

Badische Landesbibliothek Karlsruhe

Digitale Sammlung der Badischen Landesbibliothek Karlsruhe

Der Maschinenbau

Redtenbacher, Ferdinand

Mannheim, 1862

Erster Fall

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

Dann ist aber vermöge Gleichung (6), Seite 17, wenn man s vernachlässiget:

$$\rho \mathcal{E} = z \varepsilon \dots \dots \dots (2)$$

Durch Elimination von \mathcal{E} mittelst (1) findet man:

$$\frac{1}{\rho} = \frac{M}{\varepsilon E z} \dots \dots \dots (3)$$

oder auch weil für schwache Biegungen, und wenn $d^2 x = 0$ gesetzt wird $\frac{1}{\rho} = \pm \frac{d^2 y}{d x^2}$ ist

$$\pm \frac{d^2 y}{d x^2} = \frac{M}{\varepsilon E z} \dots \dots \dots (4)$$

Kennt man M als Funktion von x , so gibt diese Gleichung durch Integration die Gestalt der Schwerpunktsfaser. Aus (1) folgt:

$$\mathcal{E} = \frac{M}{E} \dots \dots \dots (5)$$

Bestimmt man diejenigen Werthe von x , für welche M ein Maximum wird, so hat man die Stelle bestimmt, wo das Maximum der Spannung eintritt. Wird dieser Werth von x in (5) eingeführt, so erhält man den Werth der Maximalspannung, d. h. den Werth von \mathcal{E}_m .

Wir wollen diese allgemeine Regel auf mehrere Beispiele anwenden.

Erster Fall. Ein Stab ist an dem einen seiner Enden eingespannt, am andern Ende belastet. Das Gewicht desselben sei p und soll berücksichtigt werden. Fig. 1, Tafel III.

Wählt man das freie Ende o zum Anfangspunkt eines Coordinatensystems und setzt $on = x$, $mn = y$, so ist annähernd $p \frac{x}{1}$ das Gewicht des Stabstückes mo und es ist ferner $p \frac{x}{1} \times \frac{x}{2}$ annähernd das Moment dieses Gewichtes in Bezug auf die durch m gehende Axe. Die Momentensumme der Kräfte, die den Stab bei m zu brechen streben, ist demnach $M = Px + \frac{p}{1} \frac{x^2}{2}$. Die Gleichung der Schwerpunktsfaser ist demnach vermöge (4):

$$-\frac{d^2 y}{d x^2} = \frac{1}{\varepsilon E z} \left(Px + \frac{p}{1} \frac{x^2}{2} \right)$$

Das Zeichen — ist genommen, weil die Kurve ihre concave Seite der Abscissenlinie zuwendet. Das erste Integrale dieser Gleichung ist:

$$-\frac{d y}{d x} = \frac{1}{E z} \left(\frac{1}{2} P x^2 + \frac{1}{6} \frac{P}{l} x^3 \right) + \text{Const}$$

Für $x = \overline{0 n_1} = l$ (annähernd) ist $\frac{d y}{d x} = 0$ (genau) demnach:

$$0 = \frac{1}{E z} \left(\frac{1}{2} P l^2 + \frac{1}{6} \frac{P}{l} l^3 \right) + \text{Const}$$

Die Differenz dieser Ausdrücke gibt:

$$\frac{d y}{d x} = \frac{1}{E z} \left[\frac{1}{2} P (l^2 - x^2) + \frac{1}{6} \frac{P}{l} (l^3 - x^3) \right]$$

Das Integrale dieser Gleichung ist:

$$y = \frac{1}{E z} \left[\left(\frac{1}{2} P l^2 + \frac{1}{6} P l^3 \right) x - \frac{1}{6} P x^3 - \frac{1}{24} \frac{P}{l} x^4 \right] \dots (6)$$

Eine Constante ist nicht hinzuzufügen, weil für $x = 0$ auch $y = 0$ wird. Dies ist die Gleichung der Axenfaser. Für $x = l$ wird $y = m_1$, $n_1 = f$ und man findet:

$$f = \frac{l^3}{E z} \left[\frac{1}{3} P + \frac{1}{8} P \right] \dots (7)$$

Das Biegemoment M wird ein Maximum für $x = l$ und ist:
 $M_m = P l + \frac{P l^2}{2}$.

Die Maximalspannung an der Befestigungsstelle ist demnach vermöge (5):

$$\sigma_m = \frac{P l + \frac{P}{2} l}{E} \dots (8)$$

Zweiter Fall. Der Stab liegt mit beiden Enden auf Unterstützungen, ist in der Mitte belastet und hat ein Gewicht p . Fig. 2, Tafel III.

Es sei z_1 die Entfernung der Stützpunkte, $2P$ die Belastung in der Mitte, so ist $P + \frac{1}{2} p$ der Druck, welchen jeder Stützpunkt