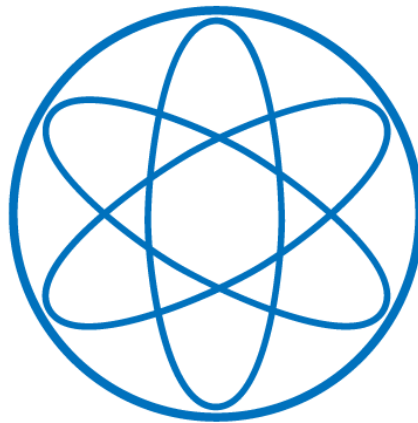


**Ferienkurs**  
**Theoretische Physik: Mechanik**

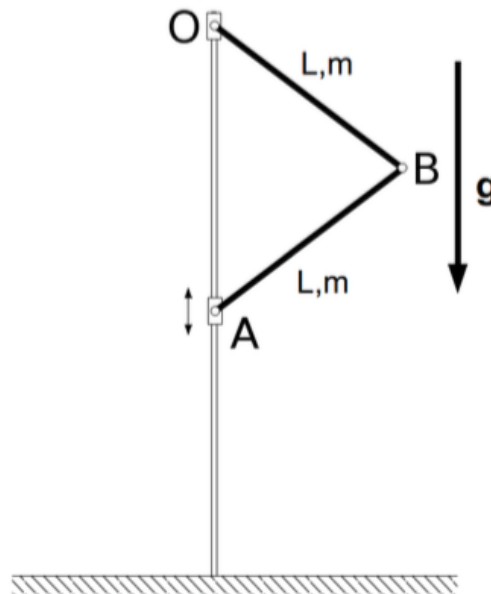
**Blatt 4 - Angabe**



PHYSIK  
DEPARTMENT

## 1 Zwei über ein Scharnier verbundene Stäbchen baumeln herum

Zwei knickbar verbundene Stangen, jeweils der Masse  $m$  und der Länge  $L$  sind über Schlitten mit einer fixierten dünnen vertikalen Stange verbunden. Der obere Schlitten ist fixiert. Der untere Schlitten hat eine vernachlässigbare Masse und kann sich reibungsfrei entlang der dünnen vertikalen Stange bewegen. Die gesamte Bewegung der Stangen findet nur in der Abbildungsebene statt (Die beweglichen Stangen können jedoch an der vertikalen Stange vorbei schwingen).



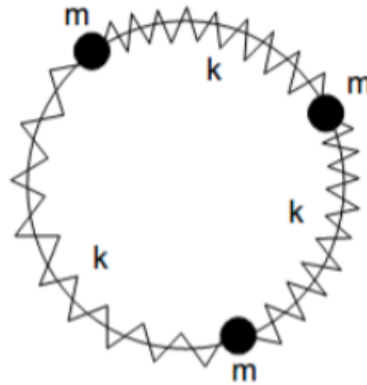
1. Stellen Sie die Lagrange-Funktion des Systems aus (mit der Koordinate  $\phi$  als Winkel zwischen der unteren Stange und der vertikal fixierten Stange).

**Anmerkung:** Denken Sie beim Aufstellen der kinetischen Energie daran, dass die Rotations- und Translationsbewegung der Stange  $AB$  nur dann getrennt voneinander betrachtet werden können, wenn der betrachtete Trägheitspunkt gleich dem Massenschwerpunkt der Stange ist.

2. Bestimmen Sie die Bewegungsgleichungen.
3. Finden Sie die Frequenzen von kleinen Oszillationen ( $\phi$  sehr klein) des Systems um die Gleichgewichtslage.

## 2 Flotter Dreier

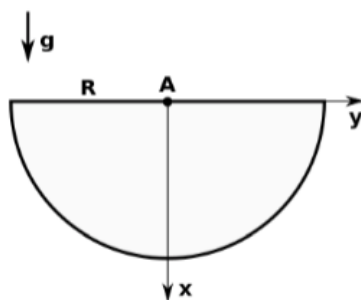
Drei gleiche Massen  $m$  sind über identische harmonische Federn (masselos) der Federkonstante  $k$  miteinander verbunden (siehe Abbildung). Die Massen können entlang dem Kreis in der Abbildung reibungsfrei rutschen.



