

**Zeitschrift:** Schweizerische Bauzeitung  
**Herausgeber:** Verlags-AG der akademischen technischen Vereine  
**Band:** 69/70 (1917)  
**Heft:** 25

**Artikel:** Betrachtungen über die störenden Nebenbewegungen der Eisenbahn-Fahrzeuge mit besonderer Berücksichtigung des Einflusses der Radreifen-Konizität  
**Autor:** Ruegger, U.R.  
**DOI:** <https://doi.org/10.5169/seals-33895>

### **Nutzungsbedingungen**

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften. 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. [Siehe Rechtliche Hinweise.](#)

### **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. [Voir Informations légales.](#)

### **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. [See Legal notice.](#)

**Download PDF:** 29.01.2025

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



die losen Räder. Man erkennt dies durch folgende Betrachtung (Abb. 4).

Ein Körper vom Gewichte  $G$  werde in der horizontalen  $xy$ -Ebene (rauhe Unterlage, Reibungskoeffizient  $\mu$ ) in der  $x$ -Richtung bewegt. Hierzu ist einer Kraft  $X = G\mu$  nötig. Wirkt nun ausser der Kraft  $X$  noch die Kraft  $Y$  in der  $y$ -Richtung, so wird, wenn man für  $X$  beliebig grosse Werte bis zu  $G\mu$  zulässt, eine jede, noch so kleine Kraft  $Y$  genügen, um auch eine Bewegung in der  $y$ -Richtung

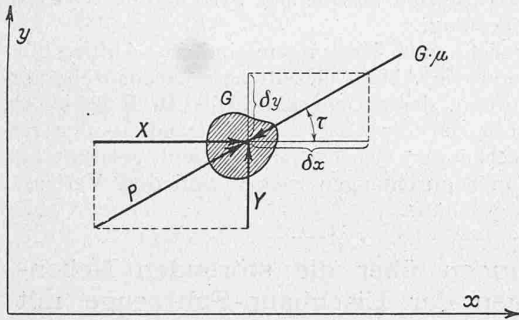


Abb. 4.

zu erzeugen. Gleichzeitige elementare Verschiebungen in der  $x$ - und in der  $y$ -Richtung seien mit  $\delta x$  und  $\delta y$  bezeichnet. Der Winkel  $\tau$  der neuen Verschiebungsrichtung gegen die  $x$ -Richtung ergibt sich aus der Beziehung

$$\text{tg } \tau = \frac{\delta x}{\delta y}.$$

Der Verschiebungsrichtung entgegen wirkt die Reibungskraft  $G\mu$ , die nun überwunden werden muss von der Resultierenden  $P$  der Kräfte  $X$  und  $Y$ .

Es ist somit

$$Y = P \sin \tau < P$$

$$\sin \tau = \frac{Y}{P}.$$

Jeder Wert von  $Y$  bedingt also eine Abweichung von der ursprünglichen Bewegung in der  $x$ -Richtung.

Bei dem Eisenbahnfahrzeug entspricht der hier behandelten Verschiebung in der  $x$ -Richtung das tangentielle Gleiten; das Drehmoment  $Q\mu a$  erzeugt an den Rädern der normal ausgebildeten Achse Axialkräfte, die die Rolle der Kraft  $Y$  spielen und das axiale Gleiten hervorbringen (entsprechend dem Gleiten in der  $y$ -Richtung).

Aus diesen Darlegungen erkennt man, dass die losen Räder kein axiales Gleiten aufweisen werden. Es wird somit die Fahrzeug-Längsaxe, die durch den Mittelpunkt  $O'$  der Achse mit den losen Rädern geht (Abb. 5) immer in diesem Punkte die von ihm beschriebene Bahnkurve tangieren.

Mit  $\varphi$  bezeichnen wir jetzt wieder den Winkel zwischen Fahrzeug-Längsaxe und Geleiseaxe, während  $x$  und  $y$  als Koordinaten des Punktes  $O'$  angenommen werden. Dies erweist sich hier als zweckmässiger als die Festlegung der Koordinaten für den Fahrzeugmittelpunkt. Man erhält so dann die Beziehung

