

Hinweis

Die vorliegende Lösung wurde im Rahmen der jeweiligen Lehrveranstaltung an der Universität Bonn erstellt. Sofern im oberen Teil der ersten Seite oder auf der unten angegebenen Webseite nicht anders vermerkt, wurde diese Lösung von mir, Marvin Zanke, alleine angefertigt und eingereicht. Bei allem in einer anderen Farbe als dem üblichen Blau handelt es sich in der Regel um Korrekturen von mir oder des Tutors. Für mehr Informationen und meine gesamten Unterlagen, siehe:

<https://www.physics-and-stuff.com/>

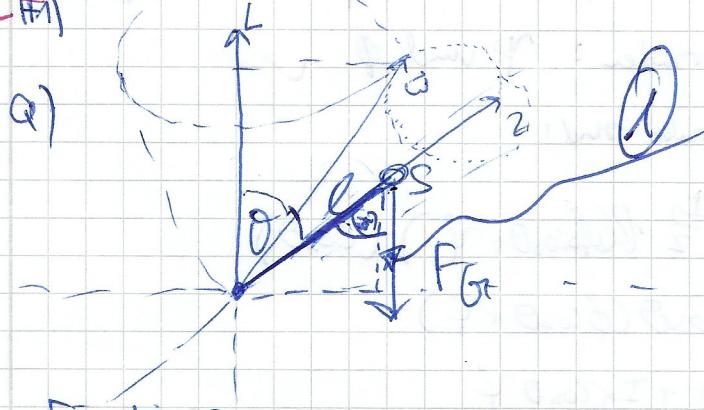
Ich erhebe keinen Anspruch auf Richtigkeit und Vollständigkeit der vorliegenden Lösungen! Dies gilt ebenso für obengenannte Korrekturen.

Dieses Werk von [Marvin Zanke](#) ist lizenziert unter einer [Creative Commons Namensnennung – Nicht-kommerziell – Weitergabe unter gleichen Bedingungen 4.0 International Lizenz.](#)

H1 | Σ | 18.5 | 18.5 H1

Theoretische Physik I Blatt 10

Marius Zander
Florian Strachwitz
Till Wenzigman



Höhe des Schwerpunkts im Grav. feld:
 $h_s = l \cos \theta$, da θ der Winkel
 zur Figurenachse / z-Achse ist und
 man den Winkel bei Θ
 wiederfindet.

Für die Rotationsenergie des Kreisels gilt:

$$T_{\text{rot}} = \frac{1}{2} (I_1 \omega_1^2 + I_2 \omega_2^2 + I_3 \omega_3^2)$$

Außerdem wissen wir aus der Mechanik, dass für die Winkelgeschwindigkeit gilt:

$$\vec{\omega} = \begin{pmatrix} \omega_1(t) \\ \omega_2(t) \\ \omega_3(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sin \theta \sin \varphi \dot{\phi} + \cos \varphi \dot{\theta} \\ \sin \theta \cos \varphi \dot{\phi} - \sin \varphi \dot{\theta} \\ \cos \theta \dot{\phi} + \dot{\varphi} \end{pmatrix}$$

im Körperfesten System (Anfangspunkt).

Damit gilt für T_{rot} :

$$\begin{aligned} T_{\text{rot}} &= \frac{1}{2} (I_1 [\sin \theta \sin \varphi \dot{\phi} + \cos \varphi \dot{\theta}]^2 + I_2 [\sin \theta \cos \varphi \dot{\phi} - \sin \varphi \dot{\theta}]^2 \\ &\quad + I_3 [\cos \theta \dot{\phi} + \dot{\varphi}]^2) \\ &= \frac{1}{2} (I_1 [\sin^2 \theta \sin^2 \varphi \dot{\phi}^2 + 2 \sin \theta \sin \varphi \dot{\phi} \cos \varphi \dot{\theta} + \cos^2 \varphi \dot{\theta}^2] \\ &\quad + I_2 [\sin^2 \theta \cos^2 \varphi \dot{\phi}^2 + \sin^2 \varphi \dot{\theta}^2 - 2 \sin \theta \cos \varphi \dot{\phi} \sin \varphi \dot{\theta}] \\ &\quad + I_3 [\cos^2 \theta \dot{\phi}^2 + 2 \cos \theta \dot{\phi} \dot{\varphi} + \dot{\varphi}^2]) \\ I &= I_1 = I_2 \\ &\Rightarrow = \frac{1}{2} (I (\sin^2 \theta \dot{\phi}^2 + \dot{\theta}^2) + I_3 [\cos \theta \dot{\phi} + \dot{\varphi}]^2) \\ &= \frac{I}{2} (\sin^2 \theta \dot{\phi}^2 + \dot{\theta}^2) + \frac{I_3}{2} (\cos \theta \dot{\phi} + \dot{\varphi})^2 \end{aligned}$$

