

Klassische Theoretische Physik II (Theorie B) Sommersemester 2016

Prof. Dr. Alexander Mirlin
PD Dr. Igor Gornyi, Nikolaos KainarisBonusblatt 14
Musterlösung

1. Kanonische Transformation

(2+4+4=10 Bonuspunkte)

- (a) Betrachten Sie die folgende kanonische Transformation: $\vec{P} = \vec{p}$, $\vec{Q} = \vec{q} - \vec{p}t/m$. Finden Sie die Hamiltonfunktion H' in den transformierten Koordinaten für ein freies Teilchen.

Lösung:Hamiltonfunktion $H(q, p)$ eines freien Teilchen:

$$H(q, p) = \frac{p^2}{2m}.$$

Kanonische Transformation:

$$P_i = P_i(q, p, t) = p_i, \quad Q_i = Q_i(q, p, t) = q_i - \frac{p_i t}{m} \quad \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \dot{P}_i &= \dot{p}_i = -\frac{\partial H(q, p)}{\partial q_i} = 0, \\ \dot{Q}_i &= \dot{q}_i - \frac{\dot{p}_i t}{m} - \frac{p_i}{m} = \frac{\partial H(q, p)}{\partial p_i} - \frac{p_i}{m} = 0. \end{aligned}$$

Das bedeutet, dass P und Q die Anfangsbedingungen für die freie Bewegung sind. Kanonische Bewegungsgleichungen:

$$\begin{aligned} \dot{Q}_i &= \frac{\partial H'(Q, P)}{\partial P_i}, \quad \dot{P}_i = -\frac{\partial H'(Q, P)}{\partial Q_i} \quad \Rightarrow \\ \frac{\partial H'(Q, P)}{\partial P_i} &= 0, \quad \frac{\partial H'(Q, P)}{\partial Q_i} = 0 \quad \Rightarrow \\ H'(Q, P) &= \text{const}(Q, P). \end{aligned}$$

Da eine Konstante in Hamiltonfunktion keine Rolle spielt, kann man

$$H'(Q, P) = 0$$

setzen.

- (b) Für welche Parameter $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ ist die Transformation $Q = q^\alpha p^\beta$, $P = q^\gamma p^\delta$ in einem System mit einem Freiheitsgrad ($f = 1$) kanonisch? Bestimmen Sie für diesen Fall die Erzeugende $F(q, Q)$.

Lösung:

Die notwendigen und hinreichenden Bedingungen für eine Transformation kanonisch zu sein sind durch die Poissonklammern gegeben:

$$\{Q_i, Q_j\}_{q,p} = 0, \quad \{P_i, P_j\}_{q,p} = 0, \quad \{Q_i, P_j\}_{q,p} = \delta_{ij}, \quad i, j = 1 \dots f.$$

Für ein System mit einem Freiheitsgrad ($f = 1$) reduziert sich diese Bedingung auf

$$\{Q, P\}_{q,p} = 1.$$

Wir berechnen nun $\{Q, P\}_{q,p}$ für die angegebene Transformation $Q = Q(q, p)$, $P = P(q, p)$:

$$\begin{aligned} \{Q, P\}_{q,p} &= \frac{\partial Q}{\partial q} \frac{\partial P}{\partial p} - \frac{\partial Q}{\partial p} \frac{\partial P}{\partial q} \\ &= \frac{\partial(q^\alpha p^\beta)}{\partial q} \frac{\partial(q^\gamma p^\delta)}{\partial p} - \frac{\partial(q^\alpha p^\beta)}{\partial p} \frac{\partial(q^\gamma p^\delta)}{\partial q} \\ &= \alpha(q^{\alpha-1} p^\beta) \delta(q^\gamma p^{\delta-1}) - \beta(q^\alpha p^{\beta-1}) \gamma(q^{\gamma-1} p^\delta) \\ &= q^{\alpha-1+\gamma} p^{\beta+\delta-1} (\alpha\delta - \beta\gamma). \end{aligned}$$

Die Poissonklammer $\{Q, P\}$ ist nur dann unabhängig von q und p , wenn

$$\alpha - 1 + \gamma = 0 \quad \text{und} \quad \beta + \delta - 1 = 0 \quad \Rightarrow \quad \gamma = 1 - \alpha \quad \text{und} \quad \delta = 1 - \beta.$$

Wir erhalten

$$\{Q, P\}_{q,p} = \alpha\delta - \beta\gamma = \alpha(1 - \beta) - \beta(1 - \alpha) = \alpha - \beta.$$

