

Fig. 316.

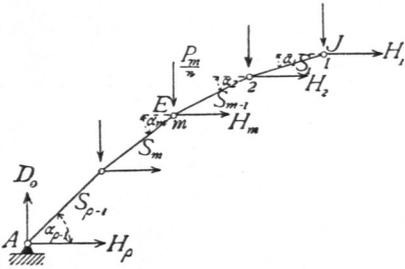
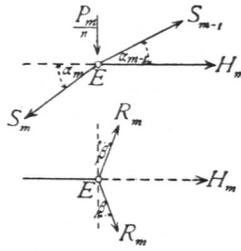


Fig. 317.



im Gleichwichte: die Spannungen der Sparren S_{m-1} und S_m , die Laft $\frac{1}{n} P_m$, endlich die beiden Ringspannungen R_m . Letztere sind einander, der Symmetrie wegen, gleich und haben in der wagrechten Ebene des m -ten

Ringes die Mittelkraft H_m . Die algebraische Summe der den Punkt E ist gleich Null; mithin

$$0 = \frac{1}{n} P_m + S_m \sin \alpha_m - S_{m-1} \sin \alpha_{m-1},$$

woraus

$$S_m = \frac{S_{m-1} \sin \alpha_{m-1}}{\sin \alpha_m} - \frac{1}{n} \frac{P_m}{\sin \alpha_m}.$$

Für den ersten Knotenpunkt, den Knotenpunkt am Laternenringe, für \mathcal{F} , ist $S_{m-1} = 0$; mithin folgt der Reihe nach für $m = 1, 2, 3 \dots$

$$S_1 = -\frac{1}{n} \frac{P_1}{\sin \alpha_1}; \quad S_2 = -\frac{1}{n} \frac{P_1 \sin \alpha_1}{\sin \alpha_1 \sin \alpha_2} - \frac{1}{n} \frac{P_2}{\sin \alpha_2} = -\frac{P_1 + P_2}{n \sin \alpha_2};$$

$$S_3 = -\frac{P_1 + P_2}{n \sin \alpha_2} \frac{\sin \alpha_2}{\sin \alpha_3} - \frac{1}{n} \frac{P_3}{\sin \alpha_3} = -\frac{P_1 + P_2 + P_3}{n \sin \alpha_3},$$

oder allgemein

$$S_m = -\frac{1}{n \sin \alpha_m} \sum_1^m (P) \dots \dots \dots 327.$$

Eben so ergibt sich die Spannung in den Sparren für eine Belaftung durch das Eigengewicht zu

$$S_1' = -\frac{G_1}{n \sin \alpha_1}; \quad S_2' = -\frac{(G_1 + G_2)}{n \sin \alpha_2}; \dots S_m' = -\frac{\sum_1^m (G)}{n \sin \alpha_m} \dots 328.$$

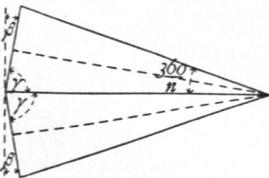
γ) Spannungen in den Ringen. Die Gleichgewichtsbedingung, nach welcher die algebraische Summe der wagrechten Kräfte im Punkte E gleich Null ist, lautet (Fig. 317):

$$0 = H_m + S_{m-1} \cos \alpha_{m-1} - S_m \cos \alpha_m, \text{ woraus } H_m = S_m \cos \alpha_m - S_{m-1} \cos \alpha_{m-1}.$$

Da H_m die Mittelkraft der beiden Ringspannungen R_m ist, so ergibt sich

$$H_m = 2 R_m \sin \beta, \text{ woraus } R_m = \frac{H_m}{2 \sin \beta}. \text{ Nun ist (Fig. 318) } \beta = \frac{360}{2n} = \frac{\pi}{n},$$

Fig. 318.



fonach $R_m = \frac{H_m}{2 \sin \frac{\pi}{n}}$. Wird in diese Gleichung der

für H_m gefundene Werth eingesetzt, so folgt

$$R_m = \frac{S_m \cos \alpha_m - S_{m-1} \cos \alpha_{m-1}}{2 \sin \frac{\pi}{n}} \dots \dots 329.$$

Wir bestimmen nach Gleichung 329 die Ringspannung durch das Eigengewicht und die Maximal- und Minimal-Ringspannung durch zufällige Belaftung.