$$\text{tg } \varphi = \frac{dy}{dx}$$

oder, da  $\varphi$  immer nur ein kleiner Winkel ist,

$$\varphi \cong \frac{dy}{dx} \dots \dots \dots (15)$$

Diese Gleichung stellt eine grundlegende Bedingung für die Bewegung des Fahrzeuges dar. Eine weitere Gleichung erhält man durch Anwendung des Prinzipes der minimalen Reibungsarbeit. Man geht hier für die normal ausgebildete Vorderachse I (Abb. 5) genau so vor, wie bei dem starren Eisenbahnfahrzeug mit gleichartigen Achsen. Der einzige Unterschied besteht darin, dass an Stelle von  $\frac{l}{2}$  hier  $l$  zu setzen ist, da  $x$  und  $y$  nun die Koordinaten des Punktes  $O'$  sind. Man erhält:

$$\delta a_1 = -\varphi dx + dy + l d\varphi$$

$$\delta t_1 = \left| \frac{a}{2} d\varphi + \frac{\varepsilon}{r} dx (y + l\varphi) \right|.$$

Nach dem Prinzip der minimalen Reibungsarbeit soll die Funktion

$$F = \frac{\delta I}{dx} = p = \sqrt{\left(\frac{\delta a_1}{dx}\right)^2 + \left(\frac{\delta t_1}{dx}\right)^2}$$

zu einem Minimum werden; es treten nämlich nur an der Achse I Verschiebungen zwischen Rad und Schiene auf. Wenn  $F$  zu einem Minimum wird, so wird es auch  $F^2$ ;

$$F^2 = p^2 = \left(-\varphi + \frac{dy}{dx} + l \frac{d\varphi}{dx}\right)^2 + \left(\frac{a}{2} \frac{d\varphi}{dx} + \frac{\varepsilon}{r} [y + l\varphi]\right)^2$$

Hierin ist nun  $\varphi = \frac{dy}{dx}$ ,

somit

$$p^2 = \left(l \frac{d\varphi}{dx}\right)^2 + \left(\frac{a}{2} \frac{d\varphi}{dx} + \frac{\varepsilon}{r} [y + l\varphi]\right)^2$$

Damit  $p^2$  zu einem Minimum wird, muss gelten

$$\frac{\partial (p^2)}{\partial \left(\frac{d\varphi}{dx}\right)} = 0 \dots \dots \dots (16)$$

Durch Ausführung dieser Differentiation und Benützung der Gleichung (15) ergibt sich:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{a \varepsilon l}{r (2 l^2 + \frac{a^2}{2})} \frac{dy}{dx} + \frac{a \varepsilon}{r (2 l^2 + \frac{a^2}{2})} y = 0 \quad (17)$$

Dies stellt eine gedämpfte harmonische Schwingung dar. Durch die Integration ergibt sich für die Anfangsbedingungen

$$x = 0, \quad y = 0, \quad \varphi = \varphi_0$$

folgende Gleichung für  $y$ :

$$y = \varphi_0 \frac{r (4 l^2 + a^2)}{\sqrt{2 a \varepsilon r (4 l^2 + a^2) - a^2 \varepsilon^2 l^2}} \cdot e^{-x \cdot \frac{a \varepsilon l}{r (4 l^2 + a^2)}} \times \sin \left( x \frac{\sqrt{2 a \varepsilon r (4 l^2 + a^2) - a^2 \varepsilon^2 l^2}}{r (4 l^2 + a^2)} \right) \quad (18)$$

unter der Voraussetzung, dass

$$a \varepsilon l^2 < 2 r (4 l^2 + a^2),$$

was, wie leicht ersichtlich, praktisch stets der Fall ist.

Den Winkel  $\varphi$  kann man immer nach Gleichung (15) erhalten:

$$\varphi = \frac{dy}{dx}.$$

Aus Gleichung (18) ergibt sich:

$$\lim_{(x=\infty)} y = 0.$$

Ebenso gilt:

$$\lim_{(x=\infty)} \varphi = 0.$$

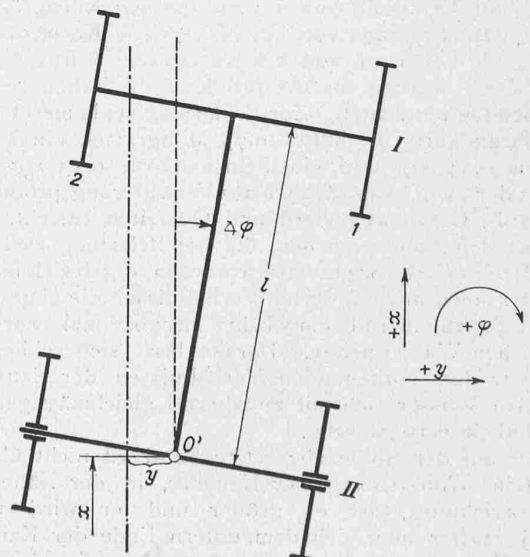


Abbildung 5.