Für die potentielle Energie gilt bekanntlich: $V = mgh$

und mit ① folgt $V = mg l \cos \theta$

$$\Rightarrow h = T - V = \frac{I}{2} (\sin^2 \theta \dot{\phi}^2 + \dot{\theta}^2) + \frac{I_3}{2} (\cos \theta \dot{\phi} + \dot{\varphi})^2 - mg l \cos \theta$$

33

b) zyklisch heißt, dass $\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = 0$, sd. $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = 0 \Rightarrow p_2 = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \text{const. (zur Zeit)}$

Dann sind zyklische Variablen: P und ϕ ✓

Die zugehörigen kanonischen Impulse sind:

$$\begin{aligned} p_\phi &= \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = \frac{I}{2} (2\dot{\phi} \sin^2 \theta) + \frac{I_3}{2} \cdot 2(\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) \cdot (\cos \theta) \\ &= I \dot{\phi} \sin^2 \theta + I_3 \cos \theta (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) \\ &= I \dot{\phi} \sin^2 \theta + p_4 \cos \theta \quad \checkmark \text{denn} \end{aligned}$$

$$p_4 = \frac{\partial L}{\partial \dot{\gamma}} = I_3 \cdot 2(\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) = I_3 (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) \quad \checkmark$$

2
2

c) Nicht zyklische Variable: θ

$$E = T + V = \frac{I}{2} (\dot{\phi}^2 \sin^2 \theta + \dot{\theta}^2) + \frac{I}{2} (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma})^2 + mgl \cos \theta \quad \checkmark$$

$$p_\phi - \cos \theta p_4 = I \dot{\phi} \sin^2 \theta \Rightarrow \frac{(p_\phi - \cos \theta p_4)^2}{I \sin^2 \theta} = I \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta$$

$$\frac{p_4^2}{2I_3} = \frac{I}{2} (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma})^2 \quad \checkmark$$

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} \left(\frac{(p_\phi - \cos \theta p_4)^2}{I \sin^2 \theta} + I \dot{\theta}^2 \right) + \frac{p_4^2}{2I_3} + mgl \cos \theta \quad \frac{4}{4} \quad \checkmark$$

$$\begin{aligned} d) \ddot{\theta} &= \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial L}{\partial \theta} = \frac{d}{dt} (I \ddot{\theta}) - [I \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta \cos \theta + I_3 (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) \cdot (-\sin \theta \dot{\phi}) \\ &\quad + mgl \sin \theta] \end{aligned}$$

$$\quad // [= I \ddot{\theta} - I \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta + I_3 \sin \theta \dot{\phi} (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) - mgl \sin \theta] //$$

$$= I \ddot{\theta} - [I \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta - I_3 \sin \theta \dot{\phi} (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\gamma}) + mgl \sin \theta]$$

$$= I \ddot{\theta} - \sin \theta [I \dot{\phi}^2 \cos \theta - I_3 \dot{\phi}^2 \cos \theta - I_3 \dot{\phi} \dot{\gamma} + mgl]$$

$$= I \ddot{\theta} - \sin \theta [(I - I_3) \dot{\phi}^2 \cos \theta - I_3 \dot{\phi} \dot{\gamma} + mgl] = 0$$

✓

3
3

$$c) \theta = \text{const.} \Rightarrow \ddot{\theta} = 0 \quad \checkmark$$

\Rightarrow Bewegungsgleichung:

$$[(I - I_3) \dot{\phi}^2 \cos \theta - I_3 \dot{\varphi}^2 + mgl] \sin \theta = 0 \quad \checkmark$$

Damit die Gleichung sinnvolle Lösungen hat muss $\theta = \alpha$ ebenfalls ausgeschlossen werden. Dann können wir durch $\sin \theta$ teilen.

$$(I - I_3) \dot{\phi}^2 \cos \theta - I_3 \dot{\varphi}^2 + mgl = 0 \quad (*)$$

Für die zyklischen Variablen folgt:

$$\textcircled{1} \quad P_{\dot{\varphi}} = I_3 (\dot{\phi} \cos \theta + \dot{\varphi}) = \text{const}$$

const

$$P_{\dot{\phi}} = I \dot{\phi} \underbrace{\sin^2 \theta}_{\text{const}} + P_{\dot{\varphi}} \cos \theta = \text{const}$$

const, da $P_{\dot{\varphi}}$ Erhaltungsgröße

$$\Rightarrow \dot{\phi} = \text{const} \Rightarrow \dot{\varphi} = \text{const} \text{ nach } \textcircled{1}$$

(*) ist nur eine quadratische Gleichung in $\dot{\phi}$:

$$\dot{\phi}^2 (I - I_3) \cos \theta - \dot{\phi} I_3 \dot{\varphi} + mgl = 0$$

$$\Leftrightarrow \dot{\phi}^2 - \dot{\phi} \frac{I_3 \dot{\varphi}}{(I - I_3) \cos \theta} + \frac{mgl}{(I - I_3) \cos \theta} = 0$$

$$\frac{I_3 \dot{\varphi}}{2(I - I_3) \cos \theta} \pm \sqrt{\frac{I_3^2 \dot{\varphi}^2}{4(I - I_3)^2 \cos^2 \theta} - \frac{mgl}{(I - I_3) \cos \theta}}$$

