch  $O$  geht, so genügt für die Construction derselben die Auffuchung noch eines ihrer Punkte. Für  $u = \frac{b}{2}$  ist  $v_1 = \frac{h^2}{2b} \text{tg } \alpha$ ; trägt man also  $v$  als Ordinate für  $u = \frac{b}{2}$  ab, d. h. macht

man  $\overline{cd} = v_1$ , so ist  $d$  ein Punkt der neutralen Axe und  $Od$  ist die neutrale Axe selbst.

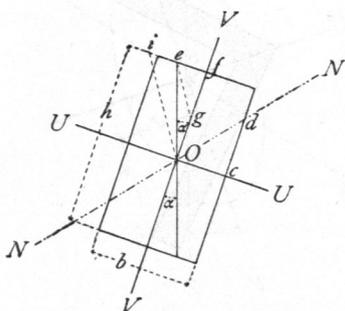
$v_1$  ist leicht wie folgt zu construiren. Von  $f$  aus trage man auf der  $V$ -Axe  $fg = \frac{b}{2}$  ab, ziehe  $eg$  und durch  $O$  eine Linie parallel zu  $eg$ ; alsdann erhält man  $fi = v_1$ ; denn es ist  $ef = \frac{h}{2} \text{tg } \alpha$  und

$$\frac{ef}{\frac{b}{2}} = \frac{if}{\frac{h}{2}}, \text{ folglich } if = \frac{\frac{h}{2}}{\frac{b}{2}} ef;$$

hieraus folgt

$$if = \frac{h^2 \text{tg } \alpha}{2b} = v_1.$$

Fig. 91.



## 2) I-förmiger Querschnitt (Fig. 89).

Auch bei diesem Querschnitte ist  $v' = \frac{h}{2}$  und  $u' = \frac{b}{2}$ , so daß die Bedingungsgleichung heißt:

$$K = M \left( \frac{h}{2} \frac{\cos \alpha}{A} + \frac{b}{2} \frac{\sin \alpha}{B} \right),$$

$$K = \frac{M \cos \alpha}{W_u} + \frac{M \sin \alpha}{W_v} \dots \dots \dots 53.$$

Bei gegebenem  $M$ ,  $\alpha$  und  $K$  wird man zweckmäßig für verschiedene Kaliber die Werthe von  $W_u$  und  $W_v$  einsetzen und so unteruchen, welches Kaliber gerade ausreicht.

Auch hier kann man mit Vortheil eine graphische Tafel benutzen, welche genau in derselben Weise construirt ist, wie in Art. 98 (S. 72) gezeigt wurde. Auf der Abscissen-, bezw. Ordinatensaxe werden die Werthe  $KW_u$ , bezw.  $KW_v$  nach beliebigem Maßstabe aufgetragen und je zwei zusammengehörige Punkte durch eine Linie verbunden; für ein jedes Kaliber der »Deutschen Normal-Profile« ergibt sich so auf nebenstehender Tafel eine Linie.  $K$  ist dort gleich  $1000 \text{ kg}$  gewählt, ein Werth, der für die Zwecke des Hochbaues meistens nicht zu groß ist, jedenfalls aber auch eine leichte Zurückführung auf einen anderen Maßstab zuläßt. Der Momentenmaßstab der Tafel ist  $1 \text{ cm} = 10000 \text{ kgcm}$ ; will man nur eine Beanspruchung  $K = 700 \text{ kg}$  zulassen, so darf jedem Kaliber nur ein  $0,7$ -mal so großes Moment zugemuthet werden; es müssen also die Momente dann auf einem Maßstabe abgegriffen werden, auf welchem

1 cm = 0,7 · 10 000 = 7000 kgcm bedeutet. Für die Werthe  $K = 1000$  und  $800$  kg find die Maßstäbe auf der Tafel fogleich mit angegeben.

Bei den beiden betrachteten Querschnittsformen, der rechteckigen und der I-förmigen, ist es in den meisten Fällen nicht zweifelhaft, welche Punkte am meisten beansprucht werden; da diese Punkte die Coordinaten  $\frac{b}{2}$ , bzw.  $\frac{h}{2}$  haben, so konnte man die fog. Widerstandsmomente in die Gleichung einführen und in der graphischen Tafel mit Nutzen verwenden. Bei sehr vielen anderen Querschnittsformen ist dies nicht möglich, weil einmal von vornherein nicht fest steht, welche Punkte am meisten beansprucht werden, und diese meist beanspruchten Punkte gewöhnlich nicht diejenigen sind, welche gleichzeitig von beiden Hauptaxen die größten Abstände haben. Der Gang der vorzunehmenden Rechnung ist beim nachfolgenden Querschnitte besprochen.

3) Winkeleisen-Querschnitt (Fig. 92).