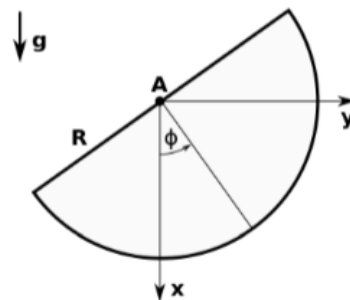
1. Stellen Sie die Lagrange-Funktion für die drei Massen auf.  
**Hinweis:** Benutzen Sie als Koordinaten die Auslenkungen aus den jeweiligen Gleichgewichtslagen  $s_i = R\varphi$ ,  $i = 1, 2, 3$ .
2. Finden Sie die Eigenfrequenzen und entsprechenden Eigenvektoren des Systems.  
**Hinweis:** Stellen Sie die Lagrange-Funktion in der Form  $L = \frac{1}{2} \langle \vec{s}, \hat{M} \vec{s} \rangle - \frac{1}{2} \langle \vec{s}, \hat{K} \vec{s} \rangle$  dar. Nun bilden Sie die Matrix  $\Gamma = \hat{M}^{-1} \hat{K}$  und finden deren Eigenwerte  $\omega$ .

### 3 Hängender Halbzylinder

Ein homogener Halbzylinder (Höhe  $H$ , Radius  $R$ , Gesamtmasse  $M$ ) dreht sich im homogenen Schwerfeld um eine feste Achse  $A$ , die mit der Symmetrieachse des Zylinders zusammenfällt. Wir wählen den Punkt  $A$  als Ursprung des Koordinatensystems. Der Halbzylinder erstreckt sich jeweils um  $\frac{H}{2}$  in die Papierebene hinein bzw. aus der Papierebene heraus.



(a) Halbzylinder im Gleichgewicht



(b) Halbzylinder um die Achse A gedreht

1. Berechnen Sie den (körperfesten!) Schwerpunkt des Halbzylinders. Betrachten Sie dazu den Zylinder in der Gleichgewichtslage (Abb. a). Der Schwerpunkt ist allgemein definiert als:

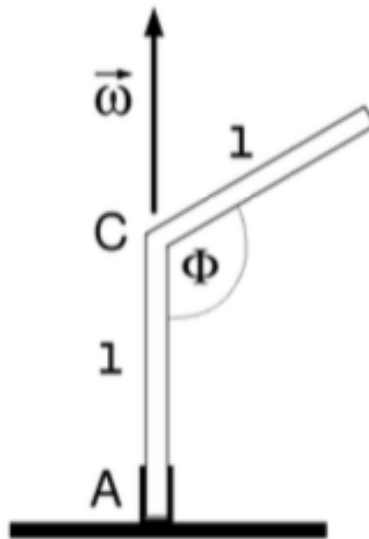
$$\vec{S} = \frac{1}{M} \int \vec{x} \rho(\vec{x}) d^3x \quad (1)$$

Warum ist nur seine  $x$ -Komponente ungleich Null? Was ist  $\rho$  in dem Fall?

- Bestimmen Sie das Trägheitsmoment  $\Theta_{zz} = \Theta_A$  für Drehungen um die Achse A.
- Betrachten Sie die Drehung des Zylinders um die A Achse (Abb. b). Bestimmen Sie die Lagrange-Funktion und die Bewegungsgleichungen. Mit welcher Frequenz pendelt der Halbzylinder, wenn der Winkel  $\phi \ll 1$  (d. h.  $\sin\phi \approx \phi$ ) ist?

#### 4 Rotierender, gewinkelter Stab

Ein dünner homogener Stab der Länge  $2l$  und der Gesamtmasse  $m$  ist bei seiner Mitte  $C$  um einen Winkel  $\Phi = \frac{3\pi}{4}$  abgewinkelt. Der Stab drehe sich mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\vec{\omega}$  um die vertikale Achse. Ein Ende des Stabes ist in einem Lager befestigt (A). Man nehme an, dass sich der Drehimpuls im Ursprung des Koordinatensystems befindet und dass  $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$ . Wählen Sie die  $\vec{e}_y$ -Achse so, dass sich der Stab im körperfesten System komplett in der  $(\vec{e}_y, \vec{e}_z)$  Ebene befindet.



