

$$N_{max} = \frac{2 P}{3 x b} .$$

In ganz derselben Weise kann man die Unterfuchung für eine Anzahl von Fugen führen.

2) Pfeiler. Die Stabilitätsunterfuchung eines zwischen zwei Gewölben befindlichen Mittelpfeilers wird entsprechend vorgenommen.

Die Punkte  $E$  können auch leicht graphisch ermittelt werden, indem man  $R$  mit  $G_1$  zu  $R'$  zusammensetzt und in gleicher Weise weiter für die verschiedenen Fugen verfährt.

### 3. Kapitel.

## Kreuz- und Kuppelgewölbe.

### a) Kreuzgewölbe.

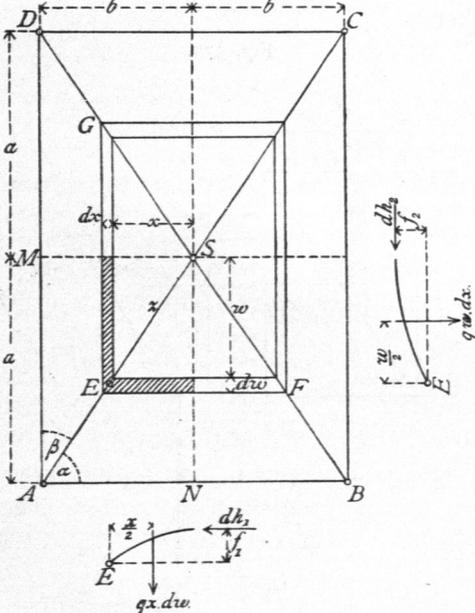
Die Einwölbung erfolgt beim Kreuzgewölbe bekanntlich entweder so, daß die Lagerfugen parallel zu den Längsaxen der einzelnen Kappen laufen, aus denen das Kreuzgewölbe besteht, oder so, daß sie im Grundriß senkrecht oder nahezu senkrecht zu den Graten verlaufen. Das statische Verhalten ist bei den beiden Anordnungen verschieden.

278.  
Lagerfugen.

1) Die Lagerfugen laufen zu den Längsaxen der Kappen parallel. Bei den hier vorzunehmenden Berechnungen soll die vereinfachende, mit der Wirklichkeit genügend genau übereinstimmende Annahme einer über die Grundfläche gleichmäßig vertheilten Belastung  $g$  auf die Flächeneinheit gemacht werden. Für die Ermittlung der Seilcurve und damit auch des Horizontalschubes werden stets drei Punkte angenommen werden. Die gefundenen Horizontalschübe sind nur dann richtig, wenn die drei Punkte in jedem Gewölbetheil richtig angenommen sind. Es können dann nach Obigem auch leicht die Größt- und Kleinstwerthe der Horizontalschübe ermittelt werden.

279.  
Lagerfugen parallel zur Axe der Kappen.

Fig 368.



Die gefundenen Horizontalschübe sind nur dann richtig, wenn die drei Punkte in jedem Gewölbetheil richtig angenommen sind. Es können dann nach Obigem auch leicht die Größt- und Kleinstwerthe der Horizontalschübe ermittelt werden.

Der nachfolgenden Unterfuchung soll ein Kreuzgewölbe über rechteckigem Raume zu Grunde gelegt werden; die Anwendung für ein solches mit quadratischem Grundriß ist dann leicht.

Zerlegt man jede Kappe durch senkrecht zur Längsaxe gelegte, lothrechte Ebenen in einzelne Streifen, welche im Grundriß Paralleltrapeze bilden (Fig. 368), und betrachtet zwei solche Streifen  $GE$  und  $EF$ , welche sich im Punkte  $E$  des Grates treffen, so ergeben sich die auf diese Streifen in ihren Scheiteln übertragenen Horizontalschübe folgendermaßen. Bezeichnet man die Pfeilhöhen der Seilcurven in

den Streifen bezw. mit  $f_1$  und  $f_2$ , die Horizontalfchübe mit bezw.  $dh_1$  und  $dh_2$ , fo erhält man nach Fig. 368

$$dh_1 = \frac{q x^2 dw}{2f_1} \quad \text{und} \quad dh_2 = \frac{q w^2 dx}{2f_2} \quad \dots \quad 377.$$

Der Punkt  $E$  ift der gemeinfame Kämpferpunkt für die beiden Bogen  $GE$  und  $EF$ ; die in diefem Punkte auf den Gratabogen von den beiden Bogen übertragenen Kräfte haben je eine wagrechte Seitenkraft, welche  $dh_1$ , bezw.  $dh_2$  ift, und eine lothrechte Seitenkraft, deren Größen

$$dv_1 = qx dx \quad \text{und} \quad dv_2 = qw dx$$

find. Die lothrechten Seitenkräfte addiren fich einfach in  $E$  zu einer abwärts wirkenden Kraft:

$$v = q(x dx + w dx).$$

$v$  ift also gleich dem halben Gewichte der anschließenden Streifen (gleich dem Gewichte der in Fig. 368 fchraffirten Fläche). Die beiden wagrechten Kräfte zerlegen fich (Fig. 369) in je eine Seitenkraft, welche in die Richtung der Diagonalen  $AC$  fällt, und in eine Seitenkraft fenkrecht zu der erfteren. Soll die Mittelkraft von  $dh_1$  und  $dh_2$  in die lothrechte, durch die Diagonale gelegte Ebene fallen, fo müffen fich die zuletzt genannten Seitenkräfte  $dh_1 \sin \alpha$  und  $dh_2 \cos \alpha$  aufheben; es muß also

$$dh_1 \sin \alpha = dh_2 \cos \alpha$$

fein, woraus

$$\text{tg } \alpha = \frac{dh_2}{dh_1} = \frac{w^2 dx \cdot f_1}{x^2 dw \cdot f_2}.$$