Die Kräfteebene schneide das (gleichschenkelige oder ungleichschenkelige) Winkeleisen in der Linie ZZ. Man construire für ein zunächst angenommenes Kaliber die Hauptaxen, suche mit Hilfe der Trägheitseellipse die Nulllinie und kann nun nach Art. 97 (S. 71) den oder die Querschnittspunkte bestimmen, in welchen die größte Beanspruchung stattfindet. (In Fig. 92 ist dies der Punkt E mit den Ordinaten  $u'$  und  $v'$ .) Es muß dann

$$K = M \cos \alpha \frac{v'}{A} + M \sin \alpha \frac{u'}{B} \dots 54.$$

fein. Die Werthe von A und B (die Hauptträgheitsmomente) find in den Profil-Tabellen enthalten; man kann demnach bei bekanntem M,  $\alpha$  und K durch Versuchen leicht dasjenige Kaliber finden, welches der Gleichung 54 möglichst genau entspricht. Zu beachten ist, daß auch die Werthe von  $v'$  und  $u'$  bei den verschiedenen Kalibern verschieden sind, so wie das, da das Kaliber bei Beginn der Berechnung nicht bekannt war, auch die Construction in Fig. 92 nur eine vorläufige war. Es ist also wohl möglich, daß bei der wiederholten genauen Construction mit dem gefundenen Kaliber sich ein anderer Punkt E ergibt.

Ist Lage und Belaftung des Winkeleisens diejenige in Fig. 93 (Pfette bei Wellblechdächern), so ist das Verfahren genau dem eben vorgeführten entsprechend. Der meist gespannte Punkt ist E.

Fig. 92.

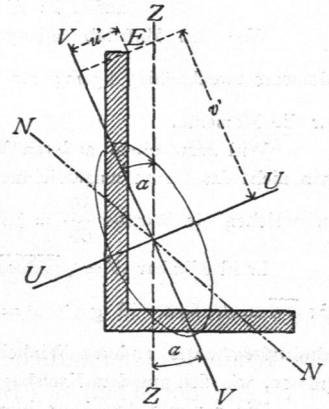
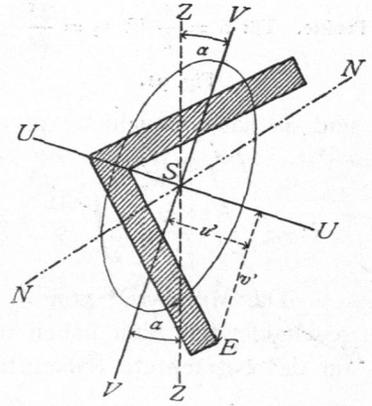


Fig. 93.



c) Schubspannungen.

Außer den oben ermittelten Biegungsspannungen treten bei den verschiedenen Belastungen der Balken auch noch Schubspannungen auf, von denen hier zunächst die wagrechten Schubspannungen betrachtet werden sollen.

Denkt man sich eine Anzahl Lagen dünner Bretter über einander gelegt, an den Endpunkten unterstützt und in der Mitte belaftet, so werden sich dieselben gegen einander etwa in der Weise verschieben, welche in Fig. 94 angedeutet ist. Diese Verschiebung ist eine Folge der in den Fugen a a, b b auftretenden Schubkräfte; werden dieselben nicht durch künstliche Mittel (Zähne, Dübel u. dergl.) oder den Abfcherungswiderstand des Materials aufgehoben, so verurfachen sie eine Verschiebung.

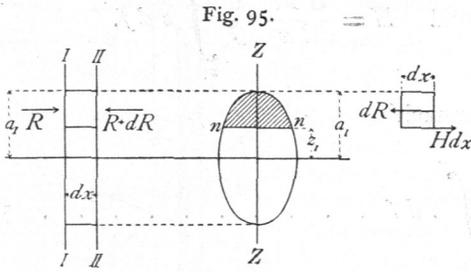
Fig. 94.



100.  
Winkeleisen-  
querschnitt.

101.  
Wagrechte  
Schub-  
spannungen.

Für die rechnermäßige Ermittlung dieser Schubspannungen möge, wie oben, angenommen werden, daß nur senkrecht zur Balkenaxe gerichtete Kräfte wirken; es sollen die wagrechten Schubspannungen aufgefucht werden, welche in der



Schicht  $n n$  (Fig. 95) zwischen zwei unendlich nahe an einander gelegenen Querschnitten  $I I$  und  $II II$  wirken, wenn die Schicht  $n n$  um  $z_1$  über der Balkenaxe liegt. Dabei sollen die vereinfachenden Annahmen gemacht werden, daß die Querschnitte  $I I$  und  $II II$  einander gleich seien, daß die wagrechte Schubspannung für die Flächeneinheit in der ganzen Breite der Schicht  $n n$  gleich groß sei und daß

die Kraftebene sämtliche Querschnitte in Symmetrieaxen schneide.

Auf den Theil des Balkenstückes zwischen  $I I$  und  $II II$ , welcher oberhalb der Faferficht  $n n$  liegt, wirkt senkrecht zur Ebene  $I I$  die Summe  $R$  der axialen Biegungsspannungen und senkrecht zur Ebene  $II II$  die Kraft  $R + dR$ . Nun ist

$$R = \int_{z_1}^{a_1} N df,$$

und da nach Gleichung 42  $N = \frac{M}{\mathcal{F}} z$  ist,

$$R = \int_{z_1}^{a_1} \frac{M}{\mathcal{F}} z df \quad \text{und} \quad R + dR = \int_{z_1}^{a_1} \frac{M + dM}{\mathcal{F}} z df.$$

