

**Zeitschrift:** Schweizerische Bauzeitung  
**Herausgeber:** Verlags-AG der akademischen technischen Vereine  
**Band:** 111/112 (1938)  
**Heft:** 6

## Inhaltsverzeichnis

### Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

### Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

### Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

**Download PDF:** 09.02.2026

**ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>**

INHALT: Berechnung der Setzung von Bauwerken. — Aerodynamik und Automobil. — Entwicklung der automatischen Klein-Kohlenfeuerungen. — Projekt-Wettbewerb für eine neue Brücke bei der «Krone» in Töss-Winterthur. — Mitteilungen: Elektrische Enteisung von Flugzeugflügeln. Kupfersatz im Fahrleitungsbau. Die Turbinen des Doppel-

schrauben-Dampfers «Nieuw-Amsterdam». Das «Shasta Dam»-Kraftwerk. 2 D 0 1 Lokomotiven mit Federtopfantrieb für Neu-Seeland. Eidg. Techn. Hochschule. Exposition internationale de l'eau, Liège 1939. Schweiz. Verein von Gas- und Wasserfachmännern. — Nekrolog: Karl Emil Hilgard. — Wettbewerbe: Schulhaus mit Turnhalle in Wettingen. — Literatur.

## Berechnung der Setzung von Bauwerken

Vortrag im Rahmen des Erdbaukurses der E. T. H., März 1938  
Von Prof. Dr. E. MEYER-PETER, Zürich

### I. Einleitung.

Der Vortrag bezieht eine Übersicht über den heutigen Stand der Theorie der Setzung von Bauwerken zu geben. Dabei kommen vor allem die auf lose Böden (Lockergesteine) abgestellten Bauwerke in Betracht.

Bei der einaxialen Belastung eines prismatischen Stabes durch eine Druckkraft erfährt dieser eine elastische Verkürzung in der Längsaxe und gleichzeitig eine Dehnung in der Querrichtung. Wird die letzteren nicht durch äußere Kräfte verhindert, so erleidet jedes Element  $dz$  in der Kraftrichtung eine Verkürzung nach Massgabe des Hooke'schen Gesetzes:

$$\Delta dz = \frac{\sigma_z}{E} dz$$

Die Gesamtverkürzung wird:

$$\Delta l = \int_0^l \frac{\sigma_z}{E} dz$$

und, wenn sowohl die spezifische Beanspruchung  $\sigma_z$ , als auch der Elastizitätsmodul  $E$  auf die ganze Stablänge  $l$  konstant sind:

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

Falls der Spannungszustand dreiaxial ist, sodass die Querdehnung verhindert wird, lassen sich bekanntlich sowohl die erforderlichen Seitenkräfte, als die Längsdehnung berechnen:

$$\sigma_x = \sigma_y = \frac{\sigma_z}{m-1}$$

$$\Delta dz = \frac{\sigma_z}{E} dz \frac{(m+1)(m-2)}{m(m-1)}$$

Man sieht hieraus, dass für die Berechnung der Zusammendrückung bei verhindelter Seitenausdehnung zwei Materialkonstanten, nämlich der Elastizitätsmodul  $E$  und die Poisson-Zahl  $m$  gegeben sein müssen.

Um mit Hilfe der mathematischen Elastizitätslehre die Berechnung von Setzungen durchzuführen, wurde der durch das Bauwerk belastete lose Boden als elastisches isotropes Material vorausgesetzt, das sowohl Zug- als Druckbeanspruchungen aushält und das sich in allen Richtungen hinsichtlich Dehnungen und Zusammendrückungen gleich verhält, also einen konstanten, auf Zug und Druck gleichen Elastizitätsmodul und eine konstante Querdehnungszahl aufweist.