Nun ift

$$w = x \text{ tg } \alpha \quad \text{und} \quad dw = \text{tg } \alpha \, dx,$$

daher

$$\text{tg } \alpha = \frac{x^2 \text{tg }^2 \alpha \cdot dx \cdot f_1}{x^2 \text{tg } \alpha \cdot dx \cdot f_2} = \text{tg } \alpha \frac{f_1}{f_2}.$$

Damit obige Bedingung erfüllt fei, muß daher

$$\frac{f_1}{f_2} = 1, \quad \text{d. h.} \quad f_1 = f_2$$

fein. Soll also die Mittelkraft beider Horizontalkräfte im Grundriß in die Richtung der Diagonalen fallen, fo find für die Seilcurven der beiden zusammengehörigen Streifen gleiche Pfeilhöhen einzuführen.

Betrachtet man nun ein Viertel des Gewölbes (Fig. 370), und zwar das Stück  $MSNA$ , fo wirken auf daffelbe die Belastung  $q$  für die Einheit der Grundfläche, also im Ganzen  $G = qab$  im Schwerpunkte  $O$  des Rechteckes  $MSNA$ ; außerdem wirken in den Scheiteln der einzelnen Gewölbefstreifen die Kräfte  $dh_1$ , bezw.  $dh_2$ , endlich der Kämpferdruck auf den Gratabogen in  $A$ . Diefe Kräfte müffen den Ge-

Fig. 369.

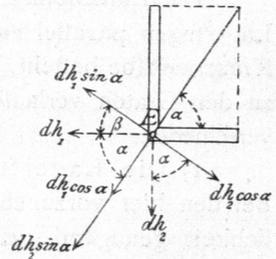
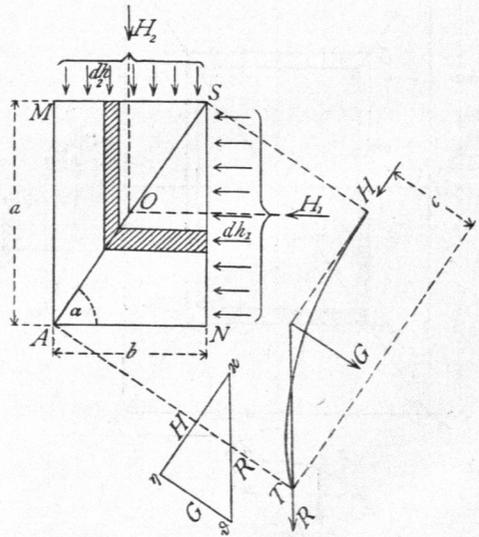


Fig. 370.



wölbetheil im Gleichgewicht halten. Die den einzelnen Streifen entsprechenden Seilcurven sind, weil die Belastungen gleichmäÙig über die wagrechte Projection vertheilt sind, Parabeln, und man kann annehmen, daÙ sich in allen Streifen deselben Gewölbetheiles (*ASB*, bezw. *ASD* in Fig. 368) dieselbe Seilcurve bildet. Dann ist, wenn  $C_1$  und  $C_2$  noch zu bestimmende Festwerthe sind, bezw.

$$x^2 = C_1 f_1 \quad \text{und} \quad w^2 = C_2 f_2.$$

Werden diese Werthe in die Gleichung 377 eingeführt, so ergibt sich

$$d h_1 = \frac{q C_1 d w}{2} \quad \text{und} \quad d h_2 = \frac{q C_2 d x}{2} \quad \dots \quad 378.$$

Damit ist das bemerkenswerthe Ergebniss gefunden, daÙ die in den Scheiteln der Gewölbstreifen wirkenden Horizontalkräfte auf die ganze Länge des Gewölbes für die Längeneinheit die gleiche GröÙe haben (constant sind). Man erhält demnach die auf die gesammten Scheiteltrecken *SN*, bezw. *SM* ausgeübten Horizontalkräfte zu

$$H_1 = \frac{q C_1 a}{2} \quad \text{und} \quad H_2 = \frac{q C_2 b}{2} \quad \dots \quad 379.$$

Diese Mittelkräfte liegen in den Mitten der bezüglichlichen Scheiteltrecken, weil alle Einzelkräfte gleich groÙ sind. Beide Kräfte  $H_1$  und  $H_2$  schneiden sich in der Mitte der Diagonale *AS*, d. h. in der Lothrechten des Punktes *O*. Wird die Pfeilhöhe der Seilcurve im äußersten Gewölbstreifen (*AB*, bezw. *AD*) mit *c* bezeichnet, so ist  $b^2 = C_1 c$  und  $a^2 = C_2 c$ ; hiernach wird

$$H_1 = \frac{q}{2} a \frac{b^2}{c} \quad \text{und} \quad H_2 = \frac{q}{2} b \frac{a^2}{c}.$$

$H_1$  und  $H_2$  setzen sich in ihrem Schnittpunkte zu einer Mittelkraft *H* zusammen, welche im GrundriÙ in die Richtung der Diagonalen *AS* fällt; dieselbe ist

$$H = H_1 \cos \alpha + H_2 \sin \alpha = \frac{q}{2c} a b (b \cos \alpha + a \sin \alpha).$$

Nun ist  $\cos \alpha = \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}}$  und  $\sin \alpha = \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}}$ ; mithin wird

$$H = \frac{q a b (b^2 + a^2)}{2 c \sqrt{a^2 + b^2}} = \frac{q a b}{2 c} \sqrt{a^2 + b^2}.$$

