Versuchsbericht zu

S2 - Experimentieren, und dann?

Gruppe 10 Mi

Alex Oster (E-Mail: a_oste16@uni-muenster.de) Jonathan Sigrist (E-Mail: j_sigr01@uni-muenster.de)

> durchgeführt am 25.10.2017 betreut von Dr. Anke SCHMIDT

Inhaltsverzeichnis

1	Einleitung	2
2	Methoden 2.1 Mathematisches Pendel	2
3	Messung	3
4	Datenanalyse	4
5	Zusammenfassung	6
6	Schlussfolgerung	7

1 Einleitung

"Die Gravitationskonstante gbesitzt in der Stadt Münster einen Wert von $10.5\,\mathrm{m/s^2}$ bis $11\,\mathrm{m/s^2}$."

Zu dieser Aussage führten die Ergebnisse einer Fallgeschwindigkeitsmessung an der WWU. Hierbei wurden die Geschwindigkeiten einer fallenden Metallkugel an zwei verschiedenen Punkten, mit Hilfe von Lichtschranken gemessen. Dadurch ließ sich die Fallbeschleunigung und damit die Gravitationskonstante bestimmen.

Dieser neu gemessene Wert steht in Konflikt mit dem aktuellen Wert der PTB von $g=9.813\,\mathrm{m\,s^{-2}}$ und es steht nun zur Diskussion, ob die PTB ihren derzeitigen Wert ändern muss.

In diesem Bericht beschäftigen wir uns damit, diese Aussage zu widerlegen. Dazu messen wir die Zeit von Pendelschwingungen und berechnen aus Fadenlänge und gemessener Zeit die Gravitationskonstante. Um ein möglichst genaues Ergebnis zu erhalten, führen wir mehrere Messungen mit verschiedenen Fadenlängen durch.

2 Methoden

2.1 Mathematisches Pendel

Wir betrachten für die Auswertung unserer Messungen das Modell des mathematischen Pendels unter folgenden Annahmen:

- 1. Die gesamte Masse m ist im Schwerpunkt vereinigt (Massepunkt).
- 2. Der Massepunkt m ist durch einen masselosen Faden (starre Verbindung) der Länge L mit dem Aufhängepunkt verbunden.
- 3. Die Bewegung erfolgt ohne Reibung.
- 4. Das Pendel wird nur leicht ausgelenkt ($\sin \varphi \approx \varphi$).

In Abb. 1 ist dies schematisch dargestellt. \vec{G} sei die Gewichtskraft. Es sei angemerkt, dass φ deutlich überzeichnet ist.

Die Differenzialgleichung des frei schwingenden Pendels

$$\ddot{\varphi} + \left(\frac{g}{L}\right)\sin\varphi = 0$$

lässt sich unter den Annahmen lösen, mit

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{L}}, \quad T = 2\pi\sqrt{\frac{L}{g}}, \quad g = \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 L.$$
 (1)

Wie in Abb. 1 dargestellt, wurde die Kugel unter einer kleinen Auslenkung φ_0 losgelassen. Wir haben die Zeit gemessen, welche die Metallkugel

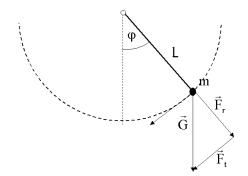


Abbildung 1: mathematisches Pendel

benötigt hat, um eine bestimmte Anzahl Schwingung zu durchlaufen, also bis die Metallkugel wieder ca. bei $\varphi=\varphi_0$ angekommen ist. Das war gerade dann der Fall wenn die Kugel ihre Bewegungsrichtung gewechselt hat und somit leicht abzuschätzen. Wir haben jeweils mehrere Schwingungen in einer Messung zusammengefasst, um die Ungenauigkeiten von der Zeitmessung möglichst klein zu halten.

Die Zeit wurde mit einer handelsüblichen digitalen Stoppuhr gemessen, welche zwei Nachkommastellen anzeigt. Eine Ungenauigkeit der Uhr ist uns nicht bekannt. Zum Messen der Seillänge haben wir ein Maßband von zwei Metern Länge benutzt. Die Millimeter-angaben konnten leicht abgelesen werden. Auch hier ist uns eine Ungenauigkeit des Maßstabes nicht bekannt. Der Durchmesser von der Kugel betrug 3 cm und wird als absolut angesehen.

Für zwei Fadenlängen wurden viele Schwingungen gemessen und für vier weitere weniger. Dadurch konnten zusätzliche Referenzwerte geliefert werden, welche ebenfalls gegen die Behauptung gehen.

3 Messung

Die Unsicherheiten in Tab. 1 sind gegeben durch $u_{\rm Uhr}=\frac{0.01\,\rm s}{2\sqrt{3}}\approx 2.89\,\rm ms$ und $u_{\rm Reaktion}=\frac{0.1\,\rm s}{2\sqrt{6}}\approx 20.4\,\rm ms$. Daraus folgt die kombinierte Unsicherheit $u_{\rm Zeit}=\sqrt{(u_{\rm Uhr})^2+(u_{\rm Reaktion})^2}\cdot\frac{1}{n}\approx\frac{20.6\,\rm ms}{n}$ pro Schwingung (n sei die Anzahl an Perioden pro Messung).

