

1 a) Lagrangefunktion: Kinetische Energie:

$$x = l \cos(\varphi) \quad , \quad y = l \sin(\varphi) \quad , \quad \dot{x} = -l\dot{\varphi} \sin(\varphi) \quad , \quad \dot{y} = l\dot{\varphi} \cos(\varphi)$$

$$\Rightarrow T = \frac{1}{2}m[(\dot{x})^2 + (\dot{y})^2] = \frac{1}{2}ml^2(\dot{\varphi})^2$$

1 Punkt

Potential: $V = -mgl \cos(\varphi) + \text{const.}$,

Lagrangefunktion:

$$\mathcal{L}(\varphi, \dot{\varphi}) = \frac{1}{2}ml^2(\dot{\varphi})^2 + mgl \cos(\varphi) \quad \text{mit} \quad m = m(t) = m_0 e^{-2\gamma t}$$

1 Punkt

b) Bewegungsgleichung: $\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} \Rightarrow \frac{d}{dt} (ml^2 \dot{\varphi}) = -mgl \sin(\varphi)$

1/2 Punkt

$$\Rightarrow ml^2 \ddot{\varphi} + \dot{m} l^2 \dot{\varphi} + mgl \sin(\varphi) = 0$$

Mit $\dot{m} = -2\gamma m$ und $\sin(\varphi) \approx \varphi$ ergibt sich

$$\ddot{\varphi} - 2\gamma \dot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = 0 \quad \text{mit} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

1/2 Punkt

c) Lösungsansatz, wie immer:

$$\varphi(t) = e^{\lambda t} \quad \Rightarrow \quad \lambda^2 - 2\gamma\lambda + \omega_0^2 = 0 \quad \Rightarrow \quad \lambda_{1,2} = \gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}.$$

$$\text{Hier: } \gamma = \sqrt{\frac{g}{2l}} = \frac{\omega_0}{\sqrt{2}} \quad \Rightarrow \quad \lambda_1 = \frac{\omega_0}{\sqrt{2}}(1+i) \quad , \quad \lambda_2 = \frac{\omega_0}{\sqrt{2}}(1-i).$$

$$\text{Allgemeine Lösung: } \varphi(t) = e^{\omega_0 t / \sqrt{2}} (A e^{i\omega_0 t / \sqrt{2}} + B e^{-i\omega_0 t / \sqrt{2}})$$

1/2 Punkt

Die Integrationskonstanten A, B sind komplex, wie φ .

Physikalische Lösung durch Bilden des Realteils (siehe Theorie A):

$$\text{Re}\varphi(t) = e^{\omega_0 t / \sqrt{2}} [a \sin(\omega_0 t / \sqrt{2}) + b \cos(\omega_0 t / \sqrt{2})]$$

1/2 Punkt

Das Ergebnis kann auch direkt hingeschrieben werden.

$$a, b \text{ sind reell, genauer: } b = (\text{Re}A + \text{Re}B) \quad , \quad a = (-\text{Im}A + \text{Im}B).$$

d) Anfangsbedingungen: (wir setzen jetzt $\varphi = \text{Re}\varphi$)

$$\varphi(0) = b = 0$$

$$\text{und: } \dot{\varphi}(0) = \frac{\omega_0}{\sqrt{2}} a = \Omega_0 \quad \Rightarrow \quad a = \sqrt{2} \frac{\Omega_0}{\omega_0}$$

1/2 Punkt

$$\Rightarrow \varphi(t) = \sqrt{2} \frac{\Omega_0}{\omega_0} e^{\omega_0 t / \sqrt{2}} \sin(\omega_0 t / \sqrt{2})$$

Skizze: Billigerweise ein Sinus, dessen Hüllkurve exponentiell ansteigt.