Diese Kraft *H* vereinigt sich in der Lothrechten des Punktes *O* mit dem Gewichte  $G = q a b$  zu der auf den Kämpfer wirkenden Mittelkraft. Damit ist die auf einen jeden Eckpfeiler des rechteckigen Kreuzgewölbes wirkende Kraft gefunden; sie hat eine wagrechte und eine lothrechte Seitenkraft, deren GröÙen sind:

$$H = \frac{q a b}{2 c} \sqrt{a^2 + b^2} \quad \dots \quad 380.$$

$$V = q a b \quad \dots \quad 381.$$

Wenn das Gewölbe quadratischen GrundriÙs hat, so bleibt alles Vorstehende giltig; nur ist  $b = a$  einzuführen, so daÙ man erhält: Beim Kreuzgewölbe über quadratischem Raume mit einer Seitenlänge  $2a$  ist der Horizontalschub im Grat

$$H = \frac{q a^3}{c \sqrt{2}}, \quad \dots \quad 382.$$

und die lothrechte auf jeden Pfeiler übertragene Kraft

$$V = q a^2 \quad \dots \quad 383.$$

Die graphische Ermittlung von *H* läuft auf die Zerlegung von  $G = q a b$



der obige Werth eingeführt und beachtet, daß  $w = z_1 \operatorname{tg} \alpha$ , also  $dw = dz_1 \operatorname{tg} \alpha$  ist, so ergibt sich

$$dh = \frac{q z_1^2 \sin \alpha dz_1}{f_1}.$$

Unter gleichen Annahmen, wie in Art. 279 (S. 263), wird

$$z_1^2 = C f_1 \text{ und } dh = q C \sin \alpha dz_1; \text{ ferner, weil } z_1 = \frac{x \cos^2 \alpha}{\sin \alpha}, \quad dz_1 = \frac{\cos^2 \alpha}{\sin \alpha} dx,$$

$$dh = q C \cos^2 \alpha dx.$$

Jeder Doppelfstreifen  $EGE'$  innerhalb der Grenzen  $x = 0$  bis  $x = b$  übt eine wagrechte Kraft  $dh$  auf den Scheitel des Gurtbogens aus. Die ganze Wirkung dieser Streifen ist also

$$\mathfrak{H}_1 = q C \cos^2 \alpha b = \frac{q C b^3}{(a^2 + b^2)} \dots \dots \dots 386.$$

β) Es werde nunmehr ein Streifen  $HJK$  untersucht, welcher außerhalb des Viereckes  $LMNO$  liegt, aber an der einen Seite sich gegen den entsprechenden Streifen des benachbarten Gewölbeviertels lehnt (Fig. 371). Die Pfeilhöhen der betreffenden Seilcurven seien  $f_3$  und  $f_4$ , die Horizontalstöße  $dh_3$  und  $dh_4$ ; alsdann ist

$$dh_3 = \frac{q dw z_3^2}{2 f_3} \quad \text{und} \quad dh_4 = \frac{q dw z_4^2}{2 f_4}.$$

Wie oben muß  $dh_3 = dh_4$  sein, mithin  $\frac{f_4}{f_3} = \frac{z_4^2}{z_3^2}$ . Man erhält nach einfachen Umformungen

$$\frac{f_4}{f_3} = \left( \frac{\sqrt{a^2 + b^2}}{w_1} - 1 \right)^2.$$

Im Punkte  $K$  wirken wiederum zwei Kräfte  $dh_3$ , deren in die Längsrichtung der Gewölbekappe fallenden Seitenkräfte sich zusammensetzen, während die beiden senkrecht dazu gerichteten Seitenkräfte einander aufheben. Man erhält erstere zu

$$dh' = 2 dh_3 \cos \alpha = \frac{2 \cos \alpha}{2 f_3} q dw_1 z_3^2.$$

Es ist  $SJ = w_1$  gesetzt; dann wird

$$w_1 = z_3 \operatorname{tg} \alpha \quad \text{und} \quad dw_1 = dz_3 \operatorname{tg} \alpha;$$

und, wenn wiederum  $z_3^2 = C f_3$  angenommen wird,

$$dh' = q C \sin \alpha dz_3.$$

Ferner ist (Fig. 371)  $z_3 = y \cos \alpha$  und  $dz_3 = \cos \alpha dy$ , also

$$dh' = q C \sin \alpha \cos \alpha dy.$$

Die Summe aller Kräfte  $dh'$ , welche von den Streifen zwischen  $LMN$  und  $L''M''N''$  (Fig. 371) ausgeübt werden, ist

$$\mathfrak{H}_2 = q C \sin \alpha \cos \alpha \int_{\frac{b}{\operatorname{tg} \alpha}}^a dy = q C \sin \alpha \cos \alpha \left( a - \frac{b}{\operatorname{tg} \alpha} \right),$$

$$\mathfrak{H}_2 = \frac{q b C (a^2 - b^2)}{(a^2 + b^2)} \dots \dots \dots 387.$$

γ) Endlich wenden wir uns zu einem Streifen  $F''E''G''$ , der sich beiderseits gegen die Gurtbogen stützt; dabei wird die Annahme gemacht, daß auch in den betreffenden Streifentheilen Seilcurven stattfinden, bei denen an der Ansatzstelle an die Gurtbogen die Tangenten wagrecht sind. Die beiden in  $E''$  (Fig. 372) auf

den Grat übertragenen wagrechten Kräfte sind, wenn die obigen Bezeichnungen (mit Abänderung der Zeiger) beibehalten werden,

$$dh_5 = \frac{q d\zeta z_5^2}{2f_5} \quad \text{und} \quad dh_6 = \frac{q d\zeta z_6^2}{2f_6};$$

alsdann muß  $\frac{f_6}{f_5} = \frac{z_6^2}{z_5^2} = \frac{b^4}{a^4}$  sein, damit sich in  $E''$  die beiden wagrechten Kräfte aufheben; auf den Gurtbogen wirkt dann nur eine lothrechte Kraft, welche gleich dem Gewichte des Streifens ist; dieselbe ist

$$v_1 = q d\zeta (z_5 + z_6) = \frac{q d\zeta u}{\sin \alpha},$$

$$v_1 = \frac{q u d\zeta}{\sin \alpha} \dots \dots \dots 388.$$

Das Gewicht eines um  $\zeta$  von  $A$  entfernten Streifens ist also eben so groß, wie dasjenige eines gleich weit von  $S$  entfernten Streifens der Grundfläche  $L S M$  (Fig. 371).