Durch das Eigengewicht wird

$$R_m^g = \frac{-\frac{\sum_1^m (G) \cos \alpha_m}{n \sin \alpha_m} + \frac{\sum_1^{m-1} (G) \cos \alpha_{m-1}}{n \sin \alpha_{m-1}}}{2 \sin \frac{\pi}{n}},$$

$$R_m^g = -\frac{\sum_1^m (G) \cotg \alpha_m - \sum_1^{m-1} (G) \cotg \alpha_{m-1}}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \dots \dots \dots 330.$$

Man erhält

für den Laternenring ($m = 1$):	$R_1^g = -\frac{G_1 \cotg \alpha_1}{2 n \sin \frac{\pi}{n}};$	}	331.
für den Ring 2 ($m = 2$):	$R_2^g = -\frac{(G_1 + G_2) \cotg \alpha_2 - G_1 \cotg \alpha_1}{2 n \sin \frac{\pi}{n}};$		
für den Ring 3 ($m = 3$):	$R_3^g = -\frac{(G_1 + G_2 + G_3) \cotg \alpha_3 - (G_1 + G_2) \cotg \alpha_2}{2 n \sin \frac{\pi}{n}};$		
	etc.		

Für den Mauerring ist S_m , also das erste Glied im Zähler gleich Null; mithin, wenn für den Auflagerpunkt $m = \rho$ ist,

$$R_\rho^g = \frac{\sum_1^{\rho-1} (G) \cotg \alpha_{\rho-1}}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} = \frac{(G_1 + G_2 + \dots + G_{\rho-1}) \cotg \alpha_{\rho-1}}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \dots \dots \dots 332.$$

Um die durch zufällige Belaftung erzeugten Ringspannungen zu ermitteln, setzen wir in die Gleichung 329 die Werthe für S_m und S_{m-1} ein. Es soll $\mathfrak{S}_1^m (P)$ die zwischen den Knotenpunkten 1 und m befindlichen zufälligen Lasten bezeichnen, wobei \mathfrak{S} ausdrückt, dass nicht alle Knotenpunkte 1 — m belaftet zu sein brauchen; im Gegenfatz dazu soll $\sum_1^m (P)$ andeuten, dass alle Knotenpunkte von 1 bis m belaftet sind. Man erhält demnach allgemein für zufällige Belaftung aus Gleichung 329

$$R_m = -\frac{\mathfrak{S}_1^m (P) \cotg \alpha_m - \mathfrak{S}_1^{m-1} (P) \cotg \alpha_{m-1}}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \dots \dots \dots 333.$$

Diese Gleichung ermöglicht die Feststellung der für die einzelnen Ringe ungünstigsten Belaftungen (unter Voraussetzung der Belaftung ganzer Zonen) und die Ermittlung der grössten Druck- und Zugspannungen in den Ringen. Der grösste Druck wird stattfinden, wenn im Zähler das erste Glied möglichst groß, das zweite Glied möglichst klein ist. Jede Belaftung eines der Knotenpunkte 1 bis $(m - 1)$ hat fowohl ein Wachsen des ersten, wie des zweiten Gliedes zur Folge; da aber $\cotg \alpha_{m-1}$ stets grösser ist, als $\cotg \alpha_m$, so wächst das zweite Glied mehr, als das erste, d. h. jede Belaftung des Knotenpunktes 1 bis $(m - 1)$ verringert den Druck,

vergrößert also den Zug. Die Belastung des Knotenpunktes m vergrößert nur das erste Glied, also den Druck. Die Belastung der außerhalb des m -ten Ringes liegenden Ringe ist nach der Gleichung ohne Einfluss auf die Spannung im m -ten Ringe. Daraus folgt, dass in den Stäben eines Ringes (des m -ten) der größte Druck stattfindet, wenn die Knotenpunkte 1 bis $(m - 1)$ unbelastet, die zum Ringe gehörigen Knotenpunkte dagegen belastet sind. Da die Belastung der äußeren Ringe ohne Einfluss ist, so kann man sagen: Größter Druck findet statt, wenn der innere Kuppeltheil unbelastet, der äußere Kuppeltheil, einschliesslich des betrachteten Ringes, belastet ist. Daraus folgt dann weiter, dass grösster Zug in den Stäben des m -ten Ringes auftritt, wenn nur der innere Kuppeltheil, ausschliesslich der Zone, zu welcher der m -te Ring gehört, belastet ist. Die hier gefundenen Ergebnisse stimmen demnach mit den in Art. 241 (S. 226) gemachten Annahmen über die ungünstigsten Belastungen überein. Man erhält

$$R_m^{\phi \min} = -\frac{P_m \cotg \alpha_m}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad \text{und} \quad R_m^{\phi \max} = \frac{\sum_1^{m-1} (P) (\cotg \alpha_{m-1} - \cotg \alpha_m)}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad . \quad . \quad 334.$$