1/2 Punkt

$\Sigma = 5$ Punkte

2 a) In den Koordinaten \mathbf{R} und \mathbf{r} lautet \mathcal{L} :

$$\mathcal{L} = \mathcal{L}_{SP} + \mathcal{L}_{rel} = \frac{1}{2}M(\dot{\mathbf{R}})^2 + \frac{1}{2}\mu(\dot{\mathbf{r}})^2 + k|\mathbf{r}|$$

Offenbar sind die Massen $m_1 = m$, $m_2 = 2m$, also

$$M = m_1 + m_2 = 3m, \quad \mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{2}{3}m$$

1.5 Punkte

$$\text{Schwerpunkt: } \mathbf{R} = \frac{m_1 \mathbf{r}_1 + m_2 \mathbf{r}_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{3}\mathbf{r}_1 + \frac{2}{3}\mathbf{r}_2$$

1/2 Punkt

Man kann $\mathcal{L}_{SP} + \mathcal{L}_{rel}$ natürlich auch von Hand bestimmen, durch Einsetzen von

$$\mathbf{r}_1 = \mathbf{R} + \frac{2}{3}\mathbf{r}, \quad \mathbf{r}_2 = \mathbf{R} - \frac{1}{3}\mathbf{r}$$

b) Erhaltungsgrößen:

$$\text{Energie: } E = \frac{1}{2}M(\dot{\mathbf{R}})^2 + \frac{1}{2}\mu(\dot{\mathbf{r}})^2 - k|\mathbf{r}|$$

Begründung: \mathcal{L} nicht explizit von der Zeit abhängig (Homogenität der Zeit).

$$\text{Schwerpunktimpuls: } \mathbf{P} = M\dot{\mathbf{R}}$$

Begründung: \mathcal{L} invariant unter Verschiebungen des Schwerpunktes, d.h., Verschiebungen des Gesamtsystems (Homogenität des Raumes).

$$\text{Drehimpuls (= Relativ-Drehimpuls): } \mathbf{L} = \mu(\mathbf{r} \times \dot{\mathbf{r}})$$

Begründung: \mathcal{L} ist invariant unter Drehungen des Systems um den Schwerpunkt, d.h., Potential hängt nur von $|\mathbf{r}|$ ab (Isotropie des Raumes \leftrightarrow Zentralpotential für die Relativbewegung).

1 Punkt

c) Polarkoordinaten in der x - y -Ebene: $x = r \cos(\varphi)$, $y = r \sin(\varphi)$

$$\dot{x} = \dot{r} \cos(\varphi) - r\dot{\varphi} \sin(\varphi), \quad \dot{y} = \dot{r} \sin(\varphi) + r\dot{\varphi} \cos(\varphi)$$

$$\text{Einsetzen liefert } \mathcal{L}_{rel} = \frac{1}{2}\mu[(\dot{r})^2 + r^2(\dot{\varphi})^2] + kr$$

1 Punkt

$$\text{Bewegungsgleichung für } \varphi(t): \frac{d}{dt}(\mu r^2 \dot{\varphi}) = 0$$

Dies ist gerade die Drehimpulserhaltung (φ ist eine zyklische Koordinate). Mit der hier gefragte Anfangsbedingung $\dot{\varphi}(0) = 0$ bedeutet dies, daß der Drehimpuls = 0 ist, für alle Zeiten, und damit auch $\varphi = \text{const.}$ für alle Zeiten (auch anschaulich klar).

Also: $\varphi(t) = \varphi_0 = \text{beliebige Konstante.}$

1/2 Punkt

Die radiale Bewegungsgleichung für $r(t)$ führt damit auf (mit der Anfangsbedingung)

$$\frac{d}{dt}(\mu \dot{r}) = k + \mu r (\dot{\varphi})^2 \quad \Rightarrow \quad \mu \ddot{r} = k \quad \Rightarrow \quad r(t) = v_0 t + \frac{1}{2} \frac{k}{\mu} t^2$$