Die im Punkte  $G''$  auf den Gurtbogen ausgeübte Kraft  $dh_5$  zerlegt sich in eine senkrecht zum Gurtbogen gerichtete Seitenkraft  $dh_5 \cos \alpha$  und eine solche, welche im Grundriß in die Richtung des Gurtbogens fällt:  $dh_5 \sin \alpha$ . Letztere wird durch eine gleich große, entgegengesetzt gerichtete Seitenkraft im symmetrisch zur Mitte liegenden Punkte  $G'''$  aufgehoben; die erstere ist

$$dh_5 \cos \alpha = \frac{q d\zeta z_5^2}{2f_5} \cos \alpha = \frac{q u^2 du \sin^2 \alpha \cos^2 \alpha}{2f_5} = \frac{q u^2 a^2 b^2 du}{2f_5 (a^2 + b^2)^2}.$$

Seitens des Kreuzgewölbes werden also auf den Gurtbogen  $AB$  wagrechte Kräfte übertragen, und zwar im Scheitel die Einzelkraft  $\mathfrak{S} = \mathfrak{S}_1 + \mathfrak{S}_2$ , welche unter Berücksichtigung der Ausdrücke 386 u. 387

$$\mathfrak{S} = \frac{q C b a^2}{a^2 + b^2} \dots \dots \dots 389.$$

ist, und außerdem auf die laufende Einheit der wagrechten Projection des Gurtbogens

$$h = \frac{q u^2 a^2 b^2}{2f_5 (a^2 + b^2)^2} \dots \dots \dots 390.$$

$f_5$  und  $u$  sind veränderlich. Wird die Pfeilhöhe  $f_3$  der zum Streifen  $L'' M''$  gehörigen Seilcurve mit  $e$  bezeichnet, für welchen Streifen  $z_3$  den Werth  $a \cos \alpha$  annimmt, so ergibt sich

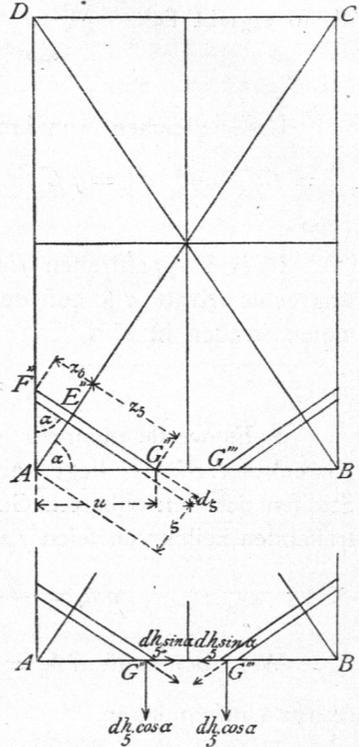
$$a^2 \cos^2 \alpha = C e, \quad \text{d. h.} \quad C = \frac{a^2 \cos^2 \alpha}{e} = \frac{a^2 b^2}{(a^2 + b^2) e}, \quad \text{und es wird}$$

$$\mathfrak{S} = \frac{q a^4 b^3}{e (a^2 + b^2)^2} \dots \dots \dots 391.$$

Die Kräfte  $\mathfrak{S}$  und  $h$  werden entweder durch gleiche, entgegengesetzt gerichtete, vom Nachbargewölbe ausgehende Kräfte aufgehoben, oder sie müssen von der Mauer aufgenommen werden, gegen welche sich das Gewölbe setzt.

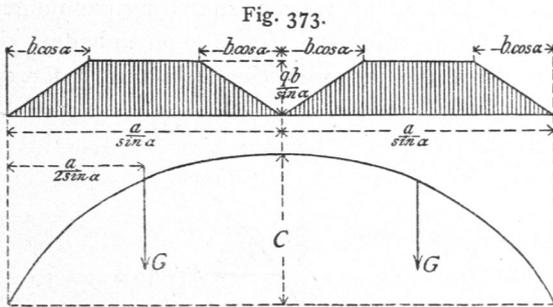
Die wagrechten, entsprechenden Kräfte gegen die Gurtbogen  $AD$ , bzw.  $BC$  ergeben sich in ganz gleicher Weise.

Fig. 372.



δ) Die Belaftung des Gratbogens ist nach Vorstehendem nur lothrecht. Von  $S$  bis  $Q$  (Fig. 371) beträgt die Last auf die Längeneinheit  $\frac{q x}{\sin \alpha}$  (siehe Gleichung 385); in  $S$  ist sie Null; in  $Q$  ist sie  $\frac{q b}{\sin \alpha}$ ; auf dieser Strecke ist sie entsprechend den Ordinaten einer geraden Linie veränderlich. Auf der Strecke  $PA$  nimmt die Belaftung nach demselben Gesetze ab, nach welchem sie auf der Strecke  $SQ$  zugenommen hatte; für  $P$  ist sie  $\frac{q b}{\sin \alpha}$ , für  $A$  Null (vergl. Gleichung 388). Auf der Strecke  $QP$  hat sie überall den gleichen Werth  $\frac{q b}{\sin \alpha}$ .