Die Mittelkraft von  $R$  und  $R + dR$  ist, da beide gleiche Richtung, aber entgegengesetzten Sinn haben und in dieselbe Linie fallen, gleich  $dR$ , d. h. es wirkt auf das betrachtete Balkenstück als Mittelkraft aller axialen Biegungsspannungen

$$dR = \int_{z_1}^{a_1} \frac{M + dM}{\mathcal{F}} z df - \int_{z_1}^{a_1} \frac{M}{\mathcal{F}} z df.$$

Für die Integration zwischen  $z_1$  und  $a_1$  sind  $M$ ,  $dM$  und  $\mathcal{F}$  constant; diese Werthe können also vor das Integralzeichen gesetzt werden, d. h. es ist

$$dR = \frac{M + dM}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df - \frac{M}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df = \frac{dM}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df.$$

Damit das Balkenstück im Gleichgewicht sei, muß die algebraische Summe der auf dasselbe wirkenden wagrechten Kräfte gleich Null sein; es muß also noch eine Horizontalkraft auf das Balkenstück wirken, welche der Größe nach genau gleich der obigen Kraft  $dR$ , der Richtung nach derselben entgegengesetzt ist. Diese Kraft kann nur in der wagrechten Schicht wirken, mittels deren dieses Stück mit dem anderen Balkentheile zusammenhängt, d. h. in der um  $z_1$  über der neutralen Axe liegenden Schicht. Längs derselben entsteht demnach eine Schubspannung. Wird die Größe derselben für die Längeneinheit des Balkens mit  $H$  bezeichnet, so beträgt

sie für  $dx$  Längeneinheiten  $H dx$ , und es ergibt sich für die Ermittlung von  $H$  die Bedingungsgleichung

$$H dx = dR = \frac{dM}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df \quad \text{und} \quad H = \frac{dM}{dx} \frac{1}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df.$$

Nach Gleichung 40 ist  $\frac{dM}{dx} = Q$ ; demnach

$$H = \frac{Q}{\mathcal{F}} \int_{z_1}^{a_1} z df \dots \dots \dots 55.$$

$\int_{z_1}^{a_1} z df$  ist das statische Moment des Flächentheiles zwischen den Ordinaten  $z_1$  und  $a_1$  bezogen auf die Schweraxe. Setzt man nun

$$\int_{z_1}^{a_1} z df = S_{z_1}^{a_1},$$

so wird

$$H = \frac{Q S_{z_1}^{a_1}}{\mathcal{F}} \dots \dots \dots 56.$$

Die wagrechte Schubspannung für die Längeneinheit des Balkens und irgend eine Schicht ( $nn$ ) wird demnach erhalten, indem man die Querkraft für den betreffenden Querschnitt mit dem auf die neutrale Axe bezogenen statischen Moment des Querschnittstheiles oberhalb der betreffenden Schicht multiplicirt und dieses Product durch das Trägheitsmoment des für die neutrale Axe genommenen ganzen Querschnittes dividirt.

Hieraus folgt:

1) Da  $Q$  und  $\mathcal{F}$  für denselben Querschnitt bei bestimmter Belastung ganz bestimmte Constante sind, so ist die wagrechte Schubspannung für die Längeneinheit des Balkens an den verschiedenen Stellen eines Querschnittes mit  $S$  veränderlich.  $H$  wird für diejenigen Schichten am größten, für welche  $S$  seinen größten Werth hat.  $S$  ist aber am größten für die wagrechte Schweraxe; dort ist es gleich  $S_o^{a_1}$ .  $S$  ist am kleinsten für die äußersten Schichten; daselbst ist  $S = 0$ .

Demnach nimmt  $H$  in demselben Querschnitt bei derselben Belastung von der neutralen Axe — der wagrechten Schweraxe — nach den beiden am weitesten entfernten Fasern bis auf Null ab.

2) In denselben Schichten verschiedener Querschnitte ist nach obiger Gleichung  $H$  mit  $Q$  veränderlich, ist demnach in demjenigen Querschnitte am größten, in welchem die Querkraft ihren größten Werth hat. Sind verschiedene Belastungszustände möglich, so ruft derjenige das größte  $H$  hervor, welcher die größte Querkraft  $Q$  erzeugt.

3) Werden, wie üblich und zweckmäfsig, sowohl  $S$ , wie  $\mathcal{F}$  auf Centimeter bezogen, also  $S$  in  $\text{cm}^3$ ,  $\mathcal{F}$  in  $\text{cm}^4$  ausgedrückt, so erhält man  $H$  an irgend einer Balkenstelle als die wagrechte Schubspannung für das laufende Centimeter.

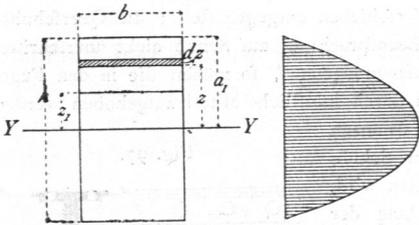
4) Der in Gleichung 56 gefundene Ausdruck giebt die Schubspannung für die Längeneinheit des Balkens an; diese Schubspannung kann für die Fälle der Praxis genügend genau als gleichmäßig über die Breite der Schicht vertheilt angenommen werden. Ist demnach die Breite des Querschnittes in der Höhe der betrachteten Schicht gleich  $w$ , so vertheilt sich  $H$  über  $w \cdot 1$  Flächeneinheiten, so dass sich als Schubspannung für die Flächeneinheit ergibt

$$\mathfrak{H} = \frac{Q S_{z_1}^{a_1}}{w \mathcal{F}} \dots \dots \dots 57.$$

Im Nachstehenden sollen für einige im Hochbauwesen häufig vorkommende Querschnittsformen die wagrechten Schubspannungen bestimmt werden.

