

Werk

Jahr: 1934

Kollektion: fid.geo

Signatur: 8 GEOGR PHYS 203:10

Digitalisiert: Niedersächsische Staats- und Universitätsbibliothek Göttingen

Werk Id: PPN101433392X_0010

PURL: http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN101433392X_0010

LOG Id: LOG_0049

LOG Titel: Betrachtungen über ebene Pendel

LOG Typ: article

Übergeordnetes Werk

Werk Id: PPN101433392X

PURL: <http://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?PPN101433392X>

OPAC: <http://opac.sub.uni-goettingen.de/DB=1/PPN?PPN=101433392X>

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 these 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

(Aus dem Institut für angewandte Mechanik, Göttingen)

Betrachtungen über ebene Pendel

Von **Erich Hahnkamm** — (Mit 4 Abbildungen)

Es werden die Abhängigkeitsverhältnisse erörtert zwischen der Schwingungszeit eines Pendels und einer Änderung des Schwerpunktabstandes bei verschiedenen nach besonderen Gesichtspunkten gewählten Werten des Trägheitshalbmessers. Die Untersuchungen ergeben bestimmte Werte des Schwerpunktabstandes bei vorgegebenem Trägheitshalbmesser, für welche die Abhängigkeit der Schwingungszeit von einer Änderung des Schwerpunktabstandes maximal groß oder minimal klein ist.

Bei bekannter unveränderlicher Erdbeschleunigung kann man durch Bestimmung des Trägheitshalbmessers und des Schwerpunktabstandes nach der Beziehung:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\varrho^2 + s^2}{s g}} \dots \dots \dots (1)$$

das ebene Pendel zur Zeitbestimmung benutzen. In (1) sei ϱ der Trägheitshalbmesser des Pendelkörpers um seinen Schwerpunkt und s der Abstand dieses Schwerpunktes vom Aufhängepunkt des Pendels. Trägt man in Abhängigkeit von s die Schwingungszeit T auf, so stellt man fest, daß T für ein ganz bestimmtes s (nämlich $s = \varrho$) einen kleinsten Wert annimmt. Diesen Wert von T wollen wir mit T_{\min} bezeichnen und ein Pendel, für das $s = \varrho$ gilt, ein Minimumpendel nennen. Für T_{\min} hat man die Beziehung:

$$T_{\min} = 2\pi \sqrt{\frac{2\varrho}{g}} \dots \dots \dots (2)$$

Beim mathematischen Pendel gibt es kein eigentliches Minimum. Vielmehr strebt T_{\min} mit ϱ gleichzeitig gegen Null. Man kann eine Normalkurve erhalten, indem man die allgemeine Schwingungszeit T eines Pendels durch T_{\min} dividiert. Dies liefert die Beziehung:

$$\frac{T}{T_{\min}} = \sqrt{\frac{s^2 + \varrho^2}{2s\varrho}} \dots \dots \dots (3)$$

Man betrachtet ϱ als vorgegebene Konstante und drückt s in Einheiten von ϱ aus. In Fig. 1 ist eine solche Normalkurve wiedergegeben für $\varrho = 1$. Der Kurven-

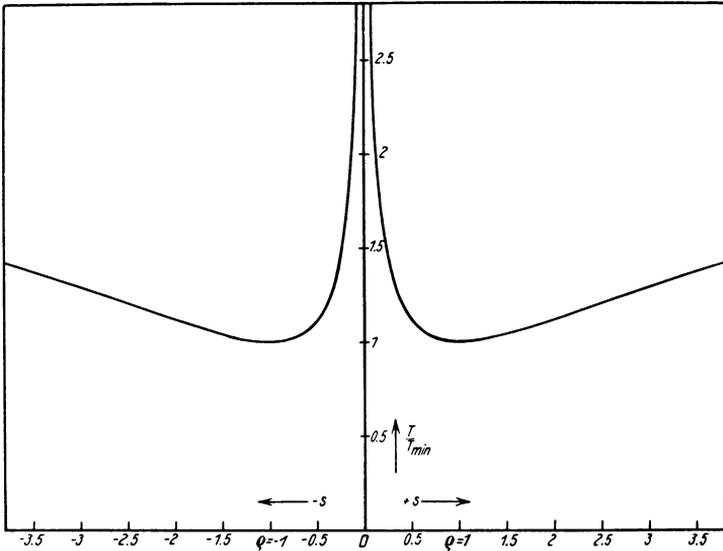


Fig. 1. Die Schwingungszeit T eines Pendels bezogen auf T_{\min} (Schwingungszeit eines Minimumpendels, $s = \rho$) in Abhängigkeit vom Schwerpunktsabstand s für den Trägheitsradius $\rho = 1$