1/2 Punkt

$\Sigma = 5$ Punkte

3 a) Eigenwertproblem: $\mathbf{D}\mathbf{x} = \lambda\mathbf{x}$, Eigenwerte: $\det(\mathbf{D} - \lambda\mathbf{1}) = 0$

$$\Rightarrow \det \begin{pmatrix} (2 - \lambda) & -\sqrt{8} \\ -\sqrt{8} & (9 - \lambda) \end{pmatrix} = 0 \Rightarrow \lambda^2 - 11\lambda + 10 = 0$$

$$\Rightarrow \lambda_1 = 10, \quad \lambda_2 = 1$$

1/2 Punkt

Eigenvektoren: Eigenwert in Gleichungssystem einsetzen, sollte auf zwei identische Gleichungen führen, die eine Komponente als freien Parameter unbestimmt lassen:

$$\lambda_1 = 10 \Rightarrow x_2 = -\sqrt{8}x_1 \Rightarrow \mathbf{x}^{(1)} = x_1 \begin{pmatrix} 1 \\ -\sqrt{8} \end{pmatrix}$$

$$\lambda_2 = 1 \Rightarrow x_1 = \sqrt{8}x_2 \Rightarrow \mathbf{x}^{(2)} = x_2 \begin{pmatrix} \sqrt{8} \\ 1 \end{pmatrix}$$

1/2 Punkt

Mit der Normierungsbedingung $\mathbf{x}^{(1)} \cdot \mathbf{x}^{(1)} = 1$, $\mathbf{x}^{(2)} \cdot \mathbf{x}^{(2)} = 1$ wird die freie Konstante festgelegt:

$$\mathbf{x}^{(1)} = \frac{1}{3} \begin{pmatrix} 1 \\ -\sqrt{8} \end{pmatrix}, \quad \mathbf{x}^{(2)} = \frac{1}{3} \begin{pmatrix} \sqrt{8} \\ 1 \end{pmatrix}$$

1/2 Punkt

Eigenschaften: \mathbf{D} ist symmetrisch, d.h., Eigenwerte sollten reell sein (erfüllt), und Eigenvektoren orthogonal: $\mathbf{x}^{(1)} \cdot \mathbf{x}^{(2)} = 0$ (auch erfüllt).

1/2 Punkt

b) Neue Koordinaten: $\mathbf{x} = \mathbf{U}\mathbf{q}$

$$V = \frac{1}{2}\mathbf{x}^T\mathbf{D}\mathbf{x} = \frac{1}{2}(\mathbf{U}\mathbf{q})^T\mathbf{D}(\mathbf{U}\mathbf{q}) = \frac{1}{2}\mathbf{q}^T(\mathbf{U}^T\mathbf{D}\mathbf{U})\mathbf{q} \equiv \frac{1}{2}\mathbf{q}^T\tilde{\mathbf{D}}\mathbf{q}$$

1 Punkt

Für $\mathbf{U} = (\mathbf{x}^{(1)}, \mathbf{x}^{(2)})$ setzen wir die oben berechneten *normierten* Eigenvektoren ein. Damit diagonalisiert \mathbf{U} nach Konstruktion die Matrix \mathbf{D} , d.h., $\tilde{\mathbf{D}}$ besteht gerade aus den Eigenwerten:

$$\tilde{\mathbf{D}} = \mathbf{U}^T\mathbf{D}\mathbf{U} = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 10 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

1/2 Punkt

Explizit, durch Ausmultiplizieren der Matrixprodukte in V :

$$V(q_1, q_2) = \frac{1}{2}[\lambda_1(q_1)^2 + \lambda_2(q_2)^2], \quad V(x_1, x_2) = \frac{1}{2}[2(x_1)^2 + 9(x_2)^2] - \sqrt{8}x_1x_2$$

1/2 Punkt

c) Umkehrung der Transformation: $\mathbf{q} = \mathbf{U}^T\mathbf{x} \Rightarrow$

$$\begin{aligned} q_1 &= \frac{1}{3}[x_1 - \sqrt{8}x_2] \\ q_2 &= \frac{1}{3}[\sqrt{8}x_1 + x_2] \end{aligned}$$

1/2 Punkt

Skizze: Koordinatenachsen q_1, q_2 sind rechtwinklig und gegenüber x_1, x_2 um den Winkel φ gedreht. φ ist < 0 und $|\varphi| > 45^\circ$.