- Bestimmen Sie die folgenden drei Komponenten des Trägheitstensors  $\Theta_{xz}$ ,  $\Theta_{yz}$  und  $\Theta_{zz}$ . Führen Sie dazu folgende Parametrisierung ein:

$$z = lt, x = y = 0 \quad \text{unterhalb von C}, \quad z = lt, x = 0, x = l(t-1) \quad \text{oberhalb von C} \quad (2)$$

$$t \in [0, 1] \quad \text{unterhalb von C}, \quad t \in \left[1, 1 + \frac{1}{\sqrt{2}}\right] \quad \text{oberhalb von C} \quad (3)$$

benutzen Sie dann Wegintegrale um die Komponenten zu berechnen.

2. Auf den Stab wirkt ein Drehmoment  $\vec{N}$  relativ zu dem Lager  $A$ . Bestimmen Sie dies als eine Funktion der  $\Theta_{ij}$ . Benutzen Sie dazu die Vektoridentität  $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$  zum Vereinfachen der Rechnung. Sie müssen keine konkreten Werte für die  $\Theta_{ij}$  einsetzen.
3. Bestimmen Sie das Drehmoment welches auf das Lager  $A$  wirkt. Benutzen Sie dazu die vektorielle Form der Eulergleichung und transformieren Sie nicht in das System der Hauptachsen. Sie können die Aufgabe lösen ohne den Trägheitstensor explizit aufgeben.

## 5 Rollender Zylinder in Zylinder

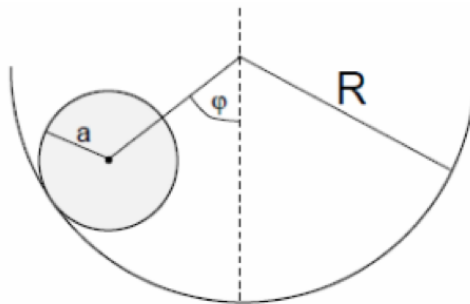
Ein homogener Zylinder (Gesamtmasse  $M$ , Radius  $a$ , Trägheitsmoment bezüglich seiner Symmetrieachse  $\Theta_{zz} = \frac{Ma^2}{2}$ ) rollt ohne Schlupf unter dem Einfluss der Gravitation auf der Innenseite eines festen Zylinders. Der innere Radius dieses festen Zylinders ist  $R$ .

1. Beweisen Sie, dass die folgende Rollbedingung für die Winkelgeschwindigkeit des rollenden Zylinders gilt:

$$\omega_z = \dot{\varphi} \frac{R - a}{a} \quad (4)$$

Dabei ist  $\varphi$  der Winkel zwischen der festen vertikalen Achse und der Verbindungslinie zwischen den Mittelpunkten der beiden Zylinder.

2. Benutzen Sie die Rollbedingung, um die kinetische Energie des rollenden Zylinders als Funktion von  $\dot{\varphi}$  zu bestimmen. Geben Sie die Lagrangefunktion des Zylinders an. Hilfe: Bestimmen Sie zuerst die Bahngeschwindigkeit  $v_S$  des Schwerpunkts des rollenden Zylinders als Funktion von  $\dot{\varphi}$ . Überlegen Sie dann mittels der Rollbedingung den Zusammenhang zwischen  $v_S$  und der Winkelgeschwindigkeit  $\omega_z$  der Drehung des rollenden Zylinders um seinen Schwerpunkt. Beachten Sie, dass die gesamte kinetische Energie die Summe aus Schwerpunkts- und Rotationsbewegung um den Schwerpunkt ist.



## 6 Verspulte Scheibchen

Zwei homogene Scheiben der Massen  $m_1$ ,  $m_2$  und Radien  $r_1$ ,  $r_2$  sind von einem masselosen Faden umwickelt. Scheibe 1 kann um ihre Symmetrieachse rotieren und ist ansonsten fixiert. Während Scheibe 2 herunter fällt, wickelt sich der Faden ab. Bestimmen Sie die Bewegungsgleichungen und die Kraft, welche entlang dem Faden wirkt. Überlegen Sie sich vorher, wie beim Abrollen die Winkel  $\varphi_1$  und  $\varphi_2$  - welche die Rotation der Scheiben beschreiben - mit der Position  $x_2$  von  $m_2$  zusammenhängen.

