

Werk

Titel: Encyklopädie der mathematischen Wissenschaften mit Einschluss ihrer Anwendungen

Jahr: 1903

Kollektion: Mathematica

Digitalisiert: Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen

Werk Id: PPN360709532

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN360709532 **OPAC:** http://opac.sub.uni-goettingen.de/DB=1/PPN?PPN=360709532

LOG Id: LOG_0045

LOG Titel: 22. Übertragung der Lorentzschen elektromagnetischen Grundgleichungen auf die Gravitation

LOG Typ: chapter

Übergeordnetes Werk

Werk Id: PPN360504019

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN360504019 **OPAC:** http://opac.sub.uni-goettingen.de/DB=1/PPN?PPN=360504019

Terms and Conditions

The Goettingen State and University Library provides access to digitized documents strictly for noncommercial educational, research and private purposes and makes no warranty with regard to their use for other purposes. Some of our collections are protected by copyright. Publication and/or broadcast in any form (including electronic) requires prior written permission from the Goettingen State- and University Library.

Each copy of any part of this document must contain there Terms and Conditions. With the usage of the library's online system to access or download a digitized document you accept the Terms and Conditions. Reproductions of material on the web site may not be made for or donated to other repositories, nor may be further reproduced without written permission from the Goettingen State- and University Library.

For reproduction requests and permissions, please contact us. If citing materials, please give proper attribution of the source.

Contact

Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen Georg-August-Universität Göttingen Platz der Göttinger Sieben 1 37073 Göttingen Germany Email: gdz@sub.uni-goettingen.de 21. Elektrodynamische Grundgesetze. 22. Lorentz'sche Grundgleichungen. 47

$$\begin{split} K &= \frac{G \cdot m_1 m_2}{r^2} \left\{ 1 + \frac{2}{c^2} \left[\left(\frac{d(x_1 - x_2)}{dt} \right)^2 + \left(\frac{d(y_1 - y_2)}{dt} \right)^2 + \left(\frac{d(z_1 - z_2)}{dt} \right)^2 - \frac{3}{2} \left(\frac{dr}{dt} \right)^2 \right] \right\} \end{split}$$

angenommen wird, liefert nach der Berechnung von F. Tisserand 88) für den Merkur auch nur eine säkulare Perihelbewegung von 28".

Aus dem Riemann'schen 89) Grundgesetz:

$$P = \frac{G \cdot m_1 \cdot m_2}{r} \left\{ 1 - \frac{1}{c^2} \left[\left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dz}{dt} \right)^2 \right] \right\}$$
(x, y, z Koordinaten von m_1 relativ zu m_2)

würde nach M. Lévy 90) gerade die doppelte Perihelbewegung des Merkur, wie aus dem Weberschen Gesetze folgen.

 $L\acute{e}vy$ hat deshalb vorgeschlagen, das Riemann'sche und Weber'sche Gesetz zu kombinieren in der Form:

$$\begin{split} P &= P_{\textit{Weber}} + \alpha \left(P_{\textit{Riemann}} - P_{\textit{Weber}} \right) \\ &= \frac{G \cdot m_1 \cdot m_2}{r} \left\{ 1 - \frac{1}{c^2} \left[(1 - \alpha) \left(\frac{d \, r}{d \, t} \right)^2 + \alpha \left(\left(\frac{d \, x}{d \, t} \right)^2 + \left(\frac{d \, y}{d \, t} \right)^2 + \left(\frac{d \, z}{d \, t} \right)^2 \right) \right] \right\} \end{split}$$

und nun α aus der beobachteten säkularen Perihelbewegung des Merkur zu bestimmen. Nimmt man als beobachtete Perihelbewegung 38", als durch das Weber'sche Gesetz geliefert 14,4"91), so folgt $\alpha = 1,64$ = approx. $\frac{5}{3}$. 90) Wird die durch andere Beobachter angegebene Perihelbewegung des Merkur 41,25", als durch das Weber'sche Gesetz gegeben 13,65"91) zu Grunde gelegt, so wird $\alpha = 2,02$.

Das Gesetz, zu welchem man auf diese Weise gelangt, hat den entschiedenen Vorteil, in der Elektrodynamik genau das gleiche zu leisten wie das Riemann'sche und Weber'sche, für die Gravitation aber (4) eine Erweiterung des Newton'schen Gesetzes für bewegte Körper darzustellen, welche die schlimmste Differenz, die bisher zwischen Beobachtung und Berechnung bestand, wegschafft.