verlauf zeigt für $s = \rho = 1$ das erwähnte Minimum von T . M. Schuler*) hat sich bei der Konstruktion einer neuen Pendeluhr zuerst diese Tatsache zunutze

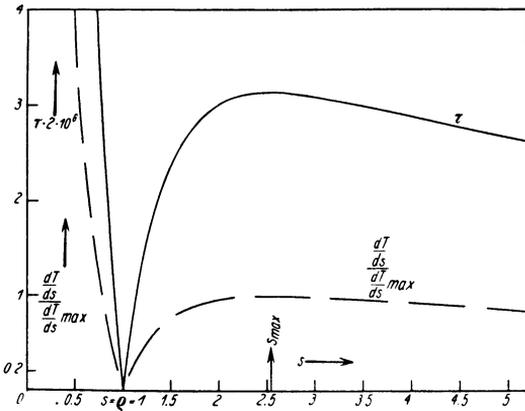


Fig. 2

Als Abszisse ist der Schwerpunktsabstand s in Einheiten des Trägheitsradius ρ aufgetragen und als Ordinate der Differentialquotient dT/ds bezogen auf dT/ds_{\max} und die Änderung τ der Schwingungszeit T , wenn der Schwerpunktsabstand um 10μ verändert wird

gemacht. Dadurch wurde erreicht, daß eine Änderung von s , also des Schneidenabstandes vom Schwerpunkt, in erster Näherung keinen Einfluß auf T ausübt. Um nun den Einfluß einer Änderung von s auf T bei beliebigem s zu zeigen, ist in Fig. 2 angenommen, daß s sich um 10μ ($\mu = 0.0001 \text{ cm}$) ändert. Als Abszisse

*) M. Schuler: Zeitschr. f. techn. Phys. 10, 392 (1929).

ist s aufgetragen und als Ordinate τ , die Anzahl der Sekunden, um die sich die Schwingungszeit ändert. ϱ ist gleich 1 gesetzt. Es ist der Absolutwert aufgetragen. Der linke, steile Kurvenast müßte an sich unterhalb der Abszissenachse gezeichnet werden, da er einer Abnahme von T bei wachsendem s entspricht. Wir entnehmen der Abbildung, daß die Änderung von T für $s = \varrho = 1$ (Minimumpendel) Null wird. Für $s < \varrho$ wächst die Abhängigkeit von s sehr schnell, für $s > \varrho$ haben wir zunächst auch ein starkes Anwachsen, das aber einen Höchstwert erreicht und für sehr großes s wieder kleiner wird. Hierauf kommen wir später noch zurück.

Um uns eine Vorstellung von der Größe des Schwerpunktabstandes s für eine bestimmte, geforderte Schwingungszeit eines Minimumpendels machen zu können, ist in Fig. 3 über T_{\min} das zugehörige $s = \varrho$ aufgetragen. Das Kurvenbild gestattet, unmittelbar für jede gewünschte Schwingungszeit die zugehörige Größe von $s_{\min} = \varrho$ anzugeben, die also das Pendel zu einem Minimumpendel machen würde.

Auch für ein Pendel, bei dem die Minimumbedingung erfüllt ist, bewirkt eine Verschiebung des Aufhängepunktes noch eine kleine Veränderung von T . Den Betrag dieser Änderung für ein Minimumpendel können wir der Fig. 4 entnehmen. Dort ist die Änderung τ_{\min} der Schwingungszeit T_{\min} bei einer Verschiebung des Aufhängepunktes um 10μ über T_{\min} aufgetragen. Es ist beachtlich, wieviel unempfindlicher ein Pendel mit großer Schwingungszeit gegenüber einem solchen mit kleinem T_{\min} ist.