102.  
Rechteckiger Querschnitt.

Fig. 96.



1) Für den rechteckigen Querschnitt (Fig. 96) liegt die wagrechte Schwerpunktsaxe in halber Höhe. Die wagrechte Schubspannung in der Höhe  $z_1$  über der neutralen Axe ist nach Gleichung 56 zu bestimmen.

Für den vorliegenden Querschnitt ist

$$S_{z_1}^{a_1} = S_{z_1}^2 = \int_{z_1}^{\frac{h}{2}} z \, df \text{ und, da } df = b \, dz,$$

$$S_{z_1}^{a_1} = \int_{z_1}^{\frac{h}{2}} b \, dz \cdot z = \left[ \frac{b z^2}{2} \right]_{z_1}^{\frac{h}{2}} = \frac{b}{2} \left( \frac{h^2}{4} - z_1^2 \right).$$

Da ferner  $\mathcal{F} = \frac{b h^3}{12}$ , wird nach Gleichung

$$H = \frac{Q \frac{b}{2} \left( \frac{h^2}{4} - z_1^2 \right)}{\frac{b h^3}{12}} = \frac{6 Q}{h^3} \left( \frac{h^2}{4} - z_1^2 \right) = \frac{6 Q}{h} \left[ \frac{1}{4} - \left( \frac{z_1}{h} \right)^2 \right] \dots \dots 58.$$

In diesem Ausdruck ist auf der rechten Seite nur eine Veränderliche, nämlich  $z_1$ ; alle anderen Größen haben für sämtliche Schichten gleiche Werthe. Das Gesetz der Veränderlichkeit wird besonders anschaulich, wenn man in den verschiedenen Abständen  $z_1$  über und unter  $YY$  die in den betreffenden Schichten herrschenden Werthe von  $H$  nach Gleichung 58 wagrecht nach einem beliebigen Maßstabe aufträgt und die Endpunkte verbindet; man erhält die in Fig. 96 schraffierte Fläche; die begrenzende Verbindungslinie der Endpunkte ist offenbar die Curve der Gleichung 58. Die Form der Gleichung zeigt, dass diese Curve eine Parabel ist.

Für  $z_1 = 0$  ist  $H_0 = H_{max} = \frac{6 Q}{4 h} = \frac{3 Q}{2 h}$ , und für  $z_1 = \frac{h}{2}$  ist  $H_{\frac{h}{2}} = \frac{6 Q}{h} \left( \frac{1}{4} - \frac{1}{4} \right) = 0$ .

Die wagrechte Spannung für die Flächeneinheit längs der einzelnen Schichten ist  $\mathfrak{H} = \frac{H}{b}$ , d. h.

$$\mathfrak{H} = \frac{6 Q}{b h} \left[ \frac{1}{4} - \left( \frac{z_1}{h} \right)^2 \right], \text{ ferner } \mathfrak{H}_0 = \frac{3 Q}{2 b h} \text{ und } \mathfrak{H}_{\frac{h}{2}} = 0.$$

Die in Fig. 96 gezeichnete Curve giebt also auch die graphische Darstellung der für die Flächeneinheit stattfindenden wagrechten Schubspannungen, natürlich in anderem Maßstabe, als die wagrechten Schubspannungen für die Längeneinheit.

2) Für den symmetrischen I-förmigen Querschnitt liegt die wagrechte Schwerpunktsaxe gleichfalls in halber Höhe.  $Q$  und  $\mathcal{F}$  sind wieder für alle Schichten desselben Querschnittes gleich groß, mithin  $H$  mit  $S$  veränderlich (natürlich nur in demselben Trägerquerschnitt und bei bestimmter Belastung). Die größte wagrechte Schubspannung findet wieder in der Neutralen statt, und es ist nach Gleichung 56

$$H = \frac{Q S}{\mathcal{F}},$$

worin  $S$  und  $\mathcal{F}$  auf die neutrale Axe bezogen sind.

103.  
I-förmiger Querschnitt.

Bezeichnet man mit  $f$  die Querschnittsfläche des oberen, bezw. unteren Flansches des Trägers, mit  $h$  den Abstand der Schwerpunkte der Flansche, mit  $d$  die Stegstärke, so ist bei kleinem  $d$  nahezu

$$S = \frac{f h}{2} \quad \text{und nach Gleichung 20: } \mathcal{F} = \left( f + \frac{d h}{6} \right) \frac{h^2}{2};$$