Die Unsicherheit zur Länge durch $u_{\text{Länge}} = \frac{0.001 \,\text{m}}{2\sqrt{6}} \approx 0.204 \,\text{mm}.$

Digitale Stoppuhr	Reaktionszeit	Zeitlich	Maßband
$2.887\mathrm{ms}$	$20.41\mathrm{ms}$	$20.616\mathrm{ms/n}$	0.2041 mm

Tabelle 1: Unsicherheiten der Messinstrumente

Es folgen die durchschnittlichen Zeiten für die Periodendauern, welche

sich durch die durchgeführten Messungen für verschiedene Fadenlängen ${\cal L}$ ergaben.

Fadenlänge 1: $(L_1 = 111.60(2) \text{ cm})$

Für die erste Fadenlänge haben wir 110 Schwingungsdauern in 10er Schritten gemessen (D.h. jeweils die Periodendauer für zehn Schwingungen auf einmal).

Die durchschnittliche Zeit für eine Pendelschwingung betrug hierbei: $2.134(2)\,\mathrm{s}.$

Fadenlänge 2: $(L_2 = 104.50(2) \text{ cm})$

Bei dieser und der folgenden Messung haben wir nur 20 Perioden in 5er Schritten gemessen. Hier betrug die durchschnittliche Zeit für eine Pendelschwingung: 2.060(4) s.

Fadenlänge 3: $(L_3 = 86.90(2) \text{ cm})$

Es wurden nur 20 Schwingungen in 5er Schritten betrachtet. Dabei ergab sich für eine Pendelschwingung die durchschnittliche Zeit: 1.879(4) s.

Fadenlänge 4: $(L_4 = 65.80(2) \text{ cm})$

Diese Messung und die Folgende betrachten wir 25 Perioden, ebenfalls in 5er Schritten. Die durchschnittliche Zeit für eine Pendelschwingung betrug hierbei: 1.636(4) s.

Fadenlänge 5: $(L_5 = 116.30(2) \text{ cm})$

Es wurden 25 Schwingungen in 5er Schritten betrachtet. Hier erhalten wir für eine Pendelschwingung die durchschnittliche Zeit: 2.174(4) s.

Fadenlänge 6: $(L_6 = 92.60(2) \text{ cm})$

Da wir bei den letzten vier Messungen nicht viele Schwingungen betrachtet haben, haben wir für die sechste Fadenlänge noch einmal 100 Schwingungsdauern gemessen. Dabei haben wir eine Länge L gewählt, die circa 20 cm von der ersten abwich, um mehrere Werte für "deutlich" unterschiedliche Längen L zu erhalten. Hierbei betrug die durchschnittliche Zeit für eine Pendelschwingung $1.936(2)\,\mathrm{s}$.

4 Datenanalyse

In Tab. 2 sieht man die Ergebnisse der Analyse. Diese Werte stimmen in etwa mit den Werten aus dem Vortrag¹ überein. Unsere Ergebnisse deuten eindeutig darauf hin, dass die Gravitationskonstante nicht im Bereich von $10.5\,\mathrm{m\,s^{-2}}$ bis $11\,\mathrm{m\,s^{-2}}$ liegt, da alle Messwerte nahe dem Literaturwert liegen und die Streuung nicht bis $10.5\,\mathrm{m\,s^{-2}}$ reicht. Es stellt sich die Frage,

¹gemeint ist der Vortrag von Frau Dr. Anke Schmidt vom 25.10.

welche Faktoren Einfluss auf die Lichtschrankenmessung hatten, so dass sich Werte von g ergaben, die so stark vom Literaturwert abweichen.

	Messung 1	Messung 2	Mehrfachmessung
\overline{g}	$9.807(190)\mathrm{ms^{-2}}$	$9.907(21)\mathrm{ms^{-2}}$	$9.720(102)\mathrm{ms^{-2}}$

Tabelle 2: Ergebnisse der Messungen

Die Ergebnisse 1 und 2 aus Tab. 2 folgen direkt nach der Gl. (1). Dabei sind die Messunsiherheiten gegeben durch

$$u(g) = \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial T}u(T)\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial L}u(L)\right)^2} = g\sqrt{\left(\frac{u(L)}{L}\right)^2 + \left(2\frac{u(T)}{T}\right)^2},$$

wobei $u(T) = u_{\text{Zeit}}$ und $u(L) = u_{\text{Länge}}$ aus Tab. 1 entnommen werden können und T und L die Mittelwerte der jeweiligen Messung sind.