Die Gefetzmäßigkeit der Belaftung ist durch die in Fig. 373 schraffierte Fläche dargestellt, in welcher an jeder Stelle die Ordinate die Größe der Last für die Längeneinheit des Gratbogens angiebt. Ist jetzt die Pfeilhöhe der Seilcurve im Gratbogen gleich  $c$ , so ergibt sich als Horizontalschub im Bogen



$$H = \frac{1}{c} G \frac{a}{2 \sin \alpha}.$$

Es ist

$$G = \frac{q b}{\sin \alpha} \left( \frac{a}{\sin \alpha} - b \cos \alpha \right) = q a b . . . . . 392.$$

Wird dieser Werth in die Gleichung für  $H$  eingeführt, so erhält man als Seitenkräfte  $H$  und  $V$  der auf den Eckpfeiler ausgeübten Kraft

für das Kreuzgewölbe über rechteckigem Raume:

$$H = \frac{q a b}{2 c} \sqrt{a^2 + b^2} \quad \text{und} \quad V = q a b ; . . . . . 393.$$

für das Kreuzgewölbe über quadratischem Raume:

$$H = \frac{q a^3}{c \sqrt{2}} \quad \text{und} \quad V = q a^2 . . . . . 394.$$

Die auf die Eckpfeiler ausgeübten Kräfte sind also genau gleich groß, mögen die Lagerfugen den Längsaxen der Kappen parallel laufen oder im Grundriss senkrecht zu den Graten angeordnet sein.

Man nehme  $H$  im inneren Drittel der Scheitelfuge des Gratbogens wirkend an.

### b) Kuppelgewölbe.

Die Kuppelfläche entsteht durch Drehung einer krummen Linie um eine lothrechte Axe. In den folgenden Untersuchungen sollen die im Inneren des Kuppelgewölbes auftretenden Kräfte unter der Annahme ermittelt werden, daß die Belaftung eine ruhende und über die einzelnen zwischen den Parallelkreisen liegenden Ringe so vertheilt sei, daß ein jeder Ring entweder voll belaftet oder ganz unbelaftet ist. Weiter wird die Kuppelfläche als die Gleichgewichtsfläche angenommen; es werden demnach die auf ein beliebiges Kuppeltheilchen wirkenden inneren Kräfte in die betreffenden Berührungsebenen der Kuppelfläche fallen. Daraus ergeben sich

dann die inneren Kräfte oder Spannungen, welche, in der Kuppel wirkend, im Stande sind, das Gleichgewicht aufrecht zu erhalten.

282.  
Allgemeine  
Gleichgewichts-  
bedingungen.

Es soll der Anfangspunkt der Coordinaten in den Scheitel der Kuppel (Fig. 374) gelegt und die lothrechte Axe als  $Y$ -Axe, eine im Scheitel  $S$  senkrecht zu ersterer errichtete Axe als  $X$ -Axe gewählt werden. Irgend ein Kuppeltheilchen  $MNO P$  (Fig. 375), welches oben und unten durch Parallelkreise, rechts und links durch Meridiane der Kuppel begrenzt ist, wird auf seinen Gleichgewichtszustand untersucht. Das Theilchen  $MNO P$  ist in Fig. 375a in der Ansicht, in Fig. 375b im Grundriss, daneben im abgewickelten Zustande dargestellt. Auf  $MN$  wirkt für die Längeneinheit die Tangentialspannung  $T$ , und da  $MN$  (vergl. den Grundriss in Fig. 375b)  $x d\omega$  Längeneinheiten enthält, so wirkt auf  $MN$  die Kraft  $T x d\omega$ . Auf  $OP$  wirkt  $(T + dT)(x + dx) d\omega$ ; auf  $MP$  und  $NO$  wirken die Ringspannungen, welche für die Längeneinheit gleich  $R$  seien, also auf  $ds$  Längeneinheiten die GröÙe  $R ds$  haben. Außerdem wirkt noch die veränderliche Belastung  $p$  für die Flächeneinheit der Kuppelfläche, d. h. auf  $MNO P$  die Last  $p ds \cdot x d\omega$ . Um sämtliche auf das Theilchen wirkende Kräfte in einer Ebene zu erhalten, ermitteln wir die Mittelkraft der beiden Ringspannungen  $R ds$ ; sie ist

$$\mathfrak{S} = 2 R ds \sin \frac{d\omega}{2},$$

und, da wegen der Kleinheit von  $\frac{d\omega}{2}$

$$\text{nahezu } \sin \frac{d\omega}{2} = \frac{d\omega}{2},$$

wird

$$\mathfrak{S} = R ds d\omega \dots \dots \dots 395.$$

Die Aufstellung der allgemeinen Gleichgewichtsbedingungen für  $MNO P$  ergibt nun

$$0 = T x d\omega \cos \tau - (T + dT)(x + dx) d\omega \cos(\tau + d\tau) + R ds d\omega.$$

Führt man die Multiplication durch und läßt die unendlich kleinen Glieder zweiter und dritter Ordnung fort, so bleibt

$$0 = T x \sin \tau d\tau - dT x \cos \tau - T dx \cos \tau + R ds = -d(T x \cos \tau) + R ds; \text{ daher} \\ R ds = d(T x \cos \tau) \dots \dots \dots 396.$$

Ferner ist

$$0 = p ds x d\omega - T x d\omega \sin \tau + (T + dT)(x + dx) d\omega \sin(\tau + d\tau); \\ \sin(\tau + d\tau) = \sin \tau + \cos \tau d\tau.$$

