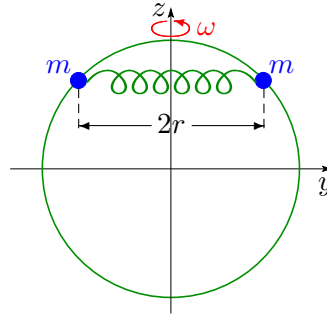


## Übung Nr.8

### 32. Zwei durch eine Feder verbundene Massen auf einem Ring

Zwei identische Massen  $m$ , die durch eine Feder verbunden sind, können sich reibungsfrei entlang eines Rings mit Radius  $R$  bewegen, wobei die Feder immer parallel zur horizontalen ( $x, y$ )-Ebene bleibt — anders gesagt sind die zwei Massen auf der gleichen Höhe  $z$ . Der Ring dreht sich um die vertikale  $z$ -Achse mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$ . Die Feder hat die Stärke  $k$  und ihre Ruhelänge  $\ell_0 \equiv 2r_0$  ist kleiner als der Durchmesser des Rings, d.h.  $r_0 < R$ .



i. Wie viele Freiheitsgrade gibt es? Drücken Sie die (Standard-)Lagrange-Funktion des Systems durch zylindrische Koordinaten  $(r, \theta, z)$  aus. Zeigen Sie, dass sie sich in der Form

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \mu(z) \dot{z}^2 - V_{\text{eff.}}(z) \quad (1a)$$

mit einer positionsabhängigen Masse bzw. einem eindimensionalen effektiven Potential

$$\mu(z) \equiv \frac{2m}{1 - z^2/R^2} \quad \text{bzw.} \quad V_{\text{eff.}}(z) \equiv 2k(\sqrt{R^2 - z^2} - r_0)^2 - m\omega^2(R^2 - z^2) \quad (1b)$$

umschreiben lässt.

ii. Folgern Sie aus dem effektiven Potential (1b) die möglichen Gleichgewichtspositionen  $z_\omega$  der Massen. Diese Positionen lassen sich durch  $R$  und

$$\xi(\omega) \equiv \frac{2kr_0}{2k - m\omega^2} = \frac{r_0}{1 - \omega^2/\omega_0^2} \quad (2)$$

einfach ausdrücken, wobei  $\omega_0 \equiv \sqrt{2k/m}$ .

*Hinweis:* Sie können schon die Gleichgewichtspositionen  $z_0$  (sowie ihre Stabilität) für  $\omega = 0$  anhand Ihrer physikalischen Intuition raten: diese Ergebnisse sollen Sie als Grenzwert der gesuchten  $z_\omega$  im Fall  $\omega = 0$  wiederfinden.

iii. Diskutieren Sie die Stabilität der Gleichgewichtspositionen  $z_\omega$ . Zeigen Sie, dass sich unterschiedliche Möglichkeiten ergeben, je nachdem, ob  $\omega$  kleiner oder größer als die „kritische Winkelgeschwindigkeit“

$$\omega_c \equiv \omega_0 \sqrt{\left(1 - \frac{r_0}{R}\right)} \quad (3)$$

ist. Plotten Sie  $V_{\text{eff}}$  in Abhängigkeit von  $z/R$  für  $r_0 = R/2$  und die Fälle  $\omega = 0.4\omega_c$ ,  $\omega_c$  und  $1.4\omega_c$ .

iv. Geben Sie die Eigenkreisfrequenzen  $\Omega$  der kleinen Schwingungen um die in Frage iii. gefundenen stabilen Gleichgewichtsstellen. Drücken Sie  $\Omega$  durch  $\omega$ ,  $\omega_0$  und  $\omega_c$  und plotten Sie  $\Omega$  in Abhängigkeit von  $\omega/\omega_c$  für  $r_0 = R/2$ .