mithin

$$H = \frac{Q f}{\left( f + \frac{d h}{6} \right) h}$$

Ist  $\frac{d h}{6}$  gegen  $f$  klein, so ist nahezu

$$H = \frac{Q}{h} \dots \dots \dots 59.$$

3) Querschnitt der Blechträger. Bei den aus einem einzigen Stücke bestehenden Querschnitten werden die in den einzelnen Fasern wirkenden wagrechten Schubspannungen durch den Widerstand aufgehoben, den der Zusammenhang der Fasern dem Verschieben entgegen stellt; die Querschnitts-abmessungen sind demnach so zu wählen, daß die erlaubte Beanspruchung auf Schub nicht überschritten wird. Ist dagegen der Querschnitt aus mehreren Theilen zusammengesetzt, so müssen die in den Fugen zwischen den einzelnen Theilen entstehenden Schubspannungen durch künstliche Mittel aufgehoben werden. Bei den Blechträgern dienen dazu die Niete. Die Niete sind demnach so zu bestimmen, daß ihr Schubwiderstand die auftretenden Schubspannungen aufhebt, ohne daß die zulässige Grenze überschritten wird. Um den Abstand der Niete zu ermitteln, welche zur Verbindung der Lamellen mit den Winkeleisen dienen, suche man demnach die für die Längeneinheit in der Fuge  $aa$  (Fig. 97) stattfindende Schubspannung auf die oben gezeigte Weise.

Es ist wieder  $H = \frac{Q S}{\mathcal{F}}$ , worin  $S$  das statische Moment der Lamellenfläche bezogen auf die neutrale Axe bezeichnet. Nennt man den Abstand der Nietbolzen  $e$ , so ist die Gesamtschubspannung auf die Länge  $e$  gleich

$$D = \frac{Q S}{\mathcal{F}} e.$$

Allerdings ist die Querkraft  $Q$  auf die Länge  $e$  allgemein nicht constant; es genügt aber stets, für  $Q$  irgend einen der auf der Strecke  $e$  sich ergebenden Werthe einzuführen; zweckmäßig wird man den größten wählen.

Diese Schubspannung erstrebt eine wagrechte Verschiebung der Lamelle in der Richtung der Trägeraxe; dieselbe soll durch die Niete verhindert werden. Werden zwei einschnittige Niete vom Durchmesser  $d$  verwendet, so darf deren Widerstand gegen Abscheren nach Art. 82 (S. 57)

$$W = \frac{2 d^2 \pi}{4} T$$

sein, wenn  $T$  die zulässige Schubbeanspruchung für die Flächeneinheit der abzuschерenden Fläche ist. Durch Gleichsetzung beider Werthe, derjenigen für  $D$  und für  $W$ , erhält man folgende Gleichung für  $e$ :

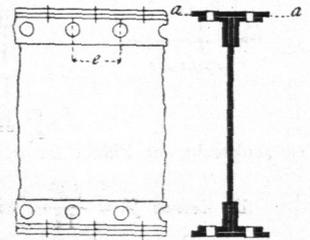
$$\frac{Q S e}{\mathcal{F}} = \frac{2 d^2 \pi}{4} T, \quad \text{woraus } e = \frac{d^2 \pi T \mathcal{F}}{2 Q S}.$$

Je größer  $Q$  ist, desto kleiner wird  $e$ , desto näher sind also die Niete zu setzen.

Die angegebene Berechnung kann auch mit hinreichender Genauigkeit für die Ermittlung der in den lothrechten Fugen auftretenden wagrechten Schubkraft, also zur Bestimmung derjenigen Niete dienen, welche die lothrechten Schenkel der Winkeleisen mit der Blechwand verbinden. Alsdann ist unter  $S$  das statische Moment desjenigen Theiles der Querschnittsfläche zu verstehen, welcher durch diese Niete mit der Blechwand vereinigt wird, d. h. die Querschnittsfläche der Winkeleisen und Lamellen.

Außer den betrachteten wagrechten wirken auch lothrechte Schubspannungen. Für die Ermittlung derselben soll die gleiche Annahme, wie oben, gemacht werden, daß nur senkrecht zur Balkenaxe gerichtete äußere Kräfte vorhanden seien, die Balkenaxe aber wagrecht sei (Fig. 98). Es sei die Mittelkraft aller links vom beliebigen Querschnitte  $II$  wirkenden Kräfte gleich  $Q$ ; alsdann verlangt das Gleichgewicht

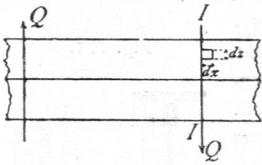
Fig. 97.



104.  
Blechträger-  
Querschnitt.

105.  
Lothrechte  
Schub-  
spannungen.

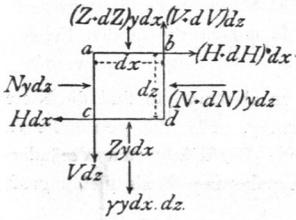
Fig. 98.



des Balkenstückes, das an demselben noch eine lothrechte Kraft  $Q$  wirke, welche der ersten an Gröfse genau gleich, der Richtung nach entgegengesetzt ist. Eine solche Kraft kann aber nur längs des Querschnittes  $II$  wirken, da nur in diesem das linksseitige Balkenstück mit dem anderen Balken zusammenhängt. Diese Kraft ist der lothrechte Abfederungswiderstand, welcher dem Verschieben des Balkenstückes längs des Querschnittes  $II$  entgegenwirkt.

Es folgt hieraus: In jedem lothrechten Querschnitte wirken lothrechte Schubspannungen, deren Summe genau gleich der Querkraft ist, welche sich für diesen Querschnitt ergibt.