Bei einigen Meßpendeln wird eine möglichst große Empfindlichkeit der Schwingungszeit bei einer Veränderung von s verlangt. Das heißt also, man hat das Pendel so zu bauen, daß dT/ds einen möglichst großen Wert annimmt, oder mathematisch ausgedrückt, d^2T/ds^2 muß Null sein. Für d^2T/ds^2 gilt:

$$\frac{d^2 T}{ds^2} = \frac{\pi}{2\sqrt{g}} \cdot \frac{3\varrho^4 + 6\varrho^2 s^2 - s^4}{s\sqrt{s(s^2 - \varrho^2)^3}} \dots \dots \dots (4)$$

Aus (4) folgt, daß d^2T/ds^2 Null wird für:

$$s^2 = \varrho^2 (3 + 2\sqrt{3}) \dots \dots \dots (5)$$

Dann nimmt also dT/ds einen größten Wert an, und zwar:

$$\frac{dT}{ds} \max = \frac{\pi(\sqrt{6} - \sqrt{2})}{\sqrt{eg}\sqrt{\sqrt{9 + 6\sqrt{3}}}} \dots \dots \dots (6)$$

Auch für dT/ds können wir eine Normalkurve zeichnen, indem wir den Ausdruck

$\frac{dT}{ds}$ als Ordinate über s auftragen. Für diesen Ausdruck gilt die Beziehung:

$$\frac{dT}{ds} \max = \frac{\sqrt{\varrho}(s^2 - \varrho^2)\sqrt{\sqrt{9 + 6\sqrt{3}}}}{s\sqrt{s^3 + \varrho^2 s(\sqrt{6} - \sqrt{2})}} \dots \dots \dots (7)$$

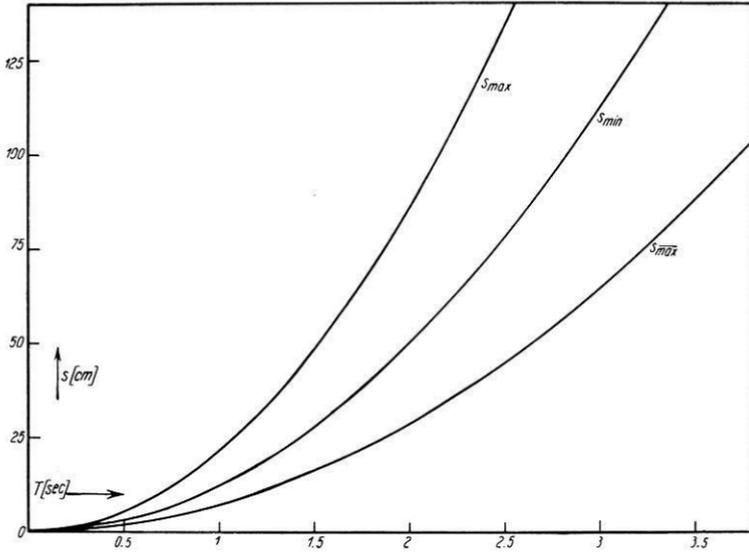


Fig. 3

Über T sind die Schwerpunktsabstände s_{min} , s_{max} und $\overline{s_{max}}$ aufgetragen