Die Histogramme dieser beiden genaueren Messungen sind in Abb. 2 und Abb. 3 dargestellt. Die Skallierung auf der Zeitachse ist in beiden Diagrammen gleich gewählt. Vergleicht man beide Verteilungen, so fällt die deutlich geringere Streuung bei Messung 6 auf. Vielleicht hat man nach 5 Messungen einfach eine gewisse Technik entwickelt, die eine solche Steigerung erklärt.

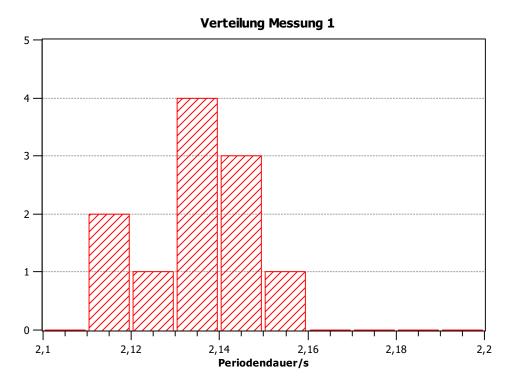


Abbildung 2: Messung für $L_1 = 111.6 \,\mathrm{cm}$

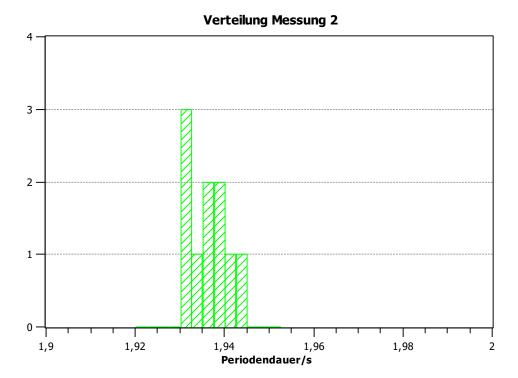


Abbildung 3: Messung mit $L_6 = 92.6 \,\mathrm{cm}$

Die Abb. 4 stellt die linearisierte Funktion $T^2=\frac{4\pi^2}{g}L$ (Gl. (1) nach T^2 umgestellt) dar. Die Unsicherheit T^2 muss nun neu berechnet werden mit $u(T^2)=\frac{\partial T^2}{\partial T}u(T)=2T\cdot u(T)$. Für die Seillänge können direkt die Werte aus (Messung $\ref{Messung}$) genommen werden. Es ergibt sich eine Steigung $m=\frac{4\pi^2}{g}$ und somit folgt

$$g = \frac{4\pi^2}{m} \approx 9.720 \,\mathrm{m \, s^{-2}}.$$
 (2)

Analog zur Unsicherheit bei fester Seillänge sei u(g) beschrieben durch

$$u(g) = 4\pi^2 \frac{u(m)}{m^2}.$$

5 Zusammenfassung

Durch ein Pendelexperiment haben wir die Gravitationskonstante in Näherung ermittelt. Diese lag nahe dem Literaturwert. Als mathematische Grundlage diente hierzu das ideale Pendel. Zur weiteren Überprüfung haben wir mit zwei unterschiedlichen Messverfahren gearbeitet. Zum einen sei die Seillänge des Pendels für eine große Anzahl an Messungen gleich, zum anderen wurden mehrere kleinere Messreihen zu unterschiedlichen Seillän-

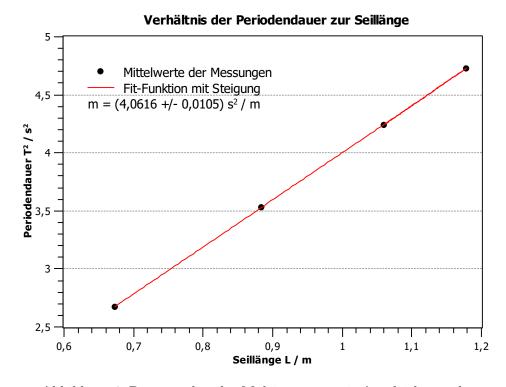


Abbildung 4: Datenpunkte der Multimessung mit Ausgleichsgerade

gen durchgeführt. Dabei sind die Unsicherheiten weitgehend berücksichtigt worden.

6 Schlussfolgerung

Nach eingehenden Untersuchungen zur Gravitationskonstante durch ein Pendel sind wir zu dem Ergebnis gekommen, dass die von der WWU gemessenen Größen nicht realistisch sind. Die Gravitationskonstante in Münster unterliegt keiner Anomalie und einem dem Literaturwert entgegengesetzten Wertes können wir mit unseren Ergebnissen nicht zustimmen. Der Literaturwert liegt meist innerhalb einer Standardabweichung und stets ist dieser näher am ermittelten Wert, als der von der WWU Gemessene.

Um das Problem der WWU-Messung zu finden, müsste man Nebeneffekte, wie z. B. die Luftreibung, genauer betrachten und diese berücksichtigen.

Literatur

Abbildung 2: http://people.physik.hu-berlin.de/~mitdank/dist/scriptenm/pendel-Dateien/image001.gif