Fig. 99.



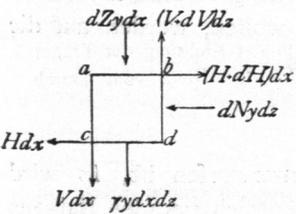
Die Vertheilung dieser Schubspannungen über den Querschnitt findet nach folgendem Gesetze statt: Die an irgend einer Stelle für die Längeneinheit wirkende lothrechte Schubspannung ist gleich der an derselben Stelle für die Längeneinheit wirkenden wagrechten Schubspannung.

Um dieses Gesetz nachzuweisen, betrachten wir ein im Abstände  $z$  (Fig. 99) über der neutralen Axe liegendes Balkenstück von der Länge  $dx$ , der Höhe  $dz$  und der Dicke  $y$  (senkrecht zur Bildfläche gemessen). Auf dieses Balkenstück wirken im Allgemeinen folgende Kräfte:

- |  |                                     |
|--|-------------------------------------|
| senkrecht zur Fläche $ac$ wirkt $Nydz$ ; | längs der Fläche $ac$ wirkt $Vdz$ ; |
| » » » $bd$ » $(N+dN)ydz$ ;               | » » » $bd$ » $(V+dV)dz$ ;           |
| » » » $cd$ » $Zydx$ ;                    | » » » $cd$ » $Hdx$ ;                |
| » » » $ab$ » $(Z+dZ)ydx$ ;               | » » » $ab$ » $(H+dH)dx$ .           |

Hierin bedeuten  $Z$  und  $Z+dZ$  die auf die wagrechten Flächen  $ab$  und  $cd$  wirkenden Normalspannungen,  $V$ , bzw.  $V+dV$  die lothrechten Schubspannungen für die Längeneinheit in den Flächen  $ac$ , bzw.  $bd$ . Endlich wirkt noch das Eigengewicht des Stückes, nämlich  $\gamma y \cdot dz \cdot dx$ .

Fig. 100.



Lässt man diejenigen Kräfte, welche einander gegenfeitig aufheben, fort, so bleiben die in Fig. 100 angegebenen übrig. Dieselben halten das Balkenstück im Gleichgewicht; es müssen also die Summen der statischen Momente, bezogen auf einen beliebigen Punkt der Bildebene, gleich Null sein.

Es sei  $b$  dieser Punkt; alsdann ist

$$0 = V dz dx - H dx dz + \gamma y \frac{dx \cdot dz \cdot dx}{2} + dZy dx \frac{dx}{2} - dNy dz \frac{dz}{2}.$$

Die unendlich kleinen Gröfsen dritter Ordnung fallen gegen die unendlich kleinen Gröfsen zweiter Ordnung fort; es bleibt also

$$0 = V dz dx - H dx dz,$$

woraus  $V = H$  . . . . . 60.

Dies gilt für jede Stelle des Balkens, womit der obige Satz bewiesen ist. Es ist mithin nach Gleichung 56

$$V = \frac{Q S_{z_1}^{a_1}}{y} \dots \dots \dots 61.$$

Die in Art. 102 bis 104 für verschiedene Querschnittsformen ermittelten Werthe und graphischen Darstellungen für  $H$  gelten also auch für  $V$ .

Das Gesetz, nach welchem sich die lothrechten Schubspannungen im Querschnitt vertheilen, ist von besonderer Wichtigkeit, wenn es sich darum handelt, die auf die einzelnen Niete in neben stehender Verbindung (Fig. 101) entfallenden Beanspruchungen zu ermitteln. Der I-förmige Walzträger wird durch Winkeleisen mit dem Blechträger vereinigt. Die im Querschnitt  $aa$  des I-Trägers entstehende Querkraft  $Q$  ist durch die Niete auf den Blechträger zu übertragen. Die einzelnen Niete sind nun so zu vertheilen, daß deren Entfernung der Größe der durch den betreffenden Niet zu übertragenden Schubspannung entspricht. Ist an einer Stelle die Entfernung der Nietmitten  $e$  und die lothrechte Schubspannung für die Längeneinheit im Mittel in dieser Höhe gleich  $V$ , so kommt auf einen Niet die Schubkraft  $V e$ .

Der Niet wird in zwei Querschnitten abgefechert; mithin ist der Abfecherungswiderstand des Nietes  $\frac{2 d^2 \pi}{4} T$ ; es ergibt sich also für  $e$  die Gleichung:

$$V e = \frac{2 d^2 \pi}{4} T, \quad \text{woraus} \quad e = \frac{\pi d^2 T}{2 V}.$$

Da  $V$  von der neutralen Axe nach der oberen und unteren Gurtung zu abnimmt, so sind die Niete in der Nähe der Neutralen näher zu setzen, als in der Nähe der Gurtung. Für die gewöhnlichen I-förmigen Walzbalken kann man die oben stehende Fig. 101 als graphische Darstellung der Veränderlichkeit der lothrechten Schubspannung annehmen, d. h. mit genügender Annäherung  $V$  als gleich groß über die ganze Trägersteghöhe annehmen, worin nach Gleichung 59:  $V = \frac{Q}{h}$ .

