

LÖSUNG ZUM 1. TEST ANALYTISCHE MECHANIK VU,  
03.02.2021

---

1 DER INVERTIERTE HARMONISCHE OSZILLATOR (20 PUNKTE)

Wir betrachten die folgende Hamiltonfunktion in einer Dimension mit kanonischer Ortskoordinate  $q$  und konjugiertem Impuls  $p$ ,

$$H(q, p) = \frac{p^2}{2} - \frac{q^2}{2}. \quad (1)$$

Alle Konstanten wurden 1 gesetzt, um Ihnen Rechenarbeit zu ersparen.

- a) Wie lauten die Hamilton'schen Bewegungsgleichungen? Wenden Sie sie explizit auf Gleichung (1) an. (keine Lösung der Bewegungsgleichungen erforderlich) (3 Punkte)

Die Hamilton'schen Bewegungsgleichungen für  $H(x, p)$  lauten

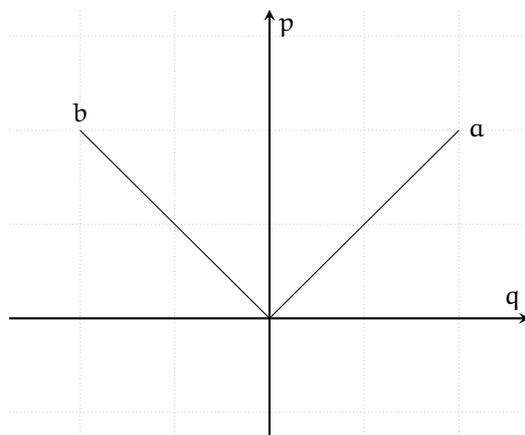
$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p} = p \quad (2)$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial x} = x \quad (3)$$

- b) Betrachten Sie folgende Koordinatentransformation:

$$a = \frac{1}{\sqrt{2}}(p + q), \quad b = \frac{1}{\sqrt{2}}(p - q) \quad (4)$$

Zeichnen Sie  $(a, b)$  Achsen in ein Diagramm der  $q - p$  Ebene. Was für eine geometrische Transformation stellt Gleichung (4) dar? (4 Punkte)



Es handelt sich um eine Drehung um 45 Grad.

- c) Beweisen Sie mit Hilfe der Poisson Klammern, dass die Transformation  $(q, p) \rightarrow (a, b)$  kanonisch ist! (3 Punkte)

$$\{a_+, a_-\} = \frac{1}{2} [\{p, p\} - \{p, q\} + \{q, p\} + \{q, q\}] = \frac{1}{2} [0 - (-1) + 1 + 0] = 1 \quad (5)$$

$$\{a_+, a_+\} = \frac{1}{2} [\{p, p\} + \{p, q\} + \{q, p\} + \{q, q\}] = \frac{1}{2} [0 + (-1) + 1 + 0] = 0 \quad (6)$$

$$\{a_-, a_-\} = \frac{1}{2} [\{p, p\} - \{p, q\} - \{q, p\} + \{q, q\}] = \frac{1}{2} [0 - (-1) - 1 + 0] = 0 \quad (7)$$

d) Wie lautet H ausgedrückt in den transformierten Koordinaten  $H(a, b)$ ? (3 Punkte)

Invertieren liefert

$$p = \frac{1}{\sqrt{2}}(a + b), \quad q = \frac{1}{\sqrt{2}}(a - b) \quad (8)$$

Einsetzen somit

$$H = \frac{1}{4}(a^2 + 2ab + b^2) - \frac{1}{4}(a^2 - 2ab + b^2) = ab$$

e) Bestimmen Sie die Bewegungsgleichungen für die neuen Koordinaten  $da/dt$ ,  $db/dt$  mit Hilfe der Poisson Klammern. (3 Punkte)

$$\frac{d}{dt}a = \{a, H\} = \{a, ab\} = a$$

sowie

$$\frac{d}{dt}b = \{b, H\} = \{b, ab\} = -b$$

f) Lösen Sie die Bewegungsgleichungen für  $a(t)$  und  $b(t)$  für die Anfangsbedingungen  $q(0) = 0$ ,  $p(0) = p_0$ . (4 Punkte)