Durch Ausmultipliciren und Fortlassen der unendlich kleinen Glieder zweiter und dritter Ordnung erhält man  $0 = p x ds + d(T x \sin \tau)$ ; daher

$$-p x ds = d(T x \sin \tau) \dots \dots \dots 397.$$

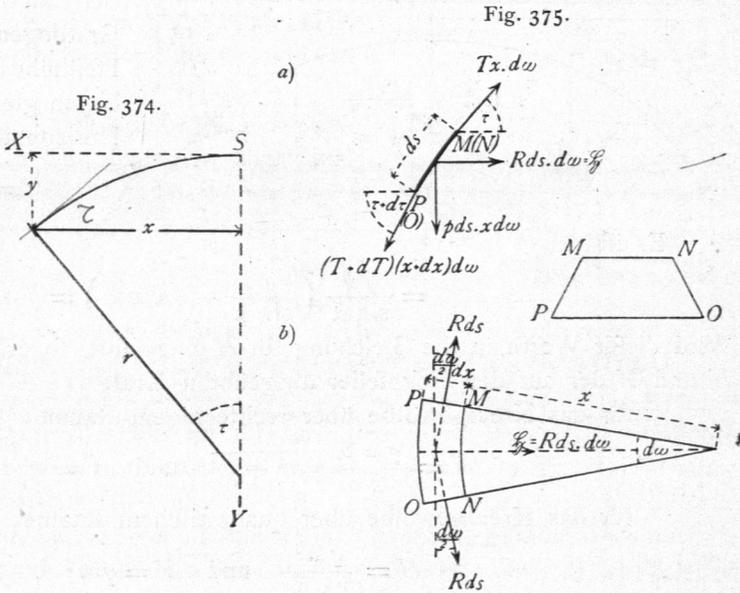


Fig. 375.

Fig. 374.

Die beiden Gleichungen 396 u. 397 geben Aufschluss über die Größe der gleichzeitigen Werthe von  $T$  und  $R$ , welche irgend welchen Belastungen und Gleichgewichtsflächen entsprechen.

Die erzeugende Linie ist bei der Kugelhuppel ein Kreis. Die bezüglichen Werthe von  $T$  und  $R$  werden also erhalten, wenn in die Gleichungen 396 u. 397 für  $x$  und  $ds$  die Werthe eingeführt werden, welche dem Kreise entsprechen. Nach Fig. 374 ist  $x = r \sin \tau$  und  $ds = r d\tau$ ; mithin, wenn noch die Annahme gemacht wird, dass  $p$  für die ganze Kuppel constant ist,

283.  
Kugelförmige  
Kuppel.

$$-p r \sin \tau \cdot r d\tau = d(T r \sin \tau \sin \tau) \text{ und } \int_0^\tau d(T r \sin^2 \tau) = -p r^2 \int_0^\tau \sin \tau d\tau.$$

Als untere Grenze ist der Werth von  $\tau$  und  $T$  einzuführen, welcher dem oberen Endpunkte der Erzeugenden entspricht; hier ist dieser Endpunkt  $S$ , und es wird  $\tau_0 = 0$ ; demnach ist

$$T r \sin^2 \tau = +p r^2 (\cos \tau)^\tau = -p r^2 (1 - \cos \tau),$$

$$T = -\frac{p r (1 - \cos \tau)}{\sin^2 \tau} = -\frac{p r (1 - \cos \tau)}{1 - \cos^2 \tau} = -\frac{p r}{1 + \cos \tau} \dots 398.$$

Wird dieser Werth in die Gleichung 396 für  $R$  eingesetzt, so erhält man

$$R ds = R r d\tau = d\left(-\frac{p r}{1 + \cos \tau} r \sin \tau \cos \tau\right) = -p r^2 d\frac{\sin \tau \cos \tau}{1 + \cos \tau},$$

$$R = -p r \frac{\cos 2\tau + \cos^3 \tau}{(1 + \cos \tau)^2} \dots 399.$$

Die Werthe der Gleichungen 398 u. 399 gelten für oben geschlossene Kugelhuppeln. Die Spannungen im Scheitel werden für  $\tau = 0$  erhalten. Für letzteren Werth ist

$$T_0 = -\frac{p r}{2} \text{ und } R_0 = -\frac{p r}{2}, \dots 400.$$

d. h. die Meridianspannungen und Ringspannungen sind für die Längeneinheit im Scheitel gleich groß; es findet also daselbst nach allen Richtungen ein gleicher Druck  $\frac{p r}{2}$  für die Längeneinheit statt.

Für die Halbkugelhuppel ist am Aequator  $\tau = \frac{\pi}{2}$ , daher

$$T_{\frac{\pi}{2}} = -p r \text{ und } R_{\frac{\pi}{2}} = +p r \dots 401.$$

284.  
Halbkugel-  
kuppel.

Die Meridianspannung nimmt also vom Scheitel nach dem Aequator von  $\frac{p r}{2}$  bis auf  $p r$  zu, bleibt aber stets Druck, da  $1 + \cos \tau$  nie negativ werden kann. Am Aequator ist  $T$  lothrecht gerichtet, da  $T$  gleiche Richtung mit der Tangente an die Erzeugende hat. Die Summe aller  $T_{\frac{\pi}{2}}$  ist gleich dem Gewichte der ganzen Kuppel, da die  $T_{\frac{\pi}{2}}$  die Auflagerdrücke darstellen. Es ist  $\Sigma\left(T_{\frac{\pi}{2}}\right) = p r \cdot 2 r \pi = 2 p r^2 \pi$ , und das ganze Kuppelgewicht ist gleich  $\frac{4 r^2 \pi}{2} p = 2 r^2 p \pi$ . Die Ringspannung  $R$

geht vom Druck  $\frac{p r}{2}$  im Scheitel zum Zug  $p r$  am Aequator über, demnach für irgend einen näher zu bestimmenden Winkel durch Null. Ist dieser Winkel  $\tau_1$ , so ist  $0 = p r \frac{\cos 2 \tau_1 + \cos^3 \tau_1}{(1 + \cos \tau_1)^2}$ , woraus sich ergibt

$$\cos \tau_1 = 0,618 \quad \text{und} \quad \tau_1 = 51^\circ 50' \quad \dots \dots \dots 402.$$