Es ergibt sich

$$\left. \begin{aligned} \text{für den Laternenring } (m = 1): \quad R_1^{\phi \min} &= -\frac{P_1 \cotg \alpha_1}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad \text{und} \quad R_1^{\phi \max} = 0; \\ \text{für } m = 2: \quad R_2^{\phi \min} &= -\frac{P_2 \cotg \alpha_2}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad \text{und} \quad R_2^{\phi \max} = \frac{P_1 (\cotg \alpha_1 - \cotg \alpha_2)}{2 n \sin \frac{\pi}{n}}, \\ \text{für } m = 3: \quad R_3^{\phi \min} &= -\frac{P_3 \cotg \alpha_3}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad \text{und} \quad R_3^{\phi \max} = \frac{(P_1 + P_2) (\cotg \alpha_2 - \cotg \alpha_3)}{2 n \sin \frac{\pi}{n}}, \\ &\text{etc.} \end{aligned} \right\} 335.$$

$$\text{für den Mauerring: } R_{\rho}^{\phi \min} = 0 \quad \text{und} \quad R_{\rho}^{\phi \max} = \frac{(P_1 + P_2 + \dots + P_{\rho-1}) \cotg \alpha_{\rho-1}}{2 n \sin \frac{\pi}{n}} \quad . \quad 336.$$

δ) Spannungen in den Diagonalen. Neben dem Durchmesser, welcher für die ungünstigste Diagonalenbelastung die belastete und unbelastete Kuppelhälfte trennt, liegt ein belasteter und ein unbelasteter Sparren. Nehmen wir nun an, dass die Spannung im ersteren so groß ist, als wenn die ganze Kuppel voll belastet wäre, im zweiten so groß, als wenn die ganze Kuppel nur durch das Eigengewicht belastet wäre, und machen wir die im Knotenpunkte anschließende Diagonale stark genug, um den ganzen Spannungsunterschied zu übertragen, so wird dieselbe jedenfalls zu stark, ist also als ausreichend zu betrachten.

Im obersten Sparrenstück sind die größten und kleinsten Druckspannungen bezw.

$$S_{1 \max} = -\frac{P_1 + G_1}{n \sin \alpha_1} \quad \text{und} \quad S_{1 \min} = -\frac{G_1}{n \sin \alpha_1}.$$

Die Differenz beider Spannungen ist $\Delta_1 = -\frac{P_1}{n \sin \alpha_1}$. Dieselbe soll durch die Diagonale übertragen werden; es ist also nahezu, wenn der Winkel zwischen Diagonale und belastetem Sparren γ_1 genannt wird, $Y_1 \cos \gamma_1 = -\Delta$, daher

