

Übungsbetreuung: Stefan Liebler (stefan.liebler@kit.edu) (Raum 12/03 - Geb. 30.23)

### Hinweis zu den Klausuren:

Die Termine beider Klausuren stehen fest: Die erste Klausur findet am Mo, 30.07.18 im Zeitraum 14-17 Uhr im Gaede-Hörsaal statt. Eine zweite Klausur wird am Do, 04.10.18 im Zeitraum 14-17 Uhr im Gaede-Hörsaal angeboten. Die Anmeldung zur ersten Klausur wird im Juli und zur zweiten Klausur im September über CAMPUS online erfolgen. Die genauen Zeiträume zur Anmeldung werden später kommuniziert.

### Aufgabe 1: Erhaltungsgrößen - Bewegung im kugelsymmetrischen Potential

Die Bewegung eines Teilchens in einem kugelsymmetrischen Potential  $V$  soll mittels Kugelkoordinaten  $(r, \vartheta, \varphi)$  beschrieben werden. Diese sind gegeben durch

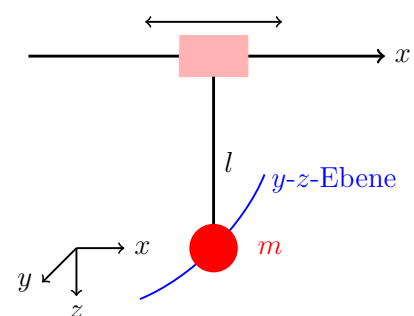
$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \sin \vartheta \\ r \sin \varphi \sin \vartheta \\ r \cos \vartheta \end{pmatrix}.$$

Diese Notation haben wir auch schon in Aufgabe 4 auf Blatt 2 verwendet (wenngleich mit  $\varphi = \omega t$ ). Die Parameter bewegen sich in folgenden Bereichen:  $r > 0$ ,  $\varphi \in [0, 2\pi[$ ,  $\vartheta \in [0, \pi]$ .

- (a) Ermitteln Sie zunächst die kinetische Energie  $T = \frac{1}{2}m\dot{\vec{r}}^2$  des Teilchens in Kugelkoordinaten. Führen Sie die folgende Schritte aus:
- Bestimmen Sie die Richtungsvektoren  $\vec{r}_{q_i}$  für die Kugelkoordinaten  $q_i = (r, \vartheta, \varphi)$  mittels  $\vec{r}_{q_i} = \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i}$  und bilden Sie die normierten Einheitsvektoren  $\vec{e}_{q_i} = \frac{\vec{r}_{q_i}}{|\vec{r}_{q_i}|}$ .
  - Zeigen Sie, dass Sie  $\dot{\vec{r}} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \sum_{i=1}^3 \frac{dq_i}{dt} \frac{d\vec{r}}{dq_i}$  mit Hilfe der Einheitsvektoren schreiben können als
 
$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\vartheta}\vec{e}_\vartheta + r\sin(\vartheta)\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi.$$
  - Berechnen Sie nun die kinetische Energie  $T$  in Kugelkoordinaten. Sie können hierbei die Orthonormalität der Einheitsvektoren nutzen.
- (b) Bilden Sie die Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}$  für ein Teilchen mit Masse  $m$  im kugelsymmetrischen Potential  $V = V(r, t)$ . Welche Koordinate  $q_i = (r, \vartheta, \varphi)$  ist zyklisch? Ermitteln Sie den dazugehörigen zeitlich konst. verallgemeinerten Impuls  $p_i = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_i}$ .

### Aufgabe 2: Erhaltungsgrößen - Bewegliches Pendel

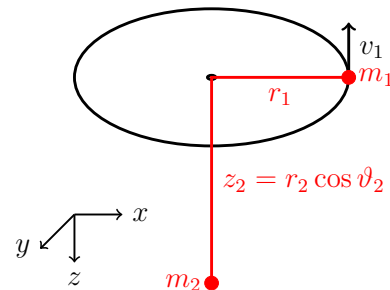
Eine Masse  $m$  hängt von einem kleinen Zylinder herunter, welcher sich frei und ohne Reibung in der horizontalen  $x$ -Richtung bewegen kann. Die Länge des Stabes sei konstant gleich  $l$ . Das Pendel habe dabei die Möglichkeit nur in der  $y$ - $z$ -Ebene zu schwingen.