In allen Ringen, deren zugehörige Winkel  $\tau$  kleiner als  $\tau_1$  sind, findet Druck, in den Ringen, deren Winkel größer sind als  $\tau_1$ , findet Zug statt. Nimmt man auf die Zugfestigkeit des Mörtels keine Rücksicht, so können die einzelnen Theile eines Ringes keinen Zug auf einander ausüben. Ohne solchen kann aber bei den letzteren Ringen Gleichgewicht nicht stattfinden; es ist also ohne Hilfsconstruction das Gleichgewicht nicht vorhanden. Solche Hilfsconstructions sind entweder umgelegte eiserne Ringe oder die Hintermauerung. Letztere leistet die auf den Kuppelring wirkenden Ringkräfte  $R$ ; auf dieselbe wirken ferner nach dem Princip von Wirkung und Gegenwirkung die Kräfte  $R$  in entgegengesetztem Sinne; dieselben sind bei Berechnung der Hintermauerung zu berücksichtigen. Betrachtet man ein Bogenstück  $s t$  (Fig. 376), welches zum Winkel  $d \omega$  gehört, so ist die Mittelkraft der beiden  $R$  die nach außen gerichtete

Kraft  $h$  gleich  $2 R \sin \frac{d \omega}{2} = R d \omega$ .

Fig. 376.

Wir führen die abkürzende Bezeichnung

$$\mu = - \frac{\cos 2 \tau + \cos^3 \tau}{(1 + \cos \tau)^2} \quad \dots \dots \dots 403.$$

ein; alsdann wird

$$R = \mu p r \quad \text{und} \quad h = \mu p r d \omega \quad \dots \dots \dots 404.$$

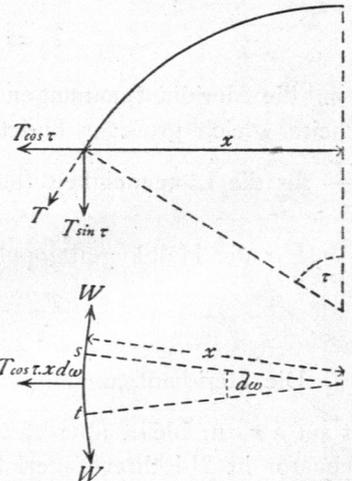
Für die Längeneinheit des  $x d \omega$  langen Bogens ist also die nach außen auf die Hintermauerung wirkende Horizontalkraft in Folge der Ringspannungen

$$\mathfrak{h} = \frac{\mu p r d \omega}{x d \omega} = \frac{\mu p r}{x} \quad \dots \dots \dots 405.$$

Aus Vorstehendem folgt noch, daß bei der Halbkugelpuppel die Hintermauerung wenigstens bis zu derjenigen Höhe hinaufreichen muß, welche dem Winkel  $\tau_1 = 51^\circ 50'$  entspricht.

Außer den Kräften  $\mathfrak{h}$  (nach Gleichung 405) wirken auf die Widerlager noch die Meridianspannungen  $T$ , welche dem größten zur Kuppel gehörigen Winkel  $\tau$  entsprechen.  $T$  hat eine wagrechte Seitenkraft  $T \cos \tau$  und eine lothrechte Seitenkraft  $T \sin \tau$ . Die erstere wird durch die Widerlager oder durch einen eisernen Ring aufgehoben. Die Spannung in diesem Ringe ergibt sich dann wie folgt. Auf den Bogen  $s t$  (Fig. 377) von der Länge  $x d \omega$  wirkt nach außen  $T \cos \tau x d \omega$ , und es soll diese Kraft durch die beiden Ringspannungen  $W$  aufgehoben werden; es ist demnach

Fig. 377.



$$T \cos \tau x d \omega = 2 W \sin \frac{d \omega}{2} = W d \omega ;$$

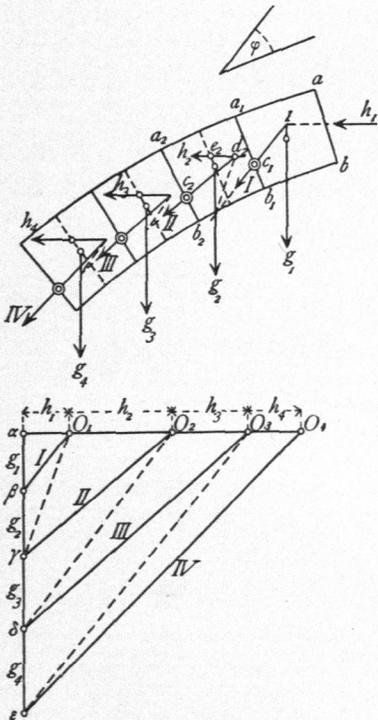
$$W = T x \cos \tau = \frac{p r r \sin \tau \cos \tau}{1 + \cos \tau} = \frac{p r^2 \sin \tau \cos \tau}{1 + \cos \tau} \quad 406.$$

Die vorstehend entwickelten Werthe für  $T$  und  $R$  entsprechen der Gleichgewichtsfläche. Man kann diese Werthe als genügend genaue Mittelwerthe annehmen; immerhin sind aber größere und geringere Werthe denkbar, welche anderen in der Kuppel möglichen Seilcurven entsprechen, die nicht mit der Mittelfläche des Kuppelgewölbes zusammenfallen.

