

Zeitschrift: Die Eisenbahn = Le chemin de fer
Herausgeber: A. Waldner
Band: 12/13 (1880)
Heft: 21

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: 22.02.2026

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

INHALT: Beitrag zur Bogentheorie. Von Dr. J. B. Goebel, Ing. der Süddeutschen Brückenbau-Aktiengesellschaft. — Appareil dragueur centrifuge de Ball. Par M. Max Lyon, Ingénieur à Paris. (Avec 5 dessins.) — Ueber die Vergebung der Locomotiven für die Gotthardbahn. — Revue: Eisenbahnunglück bei Courl; Ueber die Eisenbahnen in ihrem Verhältniss zur Staatswissenschaft; Le chemin de fer souterrain de New-York. — Literatur: Handbuch des gesammten Strassenbaues in Städten, von Richard Krüger; Die electricen Telegraphen, das Telefon und Mikrophon von Dr. F. Binder; Grundrissvorbilder von Gebäuden aller Art von Ludwig Klasen. — Necrologie: † Ludwig Scheu. — Vereinsnachrichten: Schweizerischer Ingenieur- und Architektenverein, Delegirten-Versammlung in Bern den 14. November.

Beitrag zur Bogentheorie.¹⁾

Von Dr. J. B. Goebel, Ing. der Süddeutschen Brückenbau-Aktiengesellschaft.

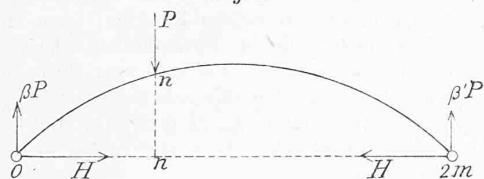
13. Im Anschluss an die *allgemein* gültigen Entwickelungen des vorigen Aufsatzes soll hier zunächst gezeigt werden, wie auch bei Bogen mit Auflagergelenken — unter den früheren Voraussetzungen — die Widerlagerreactionen in sehr einfacher Weise bestimmt werden können.

Die Richtungslinien der letzteren müssen in diesem Falle durch die Auflagerpunkte gehen.

Bei *Verticalactionen* kann man sich die Widerlagerreactionen immer zusammengesetzt denken aus verticalen Componenten, welche die nämlichen sind, wie die Auflagerreactionen eines einfachen geraden Balkens von derselben Spannweite und Belastung und aus Componenten (von entgegengesetzten Intensitäten), deren gemeinsame Richtungslinie die Auflagersehne ist.

In unserem Falle — und überhaupt bei *gleicher Höhe* der Auflagerpunkte — sind also die letzteren Componenten die *Horizontalcomponenten* der Widerlagerreactionen.

Fig. 6



Wirkt (Fig. 6) auf den Bogen im Theilpunkt n eine Vertikalkraft P , so entstehen für die beiden Endpunkte 0 und $2m$ Widerlagerreactionen, deren Verticalcomponenten bezüglich gleich $\beta'P$ und βP sind, wenn, wie üblich, die Verhältnisse $\frac{n}{2m}$ und $\frac{2m-n}{2m}$ gleich β und β' resp. gesetzt werden. Die noch unbekannten Horizontalcomponenten sollen mit H bezeichnet werden.

Wir bestimmen nun die Lagenänderung der beiden Bogenenden gegen einander, welche unter dem *alleinigen* Einflusse des Systems der Vertikalkräfte erfolgen würde. Beziehen wir die Bewegungen der Endquerschnitte etwa auf den (unbeweglich gedachten) Querschnitt n , so kommen offenbar als Rotationen, welche die Endquerschnitte 0 und $2m$ in die neuen Lagen überzuführen haben, die Rotationen $\beta'P(0,n)0$ und $\beta P(n,2m)2m$ resp. in Betracht. Die erste der beiden Rotationen ist von positiver, die zweite ist von negativer Amplitude. Soll, wie früher, die Bewegung des Endquerschnitts $2m$ auf den Endquerschnitt 0 bezogen werden, so ist die Rotation $\beta P(n,2m)2m$ des Endquerschnitts $2m$ mit einer Rotation zusammenzusetzen, welche der (dem Endquerschnitt 0 eigenthümlichen) Rotation $\beta'P(0,n)0$ entgegengesetzt ist: Die letztere soll mit $-\beta'P(0,n)0$ bezeichnet werden. Es ergibt sich also die Rotation, welche nunmehr die relative Lagenänderung repräsentiert, als Resultierende zweier Drehungen von negativen Amplituden.

Ein analoges Raisonnement gilt hinsichtlich der Horizontalkräfte H . Auch diese bedingen für sich *allein* eine Rotation φ des Endquerschnitts $2m$ — bezüglich des unbeweglich gedachten Endquerschnitts 0 —, deren Momentancentrum, auch ohne dass die Intensität der Horizontalkräfte H bekannt ist, als gegeben angeschen werden darf (Gleich. 14).