So ist im Falle örtlich belasteter Sande zuerst von Boussinesq für verschiedene Spezialfälle sowohl die Spannungsverteilung, als die in einem Punkt des elastisch isotropen Halbraums zu erwartende Setzung theoretisch berechnet worden. Ich kann mich hier auf den Vortrag von Prof. Dr. M. Ritter: «Spannungs-Verteilung im Baugrund» beziehen<sup>1)</sup>.

Die Setzung einer rechteckigen Fundamentplatte mit gleichförmiger Lastverteilung ist von Dr. W. Steinbrenner berechnet worden<sup>2)</sup>.

Die Brauchbarkeit der Resultate der Setzungsberechnung mit Hilfe der mathematischen Elastizitätslehre hängt nun im wesentlichen vom tatsächlichen elastischen Verhalten des Bodenmaterials ab.

Fröhlich weist mit Hilfe des Prinzips der geradlinigen Kraftausbreitung<sup>3)</sup> (siehe Vortrag von Prof. Dr. M. Ritter) darauf hin, dass neben dem Spannungszustand, der von Boussinesq mit Hilfe der mathematischen Elastizitätslehre gekennzeichnet wurde, auch noch andere Spannungszustände statisch möglich sind.

Der Fröhlich'sche Ansatz, für den Fall einer Einzellast, ergibt für die radial gerichtete Hauptspannung  $\sigma_r$  den Ausdruck:

$$\sigma_r = f P \frac{z}{r^{\nu-2}} \quad (\text{siehe Abb. 1})$$

<sup>1)</sup> Dieser Vortrag wird erscheinen in: «Mitteilungen aus dem Baustatischen Institut der E. T. H.», herausgegeben von Prof. Dr. M. Ritter und Prof. Dr. F. Stüssi.

<sup>2)</sup> «Tafeln zur Setzungsberechnung». «Die Strasse», Heft 4, 1934.

<sup>3)</sup> O. K. Fröhlich: «Druckverteilung im Baugrund». Verlag Springer, Berlin, 1934.

wobei  $\nu$  eine statisch unbestimmte Größe ist, die als «Ordnungszahl der Spannungsverteilung» bezeichnet wird. Die Größe  $f$  ergibt sich aus einer einfachen Gleichgewichtsbetrachtung einer Halbkugelschale, wonach folgt:

$$\sigma_r = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta \quad \text{radiale Hauptspannung}$$

$$\sigma_z = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu} \theta \quad \text{vertikale Normalspannung}$$

$$\sigma_h = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta \sin^2 \theta \quad \text{horizontale Normalspannung}$$

$$\tau = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-1} \theta \sin \theta \quad \text{Scherspannung (vertikal und hor.)}$$

Nachdem weiter der Nachweis geleistet wird, dass der oben beschriebene Spannungszustand mit demjenigen im elastisch isotropen Halbraum mit der Poissonzahl  $m = 2$  übereinstimmt, falls man für  $\nu = 3$  setzt, ergibt sich, dass  $\nu$  nicht kleiner als 3 sein kann, denn dieser Wert beschreibt das Verhalten des nicht zusammendrückbaren Materials. Für praktische Verhältnisse kommen also im Allgemeinen Werte von  $\nu > 3$  in Betracht. Wesentlich ist dabei, dass der Fall  $\nu = 3$  nur dann möglich ist, wenn ein Material mit konstantem Elastizitätsmodul vorliegt und also das Hooke'sche Gesetz gilt. Der Fall  $\nu = 4$  setzt dagegen einen Elastizitätsmodul des Bodens voraus, der zur Tiefe unter der Oberfläche proportional ist. Besitzt der Boden schon in der Tiefe  $z = 0$  einen gewissen Wert des Elastizitätsmoduls, so liegt nach Fröhlich der Wert der «Ordnungszahl der Spannungsverteilung» zwischen 3 und 4.