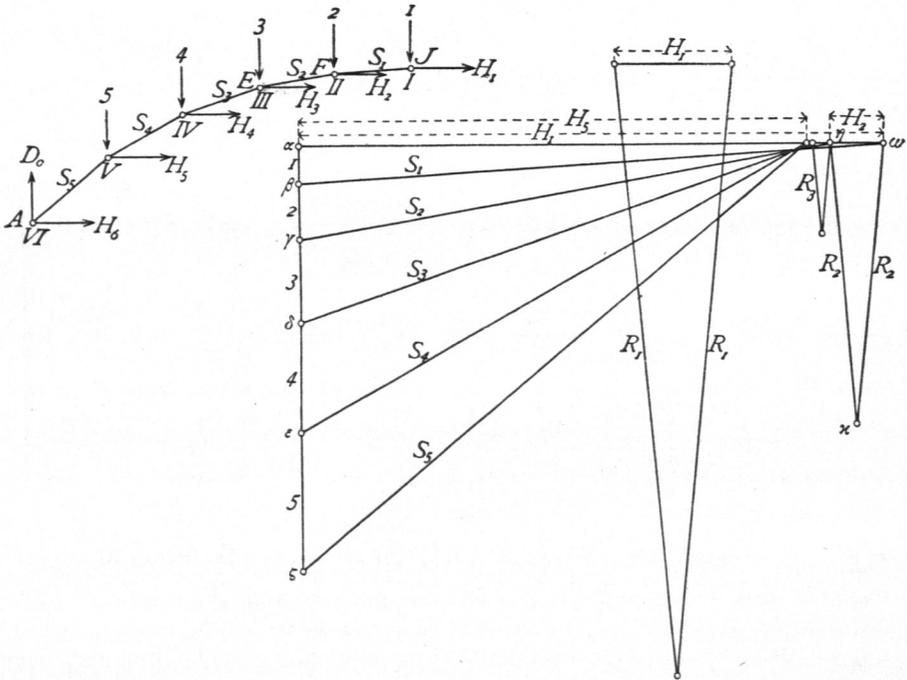
$$\left. \begin{aligned} Y_1 &= \frac{P_1}{n \sin \alpha_1 \cos \gamma_1}, & Y_2 &= \frac{P_1 + P_2}{n \sin \alpha_2 \cos \gamma_2} \\ Y_3 &= \frac{P_1 + P_2 + P_3}{n \sin \alpha_3 \cos \gamma_3}, & Y_4 &= \frac{P_1 + P_2 + P_3 + P_4}{n \sin \alpha_4 \cos \gamma_4} \end{aligned} \right\} \dots \dots 337.$$

242.
Graphische
Ermittlung
der Stab-
spannungen.

Auf graphischem Wege lassen sich die Spannungen in den einzelnen Stäben einer Kuppel in folgender Weise ermitteln.

α) Sparrenspannungen durch das Eigengewicht. Die Lasten in den einzelnen Knotenpunkten seien 1, 2, 3, 4, 5 (Fig. 319); man trage dieselben zu einem Kraftpolygon $\alpha \beta \gamma \delta \epsilon \zeta$ an einander. Im Knotenpunkte F wirkt 1 , die Sparrenspannung S_1 und die Mittelkraft H_1 der Ringspannungen R_1 . Die Zerlegung der Kraft 1 nach den beiden Richtungen von S_1 und H_1 ergibt $\beta \omega = S_1$, $\omega \alpha = H_1$. Am Knotenpunkt F wirken nun 2, S_1 , S_2 und H_2 ; bekannt sind jetzt 2 und S_1 ; man erhält $\gamma \eta = S_2$, $\eta \omega = H_2$. Eben so ergeben sich die übrigen Sparrenspannungen.

Fig. 319.



β) Spannungen in den Sparren durch zufällige Belastung. Die Construction ist in gleicher Weise, wie unter α vorzunehmen, nachdem die in den einzelnen Knotenpunkten wirkenden zufälligen Lasten genau wie oben aufgetragen und behandelt sind.

γ) Ringspannungen durch das Eigengewicht. Die Zerlegung der für diese Belastung gefundenen Werthe von H ergibt ohne Schwierigkeit die Werthe für R_1^g, R_2^g, \dots , wie in Fig. 319 gezeichnet. Die Construction empfiehlt sich für die vorliegende Ermittlung nicht sehr, weil sie der spitzen Schnittwinkel wegen nur ungenaue Resultate giebt, die Schnittpunkte vielfach nicht mehr auf die Zeichensfläche fallen. So ist H_1 in Fig. 319 im fünffach verkleinerten Maßstabe aufgetragen, um R_1 zu construiren.

δ) Ringspannungen durch zufällige Belastung. Maximalspannung im Ringe II findet statt, wenn nur die Ringzone I belastet ist. Es sei (Fig. 320a) $a b = \frac{P_1}{n}$; alsdann wird $b f = S_1$, $f a = H_1$.

Im Knotenpunkt F (Fig. 321) sind S_1, S_2 und H_2 im Gleichgewicht, d. h. das Kräfte-dreieck für Punkt F wird $b g f$. Darin ist $H_2 = g f$ und $g i = i f = R_2^g_{max}$.

Fig. 320.