Schliesslich kommt noch jene Lagenänderung des Endquerschnitts $2m$ — dem Endquerschnitt 0 gegenüber — in Be-

tracht, welche als Folge der um die beiden Gelenkpunkte möglichen Drehungen der Bogenenden erscheint. Das Momentancentrum der Rotation φ , welche diese Lagenänderung darstellt, liegt natürlich auf der Auflagersehne.

Die vier Elementarrotationen $-\beta'P(0,n)0$, $\beta P(n,2m)2m$ φ und φ' müssen sich offenbar neutralisieren. Daraus folgt z. B., dass die Summe der Momente der drei ersten bezüglich der Auflagersehne gleich Null sein muss. Diese Bedingung liefert eine Gleichung zur Bestimmung des Horizontalschubs H .

Mittelst der Gleichungen (5) und (6a) leitet man leicht ab, dass die Abscisse (§ 4) des Momentancentrums $(n-1,n)0$ aus der Formel erhalten werden kann

$$(24) \quad x_{(n-1,n)0} = \lambda \left[2n - 1 + \frac{1}{6(2n-1)} \right].$$

Die Ordinate desselben Momentancentrums berechnet sich hiernach als

$$(25) \quad y_{(n-1,n)0} = \frac{1}{2}(y_n + y_{n-1}) + \frac{y_n - y_{n-1}}{6(2n-1)}.$$

Bei negativ drehender Vertikalkraft P haben wir nach Gleichung (5) die Amplitude

$$(26) \quad A^{\delta} P_{(n-1,n)0} = -\frac{\mu \lambda^2 P}{2} (2n-1).$$

Das Moment der Rotation $P(n-1,n)0$ bezüglich der x -Axe ist also

$$(27) \quad M_{P(n-1,n)0} = -\frac{\mu \lambda^2 P}{12} [3(2n-1)(y_n + y_{n-1}) + y_n - y_{n-1}].$$

Hieraus ergibt sich das Moment der Rotation $P(0,n)0$ — bezüglich der x -Axe —

$$(28) \quad M_{P(0,n)0} = \sum_{i=1}^{i=n} M_{P(i-1,i)0} = -\frac{\mu \lambda^2 P}{12} \left[y_n + 3 \sum_{i=1}^{i=n} (2i-1)(y_{i-1} + y_i) \right].$$

Mit M bezeichnen wir das Moment der Rotation $-\beta'P(0,n)0$, mit M' das Moment der Rotation $\beta P(n,2m)2m$ — hinsichtlich der x -Axe. Gleichung (28) liefert ohne Weiteres

$$M = -\frac{\mu \beta' \lambda^2 P}{12} \left[y_n + 3 \sum_{i=1}^{i=n} (2i-1)(y_{i-1} + y_i) \right].$$

und analog, mit Hinsicht auf die Symmetrie des Bogens, ergibt sich

$$M' = -\frac{\mu \beta \lambda^2 P}{12} \left[y_n + 3 \sum_{i=1}^{i=2m-n} (2i-1)(y_{i-1} + y_i) \right].$$

Wir setzen

$$(29) \quad \begin{aligned} \sum_{i=1}^{i=n} (2i-1)(y_{i-1} + y_i) &= b_n \quad \text{und} \\ \sum_{i=1}^{i=2m-n} (2i-1)(y_{i-1} + y_i) &= b_{2m-n}. \end{aligned}$$

Dann wird, da $\beta + \beta' = 1$,

$$M + M' = -\frac{\mu \lambda^2 P}{12} \left[y_n + 3(\beta' b_n + \beta b_{2m-n}) \right].$$

In Folge der Symmetrie des Bogens existieren zwischen den Zahlen b_n und b_{2m-n} mehrfache Beziehungen. Denken wir b_n als die kleinere der beiden Zahlen — n also kleiner als m — und wird z. B. die Summe

$$(30) \quad (y_n + y_{n+1}) + (y_{n+1} + y_{n+2}) + \dots + (y_{m-1} + y_m) = z_n$$

gesetzt (n kann höchstens gleich $m-1$ sein), so findet sich

$$b_{2m-n} = b_n + 4mz_n$$

Unter Berücksichtigung dieser Gleichung, sowie der Relation $n = 2\beta m$ ergibt sich demnach mit Bezug auf eine Belastung P im Punkte n der linken Bogenhälfte

$$M + M' = -\frac{\mu \lambda^2 P}{12} \left[y_n + 3(b_n + 2nz_n) \right].$$

Das Moment M'' der Rotation φ bezüglich der x -Axe erhält man (§ 8) aus der Gleichung

$$M'' = \frac{\mu \lambda H a}{2}, \quad \text{wenn hierin}$$

$$(31) \quad a = \sum_{i=1}^{i=m} \left[(y_{i-1} + y_i)^2 + \frac{1}{3}(y_{i-1} - y_i)^2 \right].$$

Die Bedingung $M + M' + M'' = 0$ liefert nunmehr die Relation

$$(32) \quad H = \frac{\lambda P}{6a} \left[y_n + 3(b_n + 2nz_n) \right].$$

¹⁾ Als Fortsetzung des in den Nrn. 12—15 erschienenen Aufsatzes.