Es folgt daraus, dass die Transformation nur für

$$\alpha - \beta = 1 \quad \Rightarrow \quad \beta = \alpha - 1 \quad \Rightarrow \quad \delta = 2 - \alpha$$

kanonisch ist. Die kanonische Transformation ist also durch einen einzigen Parameter α parametrisiert:

$$Q = q^\alpha p^{\alpha-1}, \quad P = q^{1-\alpha} p^{2-\alpha}.$$

Um die erzeugende Funktion $F(q, Q)$ zu finden, drücken wir p und P durch q und Q aus,

$$\begin{aligned} p &= Q^{1/(\alpha-1)} q^{-\alpha/(\alpha-1)}, \\ P &= q^{1-\alpha} p^{2-\alpha} = q^{1-\alpha} [Q^{1/(\alpha-1)} q^{-\alpha/(\alpha-1)}]^{2-\alpha} = q^{-1/(\alpha-1)} Q^{(2-\alpha)/(\alpha-1)} \end{aligned}$$

und benutzen

$$p = \frac{\partial F}{\partial q}, \quad P = -\frac{\partial F}{\partial Q}.$$

Dies ergibt:

$$\begin{aligned} \frac{\partial F}{\partial q} &= Q^{1/(\alpha-1)} q^{-\alpha/(\alpha-1)} \quad \Rightarrow \quad F(q, Q) = (1 - \alpha) Q^{1/(\alpha-1)} q^{-1/(\alpha-1)} + f_1(Q), \\ \frac{\partial F}{\partial Q} &= -q^{-1/(\alpha-1)} Q^{(2-\alpha)/(\alpha-1)} \quad \Rightarrow \quad F(q, Q) = (1 - \alpha) q^{-1/(\alpha-1)} Q^{1/(\alpha-1)} + f_2(q). \end{aligned}$$

Es folgt dass $f_1(Q) = f_2(q) = 0$ und das Ergebnis für die erzeugende Funktion ist:

$$F(q, Q) = (1 - \alpha) q^{-1/(\alpha-1)} Q^{1/(\alpha-1)}.$$

- (c) Betrachten Sie einen eindimensionalen harmonischen Oszillator mit Masse m und Frequenz ω , auf den eine äußere Kraft $K(t)$ einwirkt. Gegeben ist die erzeugende Funktion

$$F(q, Q, t) = \frac{m\omega}{2} \left[q - \frac{K(t)}{m\omega^2} \right]^2 \cot Q.$$

Schreiben Sie die kanonische Transformation und die Bewegungsgleichungen in den transformierten Koordinaten auf.

Lösung:

Die Hamiltonfunktion $H(q, p, t)$ des Oszillator mit externer Kraft $K(t)$ ist durch

$$H(q, p, t) = \frac{p^2}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2 q^2 - K(t)q$$

gegeben.

Wir folgen dem Verfahren aus der Vorlesung und finden zunächst p und P :

$$\begin{aligned} p &= \frac{\partial F}{\partial q} = m\omega \left[q - \frac{K(t)}{m\omega^2} \right] \cot Q, \\ P &= -\frac{\partial F}{\partial Q} = \frac{m\omega}{2} \left[q - \frac{K(t)}{m\omega^2} \right]^2 \frac{1}{\sin^2 Q}. \end{aligned}$$

Auflösen nach q und $p \Rightarrow$ kanonische Transformation:

$$\begin{aligned} \frac{p^2}{P} &= 2m\omega \cos^2 Q \Rightarrow p(Q, P) = \sqrt{2m\omega P} \cos Q, \\ q - \frac{K(t)}{m\omega^2} &= \frac{p}{m\omega \cot Q} \Rightarrow q(Q, P, t) = \frac{K(t)}{m\omega^2} + \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q. \end{aligned}$$

Hamiltonfunktion in den transformierten Koordinaten:

$$\begin{aligned} H'(Q, P, t) &= H(q, p, t) + \frac{\partial F(q, Q, t)}{\partial t} \\ &= \frac{p^2(Q, P)}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2 q^2(Q, P, t) - K(t)q(Q, P, t) \\ &\quad - 2\dot{K}(t) \frac{1}{m\omega^2} \frac{m\omega}{2} \left[q(Q, P, t) - \frac{K(t)}{m\omega^2} \right] \cot Q \\ &= \omega P \cos^2 Q + \omega P \sin^2 Q + \frac{K^2(t)}{2m\omega^2} + K(t) \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q \\ &\quad - \frac{K^2(t)}{m\omega^2} - K(t) \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q - \dot{K}(t) \frac{1}{\omega} \sqrt{\frac{2P}{m\omega}} \sin Q \cot Q \\ &= \omega P - \frac{K^2(t)}{2m\omega^2} - \dot{K}(t) \sqrt{\frac{2P}{m\omega^3}} \cos Q. \end{aligned}$$

Bewegungsgleichungen:

$$\begin{aligned} \dot{Q} &= \frac{\partial H'(Q, P)}{\partial P} = \omega - \dot{K}(t) \frac{1}{\sqrt{2m\omega^3 P}} \cos Q, \\ \dot{P} &= -\frac{\partial H'(Q, P)}{\partial Q} = -\dot{K}(t) \sqrt{\frac{2P}{m\omega^3}} \sin Q. \end{aligned}$$

2. Anharmonischer Oszillator

(1+3+4+2=10 Bonuspunkte)

Die Hamiltonfunktion eines anharmonischen Oszillators mit einer periodischen externen Kraft sei durch

$$H(q, p, t) = \frac{p^2}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2 q^2 + b^2 q^4 + \kappa q \cos(\Omega t)$$

gegeben.