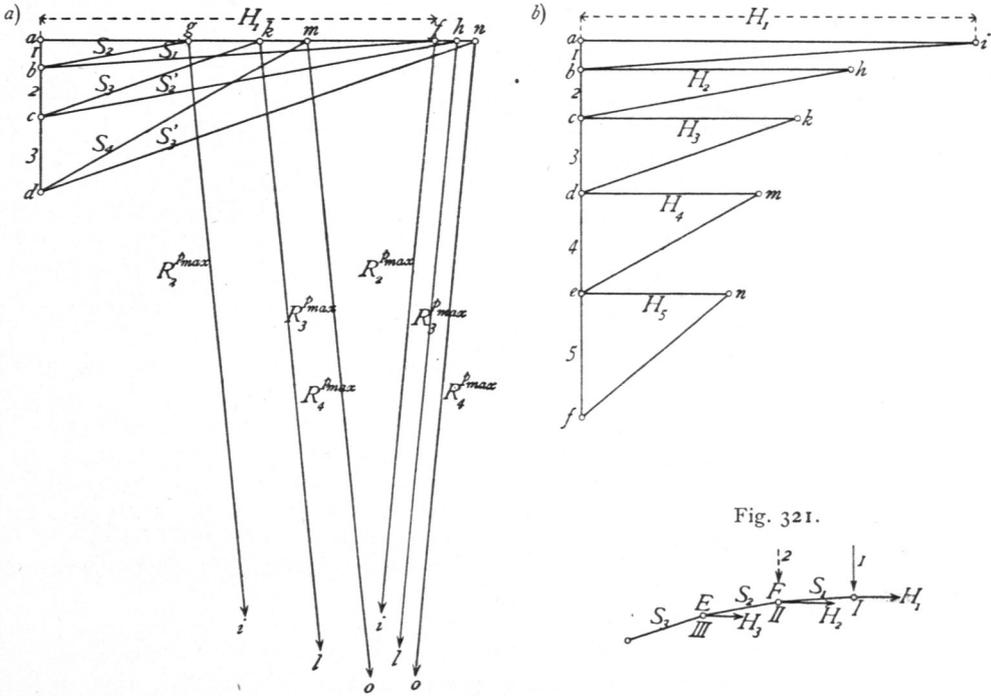
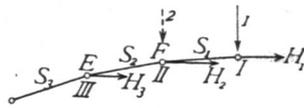


Fig. 321.



Im Ringe III ist Maximalspannung, wenn die Zonen zu den Ringen I und II belaftet sind; alsdann wirken in F die Kräfte $S_1 = fb$, $z = bc = \frac{P_2}{n}$, S_2' und H_2' . Man erhält leicht $H_2' = hf$, $S_2' = ch$. In E findet dann S_2' , S_3 und H_3 im Gleichgewicht und $H_3 = kh$, woraus $R_3^P \max = kl = lh$. Eben so wird $R_4^P \max = on = mo$ etc.

Minimalspannung im Ringe I findet bei voller Kuppelbelaftung statt; alsdann wirkt in F die Kraft $I = \frac{P_1}{n}$, und es wird, wenn (Fig. 320b) $ab = I$ ist, $ia = H_1$. Die Zerlegung in die beiden Ringspannungen ist dann in gleicher Weise wie oben vorzunehmen. Für Ring II findet Minimalspannung bei einer Belaftung der Zonen II, III, IV statt; I ist unbelaftet; mithin ist S_1 alsdann gleich Null (siehe Gleichung 327). Ist $bc = \frac{P_2}{n} = z$, so wird $hb = H_2$. Eben so wird weiter für die Minimalbelaftungen der einzelnen Ringe $H_3 = kc$, $H_4 = md$, $H_5 = ne$.

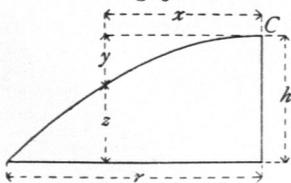
ε) Die Construction der Spannungen in den Diagonalen ist so einfach, dass dieselbe nicht weiter gezeigt zu werden braucht.

3) Erzeugende Kuppelcurve.

Die erzeugende Curve ist in den meisten Fällen eine Parabel (Fig. 322) der Gleichung $y = \frac{hx^2}{r^2}$, bei welcher der Anfangspunkt der Coordinaten im Scheitel C

243.
Parabel-
Kuppel.

Fig. 322.



liegt, die halbe Spannweite gleich r , die Pfeilhöhe gleich h gesetzt ist, oder eine cubische Parabel der Gleichung $y = \frac{hx^3}{r^3}$. Letztere Curvenform hat den Vortheil, dass in den Zwischenringen bei gleichmäßig verteilter Belaftung die Spannung Null herrscht und dass