Daraus erkennt man, dass praktisch die Quer- und Drehbewegungen bald verschwinden werden, sodass das Fahrzeug sich translatorisch längs der Geleisemitte vorwärts bewegen wird.

Dies ist aber nur für eine Fahrtrichtung der Fall, nämlich wenn die von einander unabhängigen Räder den hinteren Radsatz darstellen. Bei der Fahrt in der entgegengesetzten Richtung würde sich, wie sich leicht zeigen lässt, in den Funktionen  $y$  und  $\varphi$  eine negative Dämpfung geltend machen, die Amplituden von  $y$  und von  $\varphi$  würden bei der Fahrt wachsen und es würde nach einiger Zeit ein Anlaufen des Spurkranzes an der Schiene stattfinden. Hier wäre das Schlingern also nicht vermieden.

Diese Tatsache ist aber bedeutungslos, wenn das eben behandelte Fahrzeug als führendes Drehgestell einer Lokomotive dient, für die nur eine Fahrtrichtung in erster Linie in Frage kommt. Freilich werden in diesen Erörterungen die Verhältnisse nicht vom Standpunkte der Kurvenfahrt betrachtet — und gerade für die Kurvenfahrt kommt eigentlich die Anwendung von Drehgestellen in Betracht. — Hier wird ausschliesslich, dem Charakter dieser Arbeit

entsprechend, die Fahrt auf gerader Strecke ins Auge gefasst. Hierfür lässt sich nun durch Anwendung eines Drehgestelles mit voneinander unabhängigen Rädern auf der Hinterachse und mit genau oberhalb der letzteren angeordneten Drehzapfen eine genau translatorische Vorwärtsbewegung der Lokomotive längs der Geleisemitte erreichen, indem, wie man leicht einsieht, das Drehgestell die übrige Lokomotivkonstruktion gewissermassen nach