In den bisherigen Betrachtungen sind nur die Normalspannungen, welche in den lothrechten Balkenquerschnitten, und die Schubspannungen, welche in den wagrechten und lothrechten Balkenquerschnitten entstehen, ermittelt worden. Um die Frage der im Inneren der Balken auftretenden Beanspruchungen eingehend zu lösen, wären noch die Normal- und Schubspannungen in einem Querschnitte aufzufuchen, welcher einen beliebigen Winkel mit der Wagrechten macht. Auf diese Untersuchungen einzugehen, mangelt hier der Raum, und es kann auch in den meisten Fällen des Hochbaues auf eine dahin gehende Berechnung verzichtet werden. Die Leser, welche sich über diesen Gegenstand unterrichten wollen, werden auf die S. 49 genannten Werke von *Grashof* und *Winkler* verwiesen.

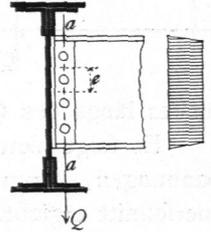
#### d) Elastische Linie.

Wenn ein Balken dem Einflusse biegender Kräfte unterworfen ist, so wird eine Formänderung desselben eintreten. Die Axe des ursprünglich geraden Balkens wird eine krumme Linie (Fig. 102), und zwar ist diese krumme Linie eine ebene Curve, wenn alle Kräfte in einer Ebene wirken, welche sämmtliche Querschnitte in Hauptaxen — meist Symmetriaxen — schneidet. Alsdann liegen alle Punkte der gebogenen Axe in der Kräfteebene. Man nennt die Axe des gebogenen Balkens die elastische Linie.

Die Gleichung der elastischen Linie wird für eine große Zahl von Aufgaben gebraucht; bei vielen derselben wirken nicht nur Kräfte senkrecht zur ursprünglichen Balkenaxe, sondern auch solche, welche in die Axe fallen, sog. Axialkräfte. Es soll deshalb dieser allgemeineren Fall für die Entwicklung der Gleichung zu Grunde gelegt, im Uebrigen aber angenommen werden, daß die Kräfteebene alle Querschnitte in Hauptaxen schneide.

Es ist zunächst der Ausdruck für die alsdann an beliebiger Stelle irgend eines

Fig. 101.



106.  
Spannungen  
f. ein beliebiges  
Flächenelement.

107.  
Axiale  
Biegungs-  
spannung.

Querschnittes auftretende axiale Biegungsspannung  $N$  zu entwickeln; die Axialkraft für den betreffenden Querschnitt sei  $P$ , das Biegemoment sei  $M$ .

Wirkte nur die Kraft  $P$  in der Richtung der Axe, so würde dieselbe in allen Punkten des Querschnittes die gleiche axiale Spannung  $N_1 = \frac{P}{F}$  erzeugen, wenn  $F$  den Flächeninhalt des Querschnittes bedeutet. Das Moment  $M$  allein würde nach den Entwicklungen in Art. 86 (S. 62) in verschiedenen Punkten des Querschnittes eine verschiedene axiale Spannung hervorrufen, welche sich für einen Punkt im Abstände  $v$  von der wagrechten Schwerpunktsaxe zu  $N_2 = \frac{Mv}{\mathcal{J}}$  ergibt. Da beide

Wirkungen gleichzeitig vorhanden sein sollen, so wird die wirkliche axiale Spannung in irgend einem Punkte gleich der algebraischen Summe von  $N_1$  und  $N_2$  sein, d. h. es wird sein

$$N = \frac{P}{F} + \frac{Mv}{\mathcal{J}} \dots 62.$$

Mit Hilfe dieses wichtigen Ausdruckes kann die Gleichung der elastischen Linie folgendermassen entwickelt werden.

108.  
Gleichung  
der  
elastischen  
Linie.

Man lege durch einen Punkt  $A$  der Balkenaxe drei Coordinatenachsen, von denen die  $X$ -Axe mit der ursprünglichen Balkenaxe zusammenfalle, die  $Y$ -Axe senkrecht zu derselben in der Kräfteebene, die  $Z$ -Axe senkrecht zur Kräfteebene steht, und betrachte ein Balkenstück zwischen den Ebenen

$II$  und  $III$ , dessen Länge vor der Formänderung  $dx$  war. Die Ebenen  $II$  und  $III$  waren vor der Formänderung parallel und senkrecht zur Balkenaxe und hatten die Abcissen  $x$  und  $x + dx$ ; die Länge einer Faser  $DD'$  in der Höhe  $v$  über der Axe war  $dx$ .