$$a = Ae^t, \quad b = Be^{-t}$$

Mit Anfangsbedingung  $q(t = 0) = 0 = \frac{1}{\sqrt{2}}(A - B)$ , also  $A = B$  und  $p(t = 0) = p_0 = \sqrt{2}A$  ergibt sich

$$a = \frac{p_0}{\sqrt{2}}e^t, \quad b = \frac{p_0}{\sqrt{2}}e^{-t}$$

## 2 LIOUVILLE-THEOREM

a) In Worten, was besagt das Liouville'sche Theorem? (5 Punkte)

Das von benachbarten Trajektorien im Phasenraum eingeschlossene (mehrdimensionale) Volumen ist als Funktion der Zeit konstant.

- b) Schreiben Sie das Liouville'sche Theorem explizit, ausgedrückt durch das Hamilton'sche Geschwindigkeits-Vektorfeld, an. (Hinweis: Gauss'scher Integralsatz) (2 Punkte)

Mit  $V = \int d^f p d^f q$  ergibt sich

$$\frac{dV}{dt} = \int_{\partial \mathcal{M}} \mathbf{v}_H \cdot d\mathbf{a} = \int_{\mathcal{M}} \nabla \cdot \mathbf{v}_H dV = 0$$

da  $\nabla \cdot \mathbf{v}_H = \partial_q \partial_p H - \partial_p \partial_q H = 0$ .

- c) Bestimmen Sie das Hamilton'sche Geschwindigkeits-Vektorfeld  $\mathbf{v}_H$  für die Hamiltonfunktion

$$H(q, p) = \frac{p^2}{2} - \frac{q^2}{2}. \quad (9)$$

Berechnen Sie  $\nabla \cdot \mathbf{v}_H$  und interpretieren Sie das Ergebnis im Sinne von Liouville's Theorem. (4 Punkte)

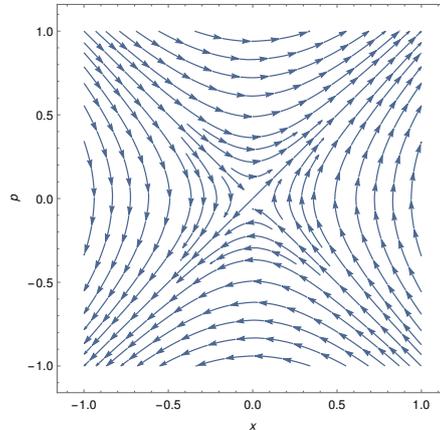
Wir setzen für den konkreten Hamiltonian ein:  $\mathbf{v}_H = (\partial_p H, -\partial_q H) = (p, q)$ . In der Tat ist  $\nabla \cdot \mathbf{v}_H = \partial_q p + \partial_p q = 0$ . Daher: auch für den konkreten Hamiltonian ist explizit das Liouville-Theorem erfüllt.

- d) Skizzieren Sie den Phasenraum  $(q, p)$  für Gleichung (9). (Die Skizze sollte Achsenbeschriftungen, mindestens je einen Vektorpfeil auf der  $q$ -Achse, der  $p$ -Achse und den beiden Diagonalen enthalten sowie insgesamt zumindest eine "typische" Trajektorie beinhalten.) (4 Punkte)

Die Skizze von  $\mathbf{v}_H$ , also von

$$\begin{pmatrix} \dot{q} \\ \dot{p} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} p \\ q \end{pmatrix},$$

ist (mit  $x \equiv q$ )



### 3 TEILCHEN IM SCHIEFEN POTENTIAL

Die Hamilton-Funktion eines Teilchens der Masse  $m$  in 2 Dimensionen laute wie folgt:

$$H(x, y, p_x, p_y) = \frac{p_x^2 + p_y^2}{2m} + c(x - y), \quad c, m \in \mathbb{R}. \quad (10)$$