Äquipotentiallinien: Ellipsen, mit Halbachsen auf den q_1, q_2 -Achsen.

1/2 Punkt

Genauer: Drehwinkel: $\varphi = -\arctan(\sqrt{8})$,

Ellipsen: $\lambda_1 q_1^2 + \lambda_2 q_2^2 = 2V = \text{const.}$, also $\left(\frac{q_1}{a}\right)^2 + \left(\frac{q_2}{b}\right)^2 = 1$ mit $a^2 = 2V/\lambda_1, b^2 = 2V/\lambda_2$.

$\Sigma = 5$ Punkte

4 a) Kanonische Bewegungsgleichungen: $\dot{x} = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_x} = 2\frac{p_x}{m} - \frac{p_\varphi}{ml}$, $\dot{\varphi} = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_\varphi} = \frac{p_\varphi}{ml^2} - \frac{p_x}{ml}$

und: $p_{\dot{x}} = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial x} = 0$, $p_{\dot{\varphi}} = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial \varphi} = -mgl\varphi$

1 Punkt

b) Methode: zweite Ableitungen bilden und kanonische Gleichungen einsetzen:

$$\ddot{x} = 2\frac{\dot{p}_x}{m} - \frac{\dot{p}_\varphi}{ml} = -\frac{\dot{p}_\varphi}{ml} = g\varphi$$

$$\ddot{\varphi} = \frac{\dot{p}_\varphi}{ml^2} - \frac{\dot{p}_x}{ml} = \frac{\dot{p}_\varphi}{ml^2} = -\frac{g}{l}\varphi \Rightarrow \ddot{\varphi} + \frac{g}{l}\varphi = 0$$

1 Punkt

Allgemeine Lösung: $\varphi(t) = a \sin(\omega_0 t) + b \cos(\omega_0 t)$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$

Aus $\ddot{x}(t) = g\varphi(t)$ folgt

$$\dot{x}(t) = v_0 + g \int dt \varphi(t) = v_0 + \frac{g}{\omega_0} [-a \cos(\omega_0 t) + b \sin(\omega_0 t)]$$

$$x(t) = v_0 t + x_0 - \frac{g}{\omega_0^2} [a \sin(\omega_0 t) + b \cos(\omega_0 t)] = x_0 + v_0 t - l\varphi(t)$$

1 Punkt

c) Wirkungsprinzip heißt: Wenn zur Lagrangefunktion eine totale zeitliche Ableitung

$\frac{d}{dt}F(x, \dot{x}, \varphi, \dot{\varphi})$ addiert wird, ändern sich die Bewegungsgleichungen nicht.

Unter Verwendung der Hamiltonfunktion in $\mathcal{L} = p\dot{q} - \mathcal{H}$ heißt das: falls

$$\tilde{\mathcal{H}} = \mathcal{H} + \frac{d}{dt}F$$

bleiben die Bewegungsgleichungen unverändert.

Wir haben also zu zeigen, daß

$$\frac{d}{dt}F(x, \dot{x}, \varphi, \dot{\varphi}) = 2\omega p_\varphi - \omega l p_x$$

1 Punkt

Dazu: kanonische Gleichungen von oben nach p_x und p_φ auflösen ergibt

$$p_x = m(\dot{x} + l\dot{\varphi}) \quad p_\varphi = ml(\dot{x} + 2l\dot{\varphi})$$

Einsetzen ergibt

$$\frac{d}{dt}F = ml\omega(\dot{x} + 3l\dot{\varphi}) \Rightarrow F = ml\omega(x + 3l\varphi)$$

1 Punkt

$\Sigma = 5$ Punkte