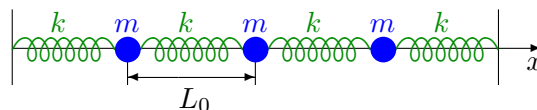
### 33. Rotierende Feder

Sei eine Feder mit Ruhelänge  $\ell_0$  und Federkonstante  $k$ . Ein Ende der Feder ist fest am Ursprungspunkt angebracht, am anderen Ende ist ein Massenpunkt  $m$  befestigt, der sich reibungsfrei in einer horizontalen Ebene bewegen kann. Das ganze Problem ist zweidimensional, d.h. sowohl die Masse als auch die Feder bleiben in dieser horizontalen Ebene.

- i. Wie lauten die Lagrange-Funktion und die Bewegungsgleichungen?
- ii. Welche Symmetrien und Erhaltungssätze gibt es?
- iii. Betrachten Sie eine Bewegung des Massenpunkts mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\vec{\omega}$ . Welche Länge hat die Feder dabei?
- iv. Betrachten Sie jetzt kleine Abweichungen von dieser Bewegung. Dann weicht die Länge der Feder um eine kleine Größe  $\delta\ell(t)$  von der Länge aus Frage **iii.** ab. Bestimmen Sie die Eigenkreisfrequenz der kleinen Schwingungen.

### 34. Kettenschwinger mit drei Massen

Ein Kettenschwinger besteht aus drei gleichen Massen (1,2,3), die durch Federn gleicher Stärke  $k$  untereinander und mit den Wänden verbunden sind. Die Federn seien bereits in der Gleichgewichtslage des Systems mit der Kraft  $F$  vorgespannt, wobei  $L_0$  der Gleichgewichtsabstand der Massen sei.



Es wird angenommen, dass die Bewegung nur entlang der horizontalen  $x$ -Richtung stattfinden kann. Stellen Sie die Bewegungsgleichungen für solche „longitudinale“ Schwingungen auf und lösen Sie sie.

### \*35. Freier Massenpunkt in rotierenden Koordinaten

Ein Massenpunkt  $m$  ruht im Punkt  $(x \neq 0, y \neq 0, z = 0)$  eines kartesischen Koordinatensystems in einem Inertialsystem. Zur Beschreibung seines Bewegungszustands werden verallgemeinerte Koordinaten

$$\begin{cases} x' = x \cos \omega t + y \sin \omega t \\ y' = -x \sin \omega t + y \cos \omega t \\ z' = z \end{cases} \quad (4)$$

mit einer konstanten Zahl  $\omega$  verwendet.

- i. Drücken Sie  $x$  und  $y$  durch  $x'$  und  $y'$  aus und zeigen Sie, dass die (Standard) Lagrange-Funktion des Punkts

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2}(\dot{x}'^2 + \dot{y}'^2 + \dot{z}'^2) + \frac{m\omega^2}{2}(x'^2 + y'^2) - m\omega(\dot{x}'y' - \dot{y}'x') \quad (5)$$

lautet.

*Hinweis:* Die Berechnung ist nicht kompliziert, erfordert aber ein wenig Geduld: ausgedrückt durch  $x'$ ,  $y'$  und ihre Ableitungen besteht  $\dot{x}^2$  aus 10 Termen und  $\dot{y}^2$  auch. Es wird daher empfohlen, die Schreibweisen  $C \equiv \cos \omega t$ ,  $S \equiv \sin \omega t$  (mit  $C^2 + S^2 = 1!$ ) zu benutzen.

- ii. Die Lagrange-Funktion (5) enthält nicht nur einen kinetischen Term, sondern auch ein Potential  $V = -m\omega^2(x'^2 + y'^2)/2 + m\omega(\dot{x}'y' - \dot{y}'x')$ . Um die Bedeutung des letzteren nachzuvollziehen,<sup>1</sup> stellen Sie die Bewegungsgleichungen für  $x'$  und  $y'$  auf und vergleichen Sie sie mit der Gl. (1) der Aufgabe **12**: was erkennen Sie?

<sup>1</sup>Die Bedeutung lässt sich auch mit einigen Überlegungen finden.