- a) Wie lautet die Lagrange-Funktion des Systems? Führen Sie hierzu eine Legendre-Transformation durch.  
*Hinweis: Benutzen Sie die Hamiltonschen Bewegungsgleichungen um die Impulse  $p_x$  und  $p_y$  durch Geschwindigkeiten  $v_x$  und  $v_y$  zu ersetzen. (5 Punkte)*

Aus der Hamilton-BWGL für die Ortskoordinaten folgt:

$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p_x} = \frac{p_x}{m} \quad \longrightarrow \quad p_x = m\dot{x} \quad (11)$$

$$\dot{y} = \frac{\partial H}{\partial p_y} = \frac{p_y}{m} \quad \longrightarrow \quad p_y = m\dot{y} \quad (12)$$

Wir berechnen die Lagrange-Funktion:

$$L(x, \dot{x}, y, \dot{y}) = p_x \dot{x} + p_y \dot{y} - H(x, p_x(\dot{x}), y, p_y(\dot{y})) \quad (13)$$

$$= \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) - c(x - y) \quad (14)$$

- b) Ist die Lagrange-Funktion

$$\tilde{L}(x, y, \dot{x}, \dot{y}) = \frac{m}{2} \left( \dot{x}^2 + \frac{2\dot{x}y^2}{m} + \dot{y}^2 \right) - c(x - y) + x2y\dot{y} \quad (15)$$

mit Ihrem Resultat kompatibel? Durch welche Art von Transformation stehen die beiden Resultate in Verbindung? *Hinweis: Betrachten Sie die Differenz der beiden Lagrange-Funktionen. (5 Punkte)*

Die gegebene Lagrange-Funktion unterscheidet sich von Ihrer um:

$$L_{\text{Kollege}} - L = \dot{x}y^2 + x2y\dot{y} = \frac{d}{dt} (xy^2) \quad (16)$$

Eine additive totale Zeitableitung ändert an der Dynamik Ihres Systems nichts. Die Lagrange-Funktionen lassen sich durch eine Eichtransformation ineinander überführen.

- c) Stellen Sie für den Hamiltonian aus Gleichung (10) die Hamilton-Jacobi Gleichung für die Hamilton'sche Prinzipalfunktion  $S(x, y, \alpha_1, \alpha_2, t)$  auf und separieren Sie diese mittels eines geeigneten Separationsansatzes. Geben Sie die getrennten Differentialgleichungen für  $W_x(x, \alpha_1, \alpha_2)$  und  $W_y(y, \alpha_1, \alpha_2)$  an. (6 Punkte)

Die Hamilton-Jacobi Gleichung für das System lautet:

$$\frac{1}{2m} \left( \left( \frac{\partial S}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial S}{\partial y} \right)^2 \right) + c(x - y) + \frac{\partial S}{\partial t} = 0 \quad (17)$$

Mit dem Separationsansatz

$$S(x, y, \alpha_1, \alpha_2, t) = W_x(x, \alpha_1, \alpha_2) + W_y(y, \alpha_1, \alpha_2) - Et \quad (18)$$

folgen die getrennten Differentialgleichungen:

$$\underbrace{\frac{1}{2m} \left( \frac{\partial W_x}{\partial x} \right)^2 + cx}_{:=\alpha_1} = E - \underbrace{\frac{1}{2m} \left( \frac{\partial W_y}{\partial y} \right)^2 + cy}_{:=\alpha_1} \quad (19)$$

- d) Bestimmen Sie jetzt die Hamilton'sche Prinzipalfunktion  $S(x, y, \alpha_1, \alpha_2, t)$ . (4 Punkte)

Wir bestimmen  $W_x$

$$\frac{dW_x}{dx} = \pm \sqrt{2m(\alpha_1 - cx)} \quad (20)$$

$$\rightarrow W_x = \mp \frac{1}{3mc} (2m(\alpha_1 - cx))^{3/2} \quad (21)$$

und analog  $W_y$

$$\frac{dW_y}{dy} = \pm \sqrt{2m(E - \alpha_1 + cy)} \quad (22)$$

$$\rightarrow W_y = \pm \frac{1}{3mc} (2m(E - \alpha_1 - cx))^{3/2} \quad (23)$$

Damit ergibt sich die Hamiltonsche Prinzipalfunktion zu

$$S(x, y, \alpha_1, \alpha_2 = E, t) = \mp \frac{(2m)^{3/2}}{3mc} \left( (\alpha_1 - cx)^{3/2} - (E - \alpha_1 - cx)^{3/2} \right) - Et \quad (24)$$