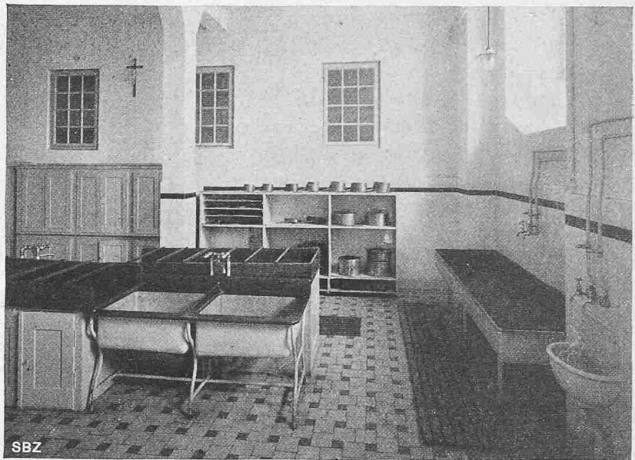
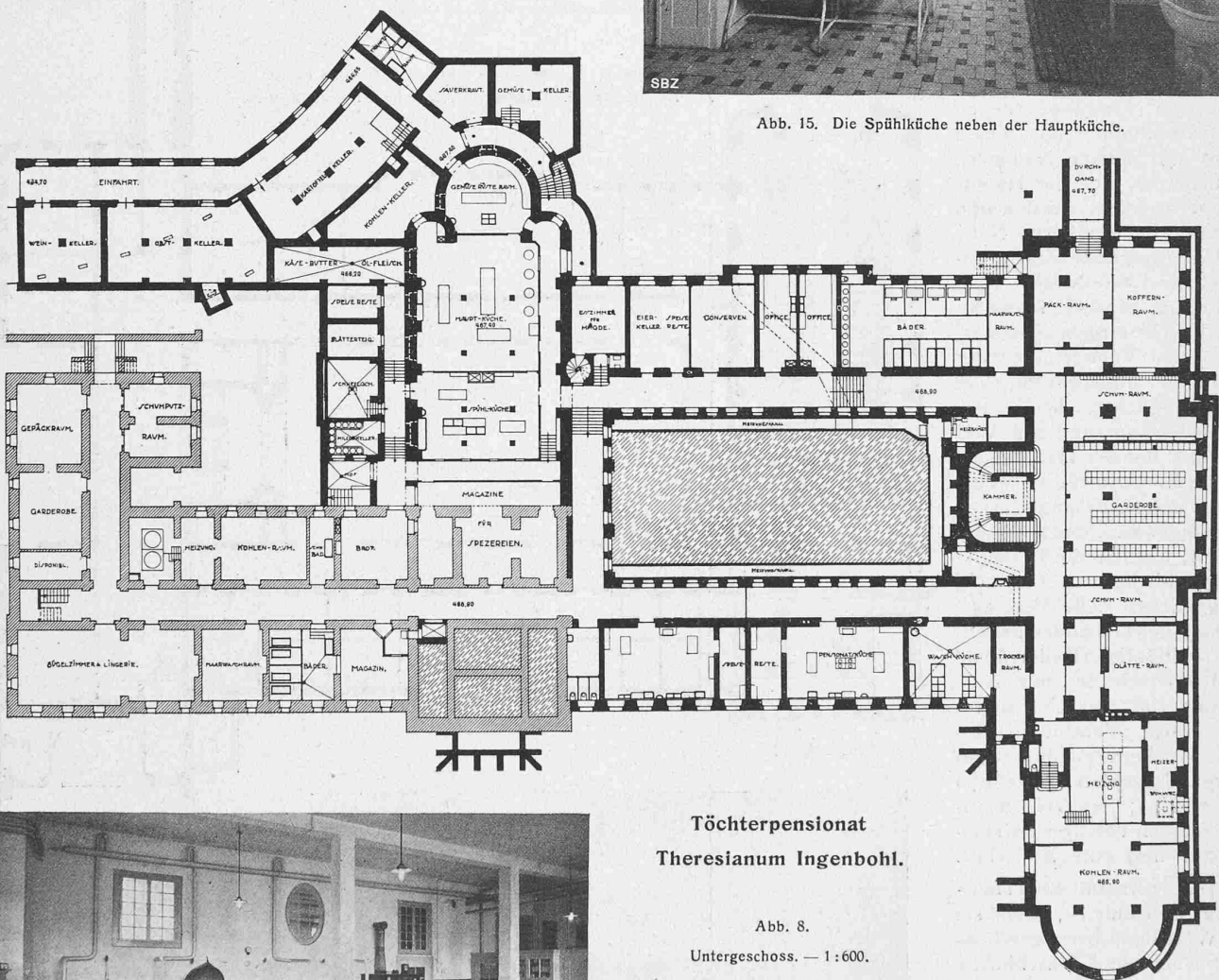


Abb. 15. Die Spülküche neben der Hauptküche.



**Töchterpensionat  
Theresianum Ingenbohl.**

Abb. 8.  
Untergeschoss. — 1:600.

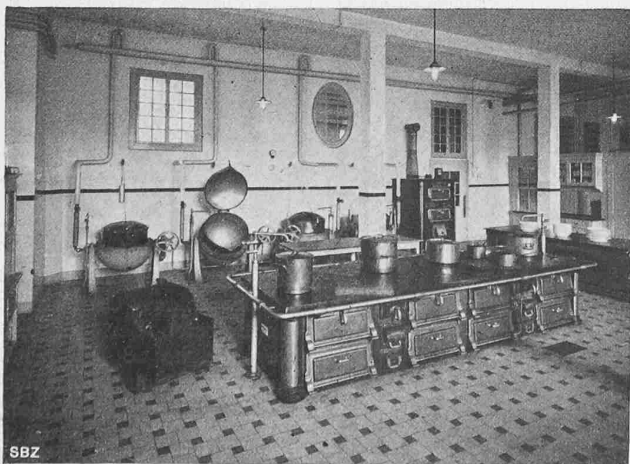


Abb. 14. Die Hauptküche unter den Refektorien.

sich zieht. Eine nähere Untersuchung dieser Verhältnisse bei Betrachtung der im Drehzapfen stattfindenden Kraftübertragung wurde in der oben erwähnten Schrift des Verfassers vorgenommen (III. Teil, S. 60 bis 62).

Eingehendere Untersuchungen würden an dieser Stelle zu weit führen; den gewollten Zweck, nach Erörterung der störenden Bewegungen im allgemeinen die Wirkungen der Radreifen-Konizität getrennt von anderen Einflüssen klarzulegen, glaubt der Verfasser in den bisherigen Betrachtungen erreicht zu haben.