Fall $I = I_3$

oder $\theta = \frac{\pi}{2}$

3 Möglichkeiten:

$$\textcircled{1} \quad \text{Wurzel} = 0: \Leftrightarrow \frac{I_3^2 \dot{\varphi}^2}{4(I - I_3)^2 \cos^2 \theta} = mgl$$

$$\Rightarrow \dot{\phi} = \frac{I_3 \dot{\varphi}}{2(I - I_3) \cos \theta}, \text{ exakte Lsg.}$$

$$\textcircled{2} \quad \text{Wurzel} > 0: \Leftrightarrow \frac{I_3^2 \dot{\varphi}^2}{4(I - I_3)^2 \cos^2 \theta} > \frac{mgl}{(I - I_3) \cos \theta}$$

$$\Leftrightarrow \dot{\varphi}^2 > \frac{4mgl (I - I_3) \cos \theta}{I_3^2}$$

$$\Rightarrow |\dot{\varphi}| > \frac{2\sqrt{mgl (I - I_3) \cos \theta}}{I_3}$$

Röhrt der Kreisel also mit bestimmter Frequenz um seine eigene Achse, so hüpft er nicht und prezentiert mit $\dot{\phi}_r$ oder $\dot{\phi}$.

Eine davon ist eine schnelle Präzession und die andere eine langsame.

$$\textcircled{3} \quad \text{Wurzel} \approx \sqrt{\frac{I_3^2 \gamma^2}{4(I-I_3)^2 \cos^2 \theta}} < \frac{mgl}{(I-I_3) \cos \theta}$$

$$\Rightarrow \dot{\phi}_r \approx \frac{2 \sqrt{mgl(I-I_3) \cos \theta}}{I_3}$$

Ist der Kreisel zu langsam, so hüpft er um. Der Schenkel wird imaginär und es gibt keine Präzession.

$\frac{3}{4}$

$$\dot{\phi} = \frac{I_3 \gamma^2}{2(I-I_3) \cos \theta} \pm \sqrt{\frac{I_3^2 \gamma^2}{4(I-I_3)^2 \cos^2 \theta} - \frac{mgl}{(I-I_3) \cos \theta}}$$

$$= \sqrt{x-c}$$

Taylor von $\sqrt{x-c}$ um $c \approx 0$, da $x-c \approx x$ für große x blickt: $T_f(\sqrt{x-c}) = \sqrt{x} - \frac{1}{2\sqrt{x}}c + O(c^2)$

$$\Rightarrow \dot{\phi}_r \approx \frac{I_3 \gamma^2}{2(I-I_3) \cos \theta} - \left(\frac{I_3 \gamma^2}{2(I-I_3) \cos \theta} - \frac{1}{2\sqrt{x}}c \right)$$

$$= \frac{1-2(I-I_3) \cos \theta}{2 I_3 \gamma^2} \cdot \frac{mgl}{(I-I_3) \cos \theta} = \frac{mgl}{I_3 \gamma^2}$$

$$\dot{\phi}_r \approx \sqrt{x} - \frac{1}{2\sqrt{x}}c = \frac{I_3 \gamma^2}{(I-I_3) \cos \theta} - \frac{1-2(I-I_3) \cos \theta}{2 \cdot I_3 \gamma^2} \frac{mgl}{(I-I_3) \cos \theta}$$

$$= \frac{I_3 \gamma^2}{(I-I_3) \cos \theta} - \underbrace{\frac{mgl}{I_3 \gamma^2}}_{x \rightarrow 0} \approx \frac{I_3 \gamma^2}{(I-I_3) \cos \theta}, \text{ unabhängig von } g$$

Aus der Mechanik gilt für die Winkelgeschwindigkeit ω_3 mit Euler-Winkeln

$$\Omega = \omega_3 \frac{I_3 - I}{I} = \frac{I_3 - I}{I} (\gamma^2 + \cos \theta \dot{\phi})$$

Nutzungsformel für den kräftefreien sym. Kreisel

Es gilt mit Variablenumwandlung: $\Omega = \dot{\phi}$

$$\Rightarrow \dot{\phi} = \frac{I_3 - I}{I} (\gamma^2 + \cos \theta \dot{\phi}) \Leftrightarrow \dot{\phi} \left(1 - \frac{I_3 - I}{I} \cos \theta \right) = \frac{I_3 - I}{I} \gamma^2$$

$$\Leftrightarrow \dot{\phi} (I - I_3 \cos \theta + I \cos \theta) = (I_3 - I) \gamma^2$$

$$\Rightarrow \dot{\phi} = \frac{I_3 - I}{I(I + \cos \theta) - I_3 \cos \theta} \gamma^2 \approx \frac{I_3}{(I-I_3) \cos \theta} \text{ für } I \ll 1$$

$\frac{3,5}{4}$