### II. Das elastische Verhalten der Böden.

Wie aus dem Vortrag von Ing. R. Haefeli<sup>4)</sup> hervorgeht, wird die Zusammendrückbarkeit der losen Böden nach heutiger Ansicht im wesentlichen darauf zurückgeführt, dass sich bei einer Druckbeanspruchung eine innigere Lagerung der Körner einstellt, wobei das Porenvolumen, bzw. die Porenziffer abnimmt. Die elastische Zusammendrückung der Körner selbst spielt dabei eine untergeordnete Rolle, wodurch sich zum grossen Teil die Tatsache erklärt, dass der primäre Zusammendrückungsvorgang irreversibel ist. Die spezifische Längenänderung eines prismatischen Versuchskörpers ist darnach annähernd durch die Veränderung des Porenvolumens bezogen auf das Gesamtvolume auszudrücken.

Denkt man sich den Stab (Abb. 2) aus einer Festmasse von der Höhe  $a$ , die sämtliche festen Körner enthält, und einer Porenmasse von der Höhe  $b$  zusammengesetzt, so dass

$$l = a + b$$

so ist also  $a$  konstant,  $b$  veränderlich, weshalb  $dl = db$ . Die spezifische Längenänderung wird:  $\frac{dl}{l} = \frac{db}{a+b}$ . Andererseits ist laut Definition der Porenziffer  $\varepsilon$ :

$$\varepsilon = \frac{b}{a}, \text{ woraus } db = a d\varepsilon$$

somit

$$\frac{dl}{l} = \frac{ad\varepsilon}{a+b} = \frac{d\varepsilon}{1+\frac{b}{a}} = \frac{d\varepsilon}{1+\varepsilon} \quad (1)$$

Die Abhängigkeit der Porenziffer vom Normaldruck bei verhindelter Seitenausdehnung muss für jedes Material durch den Oedometerversuch festgestellt werden. Dabei ist klar zu unterscheiden zwischen dem durch die primäre Zusammendrückung erhaltenen Druck-Porenzifferdiagramm (Hauptast) und demjenigen Druckporenzifferdiagramm, das der Schwellkurve ent-

<sup>4)</sup> Gedruckt in «SBZ», Bd. 111, Nr. 24 und 26 (Juni 1938).

Spannungsverteilung im Boden nach der Methode der geradlinigen Kraftausbreitung

Zusammenhang zwischen spez. Längenänderung einer Bodenprobe & der Änderung der Porenziffer

$$\sigma_r = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta$$

$$\sigma_z = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu} \theta$$

$$\sigma_h = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta \sin^2 \theta$$

$$\sigma = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-1} \theta \sin \theta$$

$$l = a + b, \text{ für } a \text{ konstant: } dl = db$$

$$\text{spezif. Längenänderung: } \frac{dl}{l} = \frac{db}{a+b}$$

$$\text{Porenziffer lt. Definition: } \varepsilon = \frac{b}{a} \text{ und } db = a d\varepsilon$$

$$\text{somit } \frac{dl}{l} = \frac{a d\varepsilon}{a+b} = \frac{a d\varepsilon}{l} = \frac{d\varepsilon}{l} = \frac{d\varepsilon}{1+\varepsilon}$$

Abb. 1

$$\sigma_r = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta$$

$$\sigma_z = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu} \theta$$

$$\sigma_h = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-2} \theta \sin^2 \theta$$

$$\sigma = \frac{\nu P}{2\pi r^2} \cos^{\nu-1} \theta \sin \theta$$

$$l = a + b, \text{ für } a \text{ konstant: } dl = db$$

$$\text{spezif. Längenänderung: } \frac{dl}{l} = \frac{db}{a+b}$$

$$\text{Porenziffer lt. Definition: } \varepsilon = \frac{b}{a} \text{ und } db = a d\varepsilon$$

$$\text{somit } \frac{dl}{l} = \frac{a d\varepsilon}{a+b} = \frac{a d\varepsilon}{l} = \frac{d\varepsilon}{l} = \frac{d\varepsilon}{1+\varepsilon}$$

Abb. 2