Wir bestimmen nunmehr die Formänderung dieser Faser  $DD'$ . Durch die beiden Punkte der gebogenen Axe  $C_1$  und  $C_1'$  legen wir Ebenen senkrecht zu der gebogenen Axe; der Winkel beider sei  $d\tau$ , der Winkel der durch  $C_1$  gelegten Ebene mit der  $Y$ -Axe sei  $\tau$ . Die einzelnen Punkte der Querschnitte  $II$  und  $III$  werden nach der Biegung allgemein nicht mehr in Ebenen liegen; man kann aber annehmen, dass der Abstand zweier Punkte in der Höhe  $v$  über der Axe alsdann eben so groß sei, wie der Abstand der Normalebene in der Höhe  $v$  über der Axe, d. h. dass stattfindet

$$D_1 D_1' = C_1 C_1' + v d\tau.$$

Nennt man die Verlängerung des Stückes  $C C'$  bei der Formänderung  $d\sigma$ , so ist

$$C_1 C_1' = dx + d\sigma \quad \text{und} \quad D_1 D_1' = dx + d\sigma + v d\tau.$$

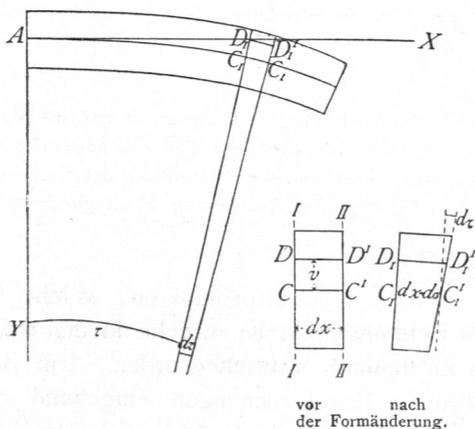
Dies ist die Länge der gebogenen Faser. Die ursprüngliche Länge derselben war  $DD' = dx$ ; folglich ist die Verlängerung

$$D_1 D_1' - DD' = dx + d\sigma + v d\tau - dx = d\sigma + v d\tau$$

und das Verlängerungsverhältniss  $\frac{d\sigma + v d\tau}{dx}$ .

Ist  $N$  die axiale Faserfspannung in dieser Faser, so ist

Fig. 102.



$$\frac{N}{E} = \frac{d\sigma + v d\tau}{dx} = \frac{d\sigma}{dx} + \frac{v d\tau}{dx},$$

$$N = E \frac{d\sigma}{dx} + \frac{E d\tau}{dx} v \dots \dots \dots 63.$$

Nach Gleichung 62 ist aber auch

$$N = \frac{P}{F} + \frac{M}{\mathcal{F}} v.$$

Die Gleichsetzung beider für  $N$  gefundenen Werthe ergibt

$$\frac{P}{F} + \frac{M}{\mathcal{F}} v = E \frac{d\sigma}{dx} + \frac{E d\tau}{dx} v,$$

woraus die beiden Gleichungen folgen:

$$\left. \begin{aligned} E \frac{d\sigma}{dx} &= \frac{P}{F} \\ E \frac{d\tau}{dx} &= \frac{M}{\mathcal{F}} \end{aligned} \right\} \dots \dots \dots 64.$$

Es wird demnach

$$\frac{d\tau}{dx} = \frac{M}{E \mathcal{F}} \dots \dots \dots 65.$$

Nun ist  $\operatorname{tg} \tau = \frac{dy}{dx}$ , sonach  $\frac{d \operatorname{tg} \tau}{dx} = \frac{d\tau}{\cos^2 \tau \cdot dx} = \frac{d^2 y}{dx^2}$ ;

mithin

$$\frac{d\tau}{dx} = \cos^2 \tau \frac{d^2 y}{dx^2}.$$

Bei den hier in Betracht kommenden Formänderungen ist  $\tau$  so klein, daß  $\cos^2 \tau$  unbedenklich gleich 1 gesetzt werden kann, d. h. daß nahezu

$$\frac{d\tau}{dx} = \frac{d^2 y}{dx^2} \dots \dots \dots 66.$$

Wird dieser Werth für  $\frac{d\tau}{dx}$  in Gleichung 65 eingesetzt, so erhält man

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{M}{E \mathcal{F}} \dots \dots \dots 67.$$

Gleichung 67 ist die Differentialgleichung der elastischen Linie. In derselben bedeutet  $M$  das Moment an einer Stelle mit der Abscisse  $x$ , im Allgemeinen also etwas Veränderliches;  $\mathcal{F}$  ist das Trägheitsmoment für die wagrechte Schwerpunktsaxe des Querschnittes an derselben Stelle.

Die Gleichung der elastischen Linie wird durch zweimalige Integration der Gleichung 67 erhalten; bei der Integration ist  $E$  constant. Es wird

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{E} \int \frac{M}{\mathcal{F}} dx + C_1$$

und

$$y = \frac{1}{E} \int \int \frac{M}{\mathcal{F}} (dx)^2 + C_1 x + C_2$$

Bekanntlich ist der Krümmungshalbmesser für eine ebene Curve

$$\rho = \frac{\left[ 1 + \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 \right]^{3/2}}{\frac{d^2 y}{dx^2}}$$

oder, wenn  $\operatorname{tg} \tau = \frac{dy}{dx}$  nur klein ist, angenähert

$$\rho = \frac{1}{\frac{d^2 y}{dx^2}}$$

Danach wird die Gleichung der elastischen Linie auch geschrieben werden können:

$$\frac{1}{\rho} = \frac{M}{E \mathcal{F}} \dots \dots \dots 68.$$

Für  $M = 0$  wird  $\rho = \infty$ , d. h. die elastische Linie eine Gerade. Das Moment  $M$  ist Null an demjenigen Punkte des Balkens, bei welchem es aus dem positiven in den negativen Werth übergeht, also das Vorzeichen wechselt; an diesen Punkten hat sonach die elastische Linie fog. Wendepunkte.