

## Übung Nr.6

### 23. Minimale Wirkung für einen Massenpunkt im Schwerfeld

Die Lagrange-Funktion für die eindimensionale Bewegung eines Massenpunkts im Schwerfeld  $-g\vec{e}_z$  lautet

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}m\dot{z}^2 - mgz. \quad (1)$$

Berechnen Sie das entsprechende Wirkungsintegral  $S[z(t)]$  zwischen den Zeitpunkten  $t_1 = 0$  und  $t_2 > 0$  für eine Bahnkurve  $z(t) = -\frac{1}{2}gt^2 + f(t)$ . Dabei ist  $f$  eine stetig differenzierbare Funktion, die am Rand verschwindet:  $f(t_1) = f(t_2) = 0$ . Zeigen Sie, dass die Wirkung  $S$  minimal für  $f(t) = 0$  ist.

### 24. Lagrange-Funktionen

In dieser Aufgabe bezeichnet  $\vec{E}$  einen konstanten Vektor und  $q$  eine reelle Zahl.

i. Sei  $\mathcal{L}_1 = \frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 + q\vec{E} \cdot \vec{x}$  eine Lagrange-Funktion. Wie lautet die zugehörige (vektorielle) Bewegungsgleichung? Welches physikalische System beschreibt die Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}_1$ ?

ii. Sei nun  $\mathcal{L}_2 = \frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 - q\vec{E} \cdot \dot{\vec{x}}$  eine zweite Lagrange-Funktion. Wie lautet die zugehörige Bewegungsgleichung? Diskutieren Sie Ihr Ergebnis.

### 25. Bewegungsgleichungen in Kugelkoordinaten

Sei  $\vec{x}(t) = x(t)\vec{e}_x + y(t)\vec{e}_y + z(t)\vec{e}_z$  die Bahnkurve eines Massenpunkts, parametrisiert mithilfe kartesischer Koordinaten  $x(t)$ ,  $y(t)$ ,  $z(t)$ . Eine entsprechende Parametrisierung durch *sphärische* oder *Kugelkoordinaten*  $r(t)$ ,  $\theta(t)$ ,  $\varphi(t)$  wird definiert durch

$$x(t) = r(t) \sin \theta(t) \cos \varphi(t), \quad y(t) = r(t) \sin \theta(t) \sin \varphi(t), \quad z(t) = r(t) \cos \theta(t). \quad (2)$$

Die zugehörigen Basisvektoren  $\vec{e}_r(t)$ ,  $\vec{e}_\theta(t)$ ,  $\vec{e}_\varphi(t)$  werden durch

$$\dot{\vec{x}}(t) = \dot{x}(t)\vec{e}_x + \dot{y}(t)\vec{e}_y + \dot{z}(t)\vec{e}_z = \dot{r}(t)\vec{e}_r(t) + r(t)\dot{\theta}(t)\vec{e}_\theta(t) + r(t)\sin\theta(t)\dot{\varphi}(t)\vec{e}_\varphi(t) \quad (3)$$

definiert.

i. Drücken Sie  $\vec{e}_r(t)$ ,  $\vec{e}_\theta(t)$ ,  $\vec{e}_\varphi(t)$  durch  $\vec{e}_x$ ,  $\vec{e}_y$ ,  $\vec{e}_z$  aus. Zeigen Sie, dass die Vektoren  $(\vec{e}_r(t), \vec{e}_\theta(t), \vec{e}_\varphi(t))$  auf 1 normiert sind und ein orthogonales Rechtssystem bilden.

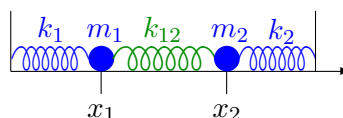
ii. Wir wollen den Lagrange-Formalismus verwenden, um die Bewegungsgleichungen eines Massenpunkts in Anwesenheit eines Potentials  $V(r, \theta, \phi)$  in sphärischen Koordinaten herzuleiten.

a) Drücken Sie die kinetische Energie des Massenpunkts durch  $r$ ,  $\theta$ ,  $\varphi$  und ihre Zeitableitungen aus.

b) Benutzen Sie die Euler-Lagrange-Gleichungen bezüglich der Kugelkoordinaten, um die gesuchten Bewegungsgleichungen zu schreiben.

### 26. Gekoppelte harmonische Oszillatoren

Zwei harmonische Oszillatoren mit jeweiligen Federkonstanten  $k_1$ ,  $k_2$  und Massen  $m_1$ ,  $m_2$  seien harmonisch gekoppelt, d.h. mit einer weiteren Feder (Federkonstante  $k_{12}$ ) an einander gebunden. Die Schwingungen erfolgen alle entlang einer Geraden, und die Auslenkungen der beiden Massen aus ihren jeweiligen Ruhelagen werden mit  $x_1$  und  $x_2$  bezeichnet.



i. Wie lautet die „Standard“ Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}$  für dieses System?

