



UNIVERSITÄTS-  
BIBLIOTHEK  
PADERBORN

# **Die Statik im Stahlbetonbau**

**Beyer, Kurt**

**Berlin [u.a.], 1956**

Grundlagen der Lösung

---

[urn:nbn:de:hbz:466:1-74292](https://nbn-resolving.org/urn:nbn:de:hbz:466:1-74292)

schiebungs- und Spannungszustand an den beiden Rändern bestimmt werden müssen. Da jedoch die Wirkung aus den Randstörungen schnell abklingt, genügt bei offenen Kegelschalen mit  $5r_1 < r_2$  eine Näherungslösung, bei welcher die Integrationskonstanten  $C_1, \psi_1$  zunächst ebenso wie bei der geschlossenen Kegelschale für  $C_2 = 0, \psi_2 = 0$  bestimmt werden, um sie bei der Berechnung der Integrationskonstanten  $C_2, \psi_2$  aus der vollständigen Lösung mit den Bedingungen am Rande  $y = a$  zu verwenden.

Um die elastischen Eigenschaften der Kegelschale mit denjenigen der Zylinderschale zu vergleichen, können die allgemeinen Differentialgleichungen für die Spannungen und Verschiebungen auf S. 774 nach F. Kann auch dadurch vereinfacht werden, daß die Biegesteifigkeit der Schale im Breitenschnitt, die Quersummenziehung des Baustoffs und die Verschiebung  $v$  des Breitenschnittes in Richtung der  $y$ -Achse vernachlässigt werden ( $M_\beta = 0, \mu = 0, v = 0$ ). In diesem Falle folgt aus den Gleichgewichtsbedingungen auf S. 774

$$\left. \begin{aligned} (M_y y)'' = (Q_y y)' = -N_\beta \operatorname{tg} \alpha - p_z y \quad \text{und mit } N_\beta = -D \frac{w}{y} \operatorname{tg} \alpha \\ B (y w'')'' + w \frac{D \operatorname{tg}^2 \alpha}{y} - p_z y = 0. \end{aligned} \right\} (1227)$$

Diese Differentialgleichung der Biegelinie des Meridians zerfällt nach H. Reißner in zwei Differentialgleichungen zweiter Ordnung, die mit Zylinderfunktionen integriert werden können.

Um die mathematischen Schwierigkeiten bei der Integration der Differentialgleichungen (1207) und (1209) zu umgehen, können die Ableitungen der Funktionen  $\vartheta, Q_y, y^2 Q_y''$  in den Differentialgleichungen (1213) und in den Differentialbeziehungen (1221) der Schnittkräfte nach S. 130 durch Differenzenquotienten ersetzt werden, so daß fünfgliedrige Differenzgleichungen entstehen. Diese werden für die Intervallgrenzen einer Aufteilung des Integrationsbereichs  $l - a$  in Strecken  $\Delta y$  angeschrieben und bilden zusammen mit den Randbedingungen in den Breitenschnitten  $y = a$  und  $y = l$  einen vollständigen Ansatz zur eindeutigen Berechnung der Unbekannten. Die Rechenvorschrift dient auf S. 789 zur Untersuchung des Spannungszustandes einer Zylinderschale mit veränderlicher Wanddicke.

Dubois, F.: Über die Festigkeit der Kegelschale. Diss. Zürich 1917. — Honegger, E.: Festigkeitsberechnung von Kegelschalen mit linear veränderlicher Wandstärke. Luzern 1919. — Kann, F.: Kegelförmige Behälterböden, Dächer und Silotrichter. Forscherarb. Eisenbeton Heft 29. Berlin 1921.

c) Die Zylinderschale. Grundlagen der Lösung. Die allgemeinen Beziehungen (1177) zwischen Verzerrung und Verschiebung der Mittelfläche werden durch die geometrischen Eigenschaften der Zylinderschale  $R_\beta = \infty, R_\beta d\alpha = dy, \alpha = 90^\circ, \operatorname{ctg} \alpha = 0, R_\alpha = a = \operatorname{const}$  vereinfacht. Mit der Abkürzung  $(\ )'$  für  $d(\ )/dy$  ist nach (1177)

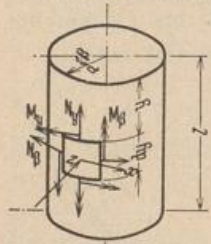


Abb. 816.

$$\left. \begin{aligned} \varepsilon_\alpha = \varepsilon_y = v', \quad \varepsilon_\beta = -\frac{w}{a}, \quad \varkappa_\alpha = \varkappa_y = \vartheta', \quad \varkappa_\beta = 0, \\ \vartheta = w' = -a \left( \frac{N_\beta - \mu N_y}{E h} \right)', \end{aligned} \right\} (1228)$$

so daß die Schnittkräfte nach dem Hookeschen Gesetz (1176) folgendermaßen angeschrieben werden können:

$$\left. \begin{aligned} N_y = D \left( v' - \mu \frac{w}{a} \right), \quad N_\beta = D \left( -\frac{w}{a} + \mu v' \right), \quad M_y = -B \vartheta', \quad M_\beta = -\mu B \vartheta', \\ D = \frac{E h}{1 - \mu^2}, \quad B = \frac{E h^3}{12 (1 - \mu^2)}. \end{aligned} \right\} (1229)$$