- (a) Bestimmen Sie die Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}(\varphi, x, \dot{\varphi}, \dot{x}, t)$  und die zugehörigen Bewegungsgleichungen. *Hinweis:* Sie benötigen die kinetische Energie  $T = \frac{1}{2}m\dot{\vec{r}}^2$  sowie die potentielle Energie  $V = -mgz$ . Als Koordinatensystem empfiehlt sich  $\vec{r} = (x, y, z)^T = (x, l \sin \varphi, l \cos \varphi)^T$ , also Polarkoordinaten in der  $y$ - $z$ -Ebene. Wenden Sie die Euler-Lagrange-Gleichung nun jeweils für die Koordinatensätze  $(x, \dot{x})$  und  $(\varphi, \dot{\varphi})$  an. Dies führt auf zwei unabhängige Bewegungsgleichungen für die unabhängigen Koordinaten.
- (b) Bestimmen Sie weiter die Erhaltungssätze, welche man mit Hilfe der zyklischen Koordinaten finden kann.

### Aufgabe 3: Erhaltungsgrößen - Rotation in der Ebene

Betrachten Sie zwei Massen  $m_1$  und  $m_2$  im konstanten Gravitationsfeld  $\vec{F} = mg\vec{e}_z$ , welche durch einen dünnen Faden der Länge  $l$  aneinander gebunden sind. Die Masse  $m_1$  befindet sich dabei auf einer Ebene ( $z = \text{const.}$ ), die Masse  $m_2$  hängt frei von dieser Ebene herab. Benutzen Sie die Euler-Lagrange-Gleichung, um die Bewegungsgleichungen der beide Massen aufzustellen.



- (a) Treffen Sie zunächst eine Aussage über die Erhaltungsgrößen des Problems.
- (i) Die kartesischen Koordinaten  $(x_1, y_1, z_1; x_2, y_2, z_2)$  sind nicht geeignet, da es komplizierte Abhängigkeiten gibt. Man führt daher ebene Polarkoordinaten  $(x_1 = r_1 \cos \varphi_1, y_1 = r_1 \sin \varphi_1, z_1)$  für  $m_1$  und Kugelkoordinaten  $(x_2 = r_2 \cos \varphi_2 \sin \vartheta_2, y_2 = r_2 \sin \varphi_2 \sin \vartheta_2, z_2 = r_2 \cos \vartheta_2)$  für  $m_2$  ein. Wie lauten die Zwangsbedingungen in den Koordinaten  $(r_1, \varphi_1, z_1; r_2, \varphi_2, \vartheta_2)$ ? *Hinweis:* Vernachlässigen Sie mögliche Torsionseffekte des Fadens.
- (ii) Überlegen Sie sich nun die kinetische und die potentielle Energie für  $m_1$  in den ebenen Polarkoordinaten. Bedenken Sie dabei, dass  $z_1 = \text{const.}$  und als Koordinatenursprung für die  $z$ -Richtung gewählt werden kann.
- (iii) Die kinetische und die potentielle Energie von  $m_2$  sind gegeben als  $T_2 = \frac{m_2}{2}(\dot{r}_2^2 + r_2^2\dot{\varphi}_2^2 + r_2^2\dot{\vartheta}_2^2 \sin^2 \vartheta_2)$  bzw.  $V_2 = -m_2 g r_2 \cos \vartheta_2$ . Nun können Sie die Lagrange-Funktion aufschreiben. Was sind die zyklischen Koordinaten und welche Erhaltungsgrößen resultieren daraus?
- (b) Setzen Sie nun  $\varphi_2 = \vartheta_2 = 0$ , d.h. die Masse  $m_2$  sei dahingehend eingeschränkt, dass sie sich nur noch in der  $z$ -Richtung bewegen kann. Wenden Sie auf die daraus resultierende Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}$  die Euler-Lagrange-Gleichung an. *Hinweis:* Mit dieser Einschränkung ist  $\mathcal{L}$  nur noch von zwei freien Koordinatensätzen  $(r_1, \dot{r}_1)$  und  $(\varphi_1, \dot{\varphi}_1)$  abhängig. Bedenken Sie, dass es zwischen  $r_1$  und  $r_2$  eine Beziehung gibt.
- (c) Sie haben nun zwei Euler-Lagrange-Gleichungen für  $r_1$  und  $\varphi_1$ , wobei letztere Koordinate zyklisch ist. Sie können daher die beiden Gleichungen entkoppeln, indem Sie in der Gleichung für  $r_1$  den Betrag des konstanten Drehimpulses  $L_1 = m r_1^2 \dot{\varphi}_1$  anstelle von  $\dot{\varphi}_1$  einsetzen. Überlegen Sie sich wie die Bewegung von  $m_1$  bei gegebener Anfangsgeschwindigkeit  $v_1$  und daher konstantem  $L_1$  aussieht, ohne die Bewegungsgleichung von  $r_1$  explizit zu lösen, d.h. nur durch Betrachtung des Vorzeichens von  $\ddot{r}_1$  als Funktion von  $r_1$ .