22. Übertragung der Lorentz'schen elektromagnetischen Grundgleichungen auf die Gravitation. H. A. Lorentz⁹²) hat den Versuch gemacht, die von ihm auf bewegte Körper ausgedehnten Maxwell'schen Gleichungen⁹³) auf die Gravitation anzuwenden. In der Vorstellung

⁸⁸⁾ Paris, C. R. 110 (1890), p. 313.

⁸⁹⁾ Schwere, Elektrizität und Magnetismus, ed. *Hattendorf*, Hannover 1896, p. 313 ff.

⁹⁰⁾ Paris, C. R. 110 (1890), p. 545—551. Für die Bewegung von zwei Massen wurde das Gesetz allgemein schon von O. Limann (Diss. Halle 1886) behandelt.

⁹¹⁾ Tisserand 85) (Paris, C. R. 75) und Servus 86).

⁹²⁾ Amsterdam Versl., April 1900.

⁹³⁾ Harlem, Arch. Néerl. 25 (1892), p. 363.

über die Konstitution der gravitierenden Moleküle schliesst er sich dabei im wesentlichen, wenn auch in etwas modernisierter Form, an *F. Zöllner* an. Über die Begründung des *Lorentz*'schen Ansatzes wird in Nr. 36 berichtet werden.

Die Zusatzkräfte, welche Lorentz ausser den vom Newton'schen Gesetz gelieferten bekommt, enthalten als Faktor entweder $\left(\frac{p}{c}\right)^2$ oder $\frac{p\cdot w}{c^2}$, worin p die konstant angenommene Geschwindigkeit des Centralkörpers, w die Geschwindigkeit des Planeten relativ zum Centralkörper und c die Lichtgeschwindigkeit bedeutet. Diese Zusatzkräfte sind also so klein, dass sie wohl in allen Fällen sich der Beobachtung entziehen werden, im Falle des Merkur, wie die Rechnung von Lorentz zeigt, sicher unter dem Beobachtbaren liegen. Daraus folgt, dass die Lorentz'schen Gleichungen, verbunden mit der Zöllner'schen Anschauung über die Natur der gravitierenden Moleküle, auf die Gravitation zwar angewandt werden können 94), aber zur Beseitigung der bestehenden Differenzen zwischen Beobachtung und Berechnung nichts beitragen.

Die Laplace'sche Annahme. In ganz anderer Weise hat schon Laplace 95) eine Erweiterung des Newton'schen Gesetzes für bewegte Körper ins Auge gefasst. Er scheint sich die vom anziehenden Körper m, ausgehende Kraft als eine Art Welle vorzustellen, die auf jeden Körper m_2 , den sie trifft, eine Anziehungskraft vom Betrage $G \cdot \frac{m_1 m_2}{r^2}$ in der Richtung, in welcher sie fortschreitet, ausübt. Nun kommt es bei der Wirkung einer solchen Welle auf einen in Bewegung befindlichen Körper m_2 nur an auf die relative Bewegung von Welle und Körper. Man kann sich also den Körper m_2 im Raum ruhend denken, wenn man der Welle ausser ihrer Geschwindigkeit in der Richtung von r noch eine Geschwindigkeitskomponente, gleich und entgegengesetzt der Geschwindigkeit von m_2 , erteilt. Der Körper m₂ erhält also nicht nur eine Kraftkomponente in der Richtung von r, sondern auch noch eine andere, entgegen der Richtung seiner Bahn und vom Betrage $\frac{m_1 m_2}{r^2} \cdot \frac{v}{c}$ 96), wenn v = Geschwindigkeit von m2, c Fortpflanzungsgeschwindigkeit der Gravitation bezeichnet.

⁹⁴⁾ Das schliesst die Möglichkeit in sich, dass die Fortpflanzungsgeschwindigkeit der Gravitation gleich der Lichtgeschwindigkeit ist.

⁹⁵⁾ Méc. cél. 4, livre X, chap. VII, § 19 u. 22.

⁹⁶⁾ Die Verhältnisse würden also ganz denen bei der Aberration des Lichts entsprechen.