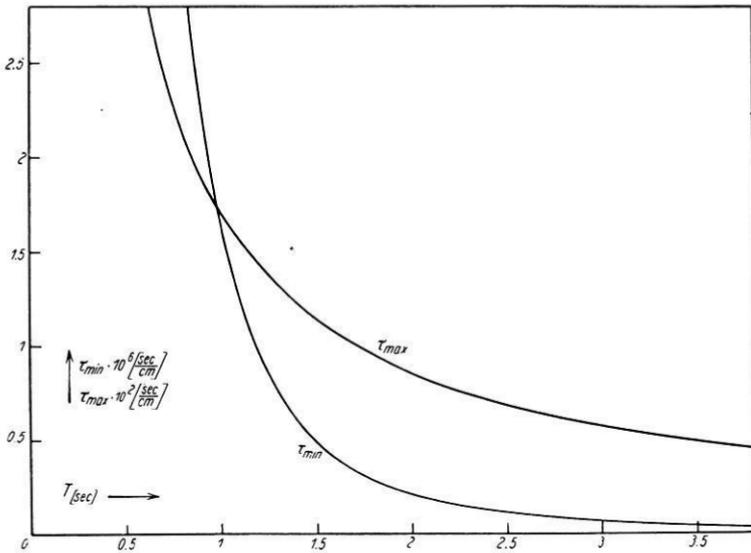


Fig. 4

Über T sind τ — max (Änderung der Schwingungszeit eines Maximumpendels bei Veränderung des Schwerpunktsabstandes) und τ — min (Änderung der Schwingungszeit eines Minimumpendels bei Veränderung des Schwerpunktsabstandes) aufgetragen

Wir drücken s wieder in Einheiten von ϱ aus, setzen also $\varrho = 1$. Das Kurvenbild ist in Fig. 2 (gestrichelte Kurve) wiedergegeben. Wir entnehmen der Abbildung, daß es für $s > \varrho$ ein Maximum der Abhängigkeit der Schwingungszeit von s gibt. Diesen Wert haben wir oben in Gleichung (5) berechnet. Für $s < \varrho$ ist die Abhängigkeit bei kleiner werdendem s sehr bald sogar größer als der Betrag des eben angegebenen $dT/ds - \max$ ausmacht. Aus gewissen Gründen ist eine so kurze Schwingungszeit aber oft nicht erreichbar. Wir können noch den Wert von s angeben, für den die gleiche Stärke der Abhängigkeit der Schwingungszeit T von s vorhanden ist, wie für s_{\max} . Diesen zweiten Wert von s bezeichnen wir mit s_{\max}^2 . Für ihn gilt:

$$s_{\max}^2 = \varrho^2 \frac{2\sqrt{3} + 1}{11} \dots \dots \dots (8)$$

In Fig. 2 haben die beiden Abszissen die Größe:

$$s_{\max} = 2.543 \quad \text{und} \quad s_{\max}^2 = 0.637 \dots \dots \dots (9)$$

ϱ ist gleich 1 gesetzt. Wir wollen ein Pendel, dessen Schwerpunktsabstand $s = s_{\max}$ ist, ein Maximumpendel nennen. Bei einem solchen Pendel nimmt die Schwingungszeit keinen extremen Wert an, wohl aber ist die Empfindlichkeit der Schwingungszeit gegen eine Veränderung des Schwerpunktsabstandes ein Maximum. Beim Minimumpendel ist diese Empfindlichkeit ein Minimum und auch die Schwingungszeit. Zu Fig. 2 ist noch zu bemerken, daß die Ordinaten der ausgezogenen τ -Kurve und der gestrichelten $\frac{dT}{ds} / \frac{dT}{ds} \max$ -Kurve, wenn μ genügend klein ist, sich angenähert nur um einen konstanten Faktor unterscheiden.

Um den Wert von s_{\max} und s_{\max}^2 für eine gewünschte Schwingungszeit eines Maximumpendels angeben zu können, sind in Fig. 3 die Schwerpunktsabstände s_{\max} und s_{\max}^2 über T aufgetragen. Man erkennt aus der Abbildung, daß die beiden Kurven symmetrisch zur s_{\min} -Kurve liegen.

In Fig. 4 ist noch $\tau - \max$ über T aufgetragen. $\tau - \max$ ist die Änderung der Schwingungszeit eines Maximumpendels bei einer Änderung des Schwerpunktsabstandes um 10μ . Auch hier wächst ähnlich wie beim Minimumpendel die Empfindlichkeit mit kleiner werdender Schwingungszeit. Die Kurve kann bei genügend kleinem μ auch als angenähertes Bild der Funktion $dT/ds - \max (T)$ aufgefaßt werden. Man entnimmt der Abbildung noch, daß die Abhängigkeit der Schwingungszeit eines Maximumpendels von einer Veränderung des Schwerpunktsabstandes s etwa 10^4 mal größer ist als beim Minimumpendel. Man sieht daraus, wie wichtig es ist, ein Meßpendel zweck- und bestimmungsgemäß zu bauen.