Die graphische Ermittlung der Werthe von  $T$  und  $R$  an den verschiedenen Stellen der Kuppel kann nun in ähnlicher Weise durchgeführt werden, wie bei den anderen Gewölbarten gezeigt ist, indem man bestimmte Bedingungen für die Stützlinie vorschreibt. Man untersucht zu diesem Zwecke den einem Centriwinkel  $\alpha$  entsprechenden Kuppeltheil und geht dabei vom Scheitel, bezw. vom Laternenring aus.

Stellt man die Bedingung, dass die Stützlinie im inneren Drittel verbleiben soll und kein Gleiten stattfindet, so erhält man eine solche, indem man vom obersten Kuppelringe ausgeht, folgendermaßen (Fig. 378). Die Belastung des obersten, zu dem angenommenen Centriwinkel gehörigen Kuppeltheiles sei  $g_1 (= \alpha \beta)$ ; außer  $g_1$  wirken auf diesen Theil noch die beiden Spannungen  $R$   $ds$ , welche von den Nachbartheilen im Ringe ausgeübt werden. Diese beiden  $R$   $ds$  werden genau, wie in Fig. 375, zu einer Mittelkraft vereinigt, welche in derselben Ebene wie  $g_1$  liegt, d. h. in der Ebene, welche den zum Centriwinkel  $\alpha$  gehörigen Kuppeltheil halbirt. Diese Mittelkraft ist in Fig. 378 mit  $h_1$  bezeichnet;  $h_1$  ist vor der Hand nur der Richtung nach bekannt; GröÙe und Lage von  $h_1$  sind unbekannt. Die Mittelkraft von  $h_1$  und  $g_1$  soll die Fuge  $a_1 b_1$  im inneren Drittel schneiden und mit der Senkrechten zu dieser Fuge keinen größeren Winkel, als den Reibungswinkel  $\varphi$  einschließen. Man ziehe nun durch  $c_1$ , den untersten Punkt des inneren Drittels der Fuge  $a_1 b_1$ , eine Linie, die den Winkel  $\varphi$  mit der Senkrechten zur Fuge einschließt; diese Linie schneide die Richtungslinie von  $g_1$  in  $I$ ; alsdann hat die durch  $I$  gelegte Kraft  $h_1$  den kleinsten Werth, welcher obigen Bedingungen entspricht. Rückt nämlich  $h_1$  nach abwärts unter Beibehaltung von  $c_1$ , so würde  $h_1$  (da ja  $g_1$  denselben Werth behält) größer werden; rückt gleichzeitig  $c_1$  hinauf, so würde  $h_1$  erst recht größer. Rückt  $h_1$  und  $c_1$  gleich viel hinauf, so bliebe  $h_1$  unverändert, behielte also den kleinsten Werth. Alles dies ergibt sich ohne Schwierigkeit durch Verzeichnung eines Kraftdreieckes für  $g_1$ ,  $h_1$  und Kraft  $I$ ;  $h_1$  kann aber endlich nicht weiter nach oben rücken, wenn nicht auch  $c_1$  nach oben rückt, weil sonst der Winkel von  $I$  mit der Senkrechten zur Fuge größer als  $\varphi$  wird. — Wenn der

Fig. 378.



größer als  $\varphi$ , so wäre  $h_2$  so weit hinauszurücken und zu vergrößern, bis der Winkel höchstens gleich  $\varphi$  ist. In dieser Weise erhält man durch Weiterconstruiren eine mögliche Stützlinie, welche auch mit der Wirklichkeit nahezu übereinstimmen dürfte.

Schnittpunkt von  $h_1$  mit der Mittellinie des ersten Steines oberhalb des inneren Drittels ließe, so wären an dieser Stelle auch die Ringspannungen nicht mehr im inneren Drittel; da auch diese im Drittel liegen sollen, so würde man  $h_1$  bis zum oberen Endpunkt des inneren Drittels hinabzurücken und den sich dann ergebenden Schnittpunkt von  $h_1$  und  $g_1$  mit  $c_1$  zu verbinden haben, wobei der Winkel der Mittelkraft  $I$  gegen die Fugenfugenkrechte kleiner als  $\varphi$  würde.

Auf den zweiten Stein wirken nun  $I$  und  $g_2$ ; außerdem die Mittelkraft  $h_2$  der Spannungen  $R$  im zweiten Ringe. Die Mittelkraft von  $I$  und  $g_2$  ist aus dem Kraftpolygon zu entnehmen ( $= O_1 \gamma$ ); sie geht durch den Schnittpunkt der Schnittlinien dieser beiden Kräfte. Die Resultirende dieser Kraft und der Kraft  $h_2$  soll wiederum im inneren Drittel verbleiben; eben so soll auch der Schnittpunkt von  $h_2$  mit der punktirten Halbierungslinie dieses Steines nicht aus dem Drittel herausfallen. Der kleinste Werth von  $h_2$ , welcher diesen Bedingungen entspricht, ist derjenige, bei welchem  $h_2$  durch den oberen Grenzpunkt des inneren Drittels der Steinschwerlinie, d. h. durch  $e_2$ , geht, die Gesamtmittelkraft von  $I$ ,  $g_2$  und  $h_2$  aber die Fuge  $a_2 b_2$  im unteren Grenzpunkte  $e_2$  des inneren Drittels schneidet. Die Verbindungslinie von  $c_2$  mit  $d_2$ , dem Schnittpunkte der Mittelkraft von  $I$  und  $g_2$  mit  $h_2$  ergibt die Richtung der Gesamtmittelkraft  $II$ ; die GröÙe erhält man durch Ziehen einer Linie  $\gamma O_2$  durch  $\gamma$  parallel zur Richtungslinie von  $II$ . Der Winkel, welchen  $II$  mit der Fugenfugenkrechten zu  $a_2 b_2$  einschließt, ist kleiner als  $\varphi$ , also die Construction brauchbar. Wäre der Winkel