Sie unterliegen den Gleichgewichtsbedingungen (1178)

$$N'_v + p_v = 0, \quad Q'_v + \frac{N_\beta}{a} + p_z = 0, \quad M'_v - Q_v = 0. \quad (1230)$$

Lösung für unveränderliche Wandstärke  $h$ . Die Steifigkeit  $D$  der Schale gegen Dehnung und ihre Steifigkeit  $B$  gegen Biegung sind konstant. In diesem Falle liefert die dritte Gleichgewichtsbedingung (1230) und die Zusammenfassung der ersten beiden Gleichgewichtsbedingungen in Verbindung mit (1228) und (1229) zwei simultane totale Differentialgleichungen.

$$\vartheta'' = -\frac{Q_v}{B}, \quad Q''_v = \frac{D(1-\mu^2)}{a^2} \vartheta - p'_z + \frac{\mu}{a} p_v. \quad (1231)$$

Durch die Elimination der einen Unbekannten entsteht die Differentialgleichung für die andere.

$$\left. \begin{aligned} \vartheta^{IV} + \frac{4}{L^4} \vartheta &= \frac{1}{B} \left( p'_z - \frac{\mu}{a} p_v \right), & Q^{IV}_v + \frac{4}{L^4} Q_v &= - \left( p'_z - \frac{\mu}{a} p_v \right)'' \\ \frac{1}{L^4} &= \frac{3(1-\mu^2)}{h^2 \cdot a^2}. \end{aligned} \right\} \quad (1232)$$

Die Verknüpfung von  $M'_v = Q'_v$  mit den übrigen Gleichgewichts- und Verträglichkeitsbedingungen liefert die Differentialgleichung der Biegelinie des Meridians

$$w^{IV} + \frac{4}{L^4} w = \frac{1}{B} \left( p_z + \mu \frac{N_v}{a} \right), \quad N_v = - \int p_v dy + C. \quad (1233)$$

Die vollständige Lösung der Differentialgleichungen für  $Q_v$  oder  $w$  besteht aus einem von der Belastung  $p_v, p_z$  abhängigen partikulären Integral  $Q_{v0}, w_0$  der inhomogenen Gleichung und aus der allgemeinen Lösung  $\bar{Q}_v, \bar{w}$  der homogenen Gleichung mit vier Integrationskonstanten.

$$Q_v = Q_{v0} + \bar{Q}_v \quad w = w_0 + \bar{w}. \quad (1234)$$

Flüssigkeitsfüllung:

$$p_v = 0, \quad N_v = 0, \quad p_z = -\gamma y, \quad Q_{v0} = 0, \quad w_0 = -\frac{L^4}{4B} \gamma y = -\frac{a^2}{Eh} \gamma y. \quad (1235)$$

Füllgut im Sinne von S. 14:

$$\left. \begin{aligned} p_v = 0, \quad N_v = 0, \quad p_z &= -p_{s, \max} (1 - e^{-y/y_0}), & Q_{v0} &= \frac{p_{s, \max} y_0}{1 + 4 \left( \frac{y_0}{L} \right)^4} e^{-y/y_0}, \\ w_0 &= -p_{s, \max} \left[ \frac{a^2}{Eh} - \frac{1}{B} \frac{y_0^4}{1 + 4 \left( \frac{y_0}{L} \right)^4} e^{-y/y_0} \right]. \end{aligned} \right\} \quad (1236)$$

Die homogenen Differentialgleichungen

$$\frac{d^4 \bar{Q}_v}{d(y/L)^4} + 4 \bar{Q}_v = 0 \quad \text{oder} \quad \frac{d^4 \bar{w}}{d(y/L)^4} + 4 \bar{w} = 0 \quad (1237)$$

sind auf S. 769 gelöst worden. Das Ergebnis  $\bar{Q}_v, \bar{w}$  unterscheidet sich allein durch die Bedeutung der Integrationskonstanten. Sind diese aus den Randbedingungen bestimmt worden, so lassen sich alle Komponenten des Spannungs- und Verschiebungszustandes anschreiben. Aus  $Q_v(y)$  wird

$$\left. \begin{aligned} N_v &= - \int p_v dy + C, & E h w &= a^2 (Q'_v + p_z) + \mu a N_v, \\ N_\beta &= -a (Q'_v + p_z), & E h \vartheta &= a^2 (Q''_v + p'_z) - \mu a p_v. \end{aligned} \right\} \quad (1238)$$

Aus  $w(y)$  folgt

$$\left. \begin{aligned} N_v &= - \int p_v dy + C, & N_\beta &= -E h \frac{w}{a} + \mu N_v, & \vartheta &= w', \\ M_v &= -B w'', & M_\beta &= -\mu B w'', & Q_v &= -B w'''. \end{aligned} \right\} \quad (1239)$$