#### 4 Anharmonischer Oszillator

Wir betrachten ein Teilchen in einer Dimension mit einer Hamilton-Funktion

$$H(q, p) = \frac{p^2}{2} + V(q) \quad \text{mit} \quad V(q) = \frac{q^k}{2}, \quad k \in \mathbb{N}. \quad (25)$$

- a) Für welche Werte von  $k \in \mathbb{N}$  ist das Teilchen gebunden? *Hinweis: Fertigen Sie eine Skizze des Potentials für verschiedene  $k$  an! (Keine Rechnung)* (2 Punkte)

Nur für gerade, positive Werte von  $k$ .

- b) Bestimmen Sie für allgemeines  $k \in \mathbb{N}$  einen Zusammenhang zwischen der mittleren potentiellen und der mittleren kinetischen Energie eines gebundenen Teilchens. (1 dimensionales Problem) Welches Theorem haben Sie gerade abgeleitet? *Hinweis: Das Zeitmittel der Größe  $d(pq)/dt$  strebt für gebundene Zustände gegen Null.* (5 Punkte)

Das Virialtheorem

$$G = p \cdot q \quad (26)$$

$$\frac{dG}{dt} = \dot{p} \cdot q + p \cdot \dot{q} = -\frac{\partial V(q)}{\partial q} q + p \cdot \frac{p}{m} \quad (27)$$

$$= -kV(q) + 2T \quad (28)$$

$$\left\langle \frac{dG}{dt} \right\rangle = \frac{1}{\tau} \int_0^\tau \frac{dG}{dt} dt = \frac{1}{\tau} (G(\tau) - G(0)) = 0 \quad (29)$$

$$\langle T \rangle = \frac{k}{2} \langle V \rangle \quad (30)$$

c) Für welchen Wert von  $k$  ist die mittlere kinetische Energie gleich der mittleren potentiellen Energie? (2 Punkte)

für  $k = 2$

d) Für welche Werte von  $k$  ist die Schwingungsperiode der Bewegung unabhängig von den Anfangsbedingungen? (mit Begründung!) (3 Punkte)

Für  $k = 2$  ergibt sich bei Reskalierung  $\beta = \lambda^{1-k/2} = \lambda^0 = 1$ , also keine Reskalierung der Zeit. Insofern ergibt sich die selbe Lösung für alle Anfangsbedingungen. Alternativ: für  $k = 2$  erhalten wir den harmonischen Oszillator, dessen Frequenz unabhängig von der Anfangsbedingung ist.

e) Es sei die Lösung der Bewegungsgleichungen  $q(t)$  eines Teilchens mit der Hamiltonfunktion von Gleichung (25) zu den Anfangsbedingungen  $q(t=0) = q_0$ ,  $p(t=0) = 0$  bekannt. Wie lautet die Lösung  $\bar{q}(t)$  zur Anfangsbedingung  $\bar{q}(t=0) = 3q_0$ , ausgedrückt durch  $q(t)$ ? *Hinweis: Erinnern Sie sich an das Skalierungsverhalten von Koordinaten und Zeit in der Lagrange-Funktion  $L$ .* (3 Punkte)

Skalierung der Lagrangefunktion:

$$L(\lambda q, \lambda/\beta \dot{q}, \beta t) = \lambda^2/\beta^2 T + \lambda^k V$$

somit ist  $L$  homogen für  $\lambda^{1-k/2} = \beta$ , oder  $\bar{q}(t) = \lambda q(\lambda^{1-k/2} t)$ . Mit  $\lambda = 3$  also  $\bar{q}(t) = 3q(3^{1-k/2} t)$ .