*Hinweis:* Die potentielle Energie besteht aus drei Beiträgen:  $V_1$ ,  $V_2$  (für die individuellen Oszillatoren) und  $V_{12}$  (für ihre Wechselwirkung).

ii. Stellen Sie die gekoppelten Bewegungsgleichungen für  $x_1(t)$  und  $x_2(t)$  auf.

iii. Sei jetzt angenommen, dass die zwei Oszillatoren identisch sind:  $m_1 = m_2 \equiv m$ ,  $k_1 = k_2 \equiv k$ . Führen Sie  $X(t) = \frac{1}{2}[x_1(t) + x_2(t)]$  und  $x(t) = x_1(t) - x_2(t)$  ein. Wie lauten die Bewegungsgleichungen für  $X(t)$  und  $x(t)$ ? Geben Sie die allgemeinen Lösungen für  $X(t)$  und  $x(t)$  an. Folgern Sie daraus die allgemeinen Lösungen für  $x_1(t)$  und  $x_2(t)$ .

### \*27. Form-Invarianz der Euler–Lagrange-Gleichungen

Sei eine Lagrange-Funktion  $\mathcal{L}(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}})$  von  $s$  verallgemeinerten Koordinaten  $\mathbf{q} = \{q_a\}$  und Geschwindigkeiten  $\dot{\mathbf{q}} = \{\dot{q}_a\}$ . Betrachte man die Transformation

$$q_a \rightarrow q'_a = q'_a(t, \{q_b\}) \quad \text{für } a = 1, \dots, s, \quad (4a)$$

wie z.B. bei einem Koordinatenwechsel  $(x, y, z) \rightarrow (r, \theta, \varphi)$ . Dabei soll die Transformation ein *Diffeomorphismus* sein, d.h. eine beliebig oft differenzierbare ( $\mathcal{C}^\infty$ ) bijektive Abbildung, deren Umkehrfunktion

$$q_a = q_a(t, \{q'_b\}) \quad \text{für } a = 1, \dots, s \quad (4b)$$

auch  $\mathcal{C}^\infty$  ist.

i. Drücken Sie die verallgemeinerte Geschwindigkeit  $\dot{q}'_a$  durch die  $\{q'_b\}$  und die partiellen Ableitungen von  $q'_a$  aus.

*Hinweis:*  $\dot{q}'_a$  ist die *totale* Zeitableitung von  $q'_a$ ; dabei sollen die Variablen  $\{q_b\}$  als möglicherweise zeitabhängig betrachtet werden.

ii. Drücken Sie nun  $\dot{q}_a$  durch die  $\{\dot{q}'_b\}$  und die partiellen Ableitungen von  $q_a$  aus der Rückkehrtransformation (4b) aus. Folgern Sie daraus die Gleichheiten

$$\frac{\partial \dot{q}'_a}{\partial \dot{q}'_b} = \frac{\partial q'_a}{\partial q_b} \quad \text{und} \quad \frac{\partial \dot{q}_a}{\partial \dot{q}'_b} = \frac{\partial q_a}{\partial q'_b} \quad (5)$$

für alle  $a, b \in \{1, \dots, s\}$ .

iii. Betrachte man nun die transformierte Lagrange-Funktion

$$\mathcal{L}'(t, \mathbf{q}', \dot{\mathbf{q}}') \equiv \mathcal{L}(t, \mathbf{q}(t, \mathbf{q}'), \dot{\mathbf{q}}(t, \mathbf{q}')). \quad (6)$$

Zeigen Sie, dass für jedes  $a \in \{1, \dots, s\}$  die transformierte Euler–Lagrange-Gleichung

$$\frac{\partial \mathcal{L}'(t, \mathbf{q}', \dot{\mathbf{q}}')}{\partial q'_a} = \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \mathcal{L}'(t, \mathbf{q}', \dot{\mathbf{q}}')}{\partial \dot{q}'_a} \right) \quad (7)$$

gilt, wenn die Gleichungen  $\frac{\partial \mathcal{L}(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}})}{\partial q_b} = \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial \mathcal{L}(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}})}{\partial \dot{q}_b} \right)$  für alle  $b = 1, \dots, s$  erfüllt sind.

Somit erhalten die Euler–Lagrange-Gleichungen die gleiche Form (unter Nutzung der transformierten Lagrange-Funktion (6)) unter beliebigen Transformationen (4a) der verallgemeinerten Variablen.