(a) Zeigen Sie, dass die Transformation

$$\begin{aligned} q &= \frac{1}{\sqrt{m\omega}} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)], \\ p &= \sqrt{m\omega} [-Q \sin(\Omega t) + P \cos(\Omega t)] \end{aligned}$$

kanonisch ist.

Lösung:

Analog zu Aufgabe 1(b), s. Vorlesung:

$f = 1$: Die Transformation $(q, p) \rightarrow (Q, P)$ ist kanonisch $\Leftrightarrow \{q, p\}_{Q, P} = 1$.

Die Poissonklammer $\{q, p\}_{Q, P}$ für die angegebene Transformation lautet

$$\begin{aligned} \{q, p\}_{Q, P} &= \frac{\partial q}{\partial Q} \frac{\partial p}{\partial P} - \frac{\partial q}{\partial P} \frac{\partial p}{\partial Q} \\ &= \frac{1}{\sqrt{m\omega}} \cos(\Omega t) \sqrt{m\omega} \cos(\Omega t) - \frac{1}{\sqrt{m\omega}} \sin(\Omega t) \sqrt{m\omega} [-\sin(\Omega t)] \\ &= \cos^2(\Omega t) + \sin^2(\Omega t) = 1. \end{aligned}$$

(b) Bestimmen Sie die erzeugende Funktion $F(q, Q, t)$ für diese Transformation.

Lösung:

Um die erzeugende Funktion $F(q, Q)$ zu bestimmen, drücken wir zunächst p und P durch q und Q aus:

$$\begin{aligned} q\sqrt{m\omega} &= Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t), \\ \frac{p}{\sqrt{m\omega}} &= -Q \sin(\Omega t) + P \cos(\Omega t) \Rightarrow \\ \cos(\Omega t)q\sqrt{m\omega} - \sin(\Omega t)\frac{p}{\sqrt{m\omega}} &= Q[\cos^2(\Omega t) + \sin^2(\Omega t)] = Q \Rightarrow \\ p(q, Q, t) &= \frac{\sqrt{m\omega}}{\sin(\Omega t)} [\cos(\Omega t)q\sqrt{m\omega} - Q], \\ P(q, Q, t) &= \frac{1}{\cos(\Omega t)} \left[\frac{p}{\sqrt{m\omega}} + Q \sin(\Omega t) \right] = \frac{1}{\sin(\Omega t)} [q\sqrt{m\omega} - Q \cos(\Omega t)] \end{aligned}$$

Wir benutzen

$$p = \frac{\partial F}{\partial q}, \quad P = -\frac{\partial F}{\partial Q}$$

und erhalten

$$\begin{aligned}\frac{\partial F}{\partial q} &= \frac{\sqrt{m\omega}}{\sin(\Omega t)} [\cos(\Omega t)q\sqrt{m\omega} - Q] \\ &\Rightarrow F(q, Q, t) = q \frac{\sqrt{m\omega}}{\sin(\Omega t)} \left[\frac{1}{2} \cos(\Omega t)q\sqrt{m\omega} - Q \right] + f_1(Q, t), \\ \frac{\partial F}{\partial Q} &= -\frac{1}{\sin(\Omega t)} [q\sqrt{m\omega} - Q \cos(\Omega t)] \\ &\Rightarrow F(q, Q, t) = -\frac{Q}{\sin(\Omega t)} \left[q\sqrt{m\omega} - \frac{1}{2}Q \cos(\Omega t) \right] + f_2(q, t).\end{aligned}$$

Dies ergibt:

$$\begin{aligned}f_1(Q, t) &= \frac{1}{2}Q^2 \cot(\Omega t), \\ f_2(q, t) &= \frac{m\omega}{2}q^2 \cot(\Omega t),\end{aligned}$$

und somit

$$F(q, Q, t) = \frac{1}{2 \sin(\Omega t)} [(q^2 m\omega + Q^2) \cos(\Omega t) - 2Qq\sqrt{m\omega}].$$

(c) Geben Sie die Hamiltonfunktion $H'(Q, P, t)$ in den neuen Koordinaten an.

Lösung:

$$H' = H + \frac{\partial F}{\partial t}.$$

$$\begin{aligned}\frac{\partial F}{\partial t} &= -\frac{\Omega \cos(\Omega t)}{2 \sin^2(\Omega t)} [(q^2 m\omega + Q^2) \cos(\Omega t) - 2Qq\sqrt{m\omega}] - \frac{\Omega}{2} (q^2 m\omega + Q^2) \\ &= \frac{\Omega}{2 \sin^2(\Omega t)} [2Qq\sqrt{m\omega} \cos(\Omega t) - (q^2 m\omega + Q^2)] \\ &= \frac{\Omega}{2 \sin^2(\Omega t)} \{2Q [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)] \cos(\Omega t) - [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^2 - Q^2\} \\ &= \frac{\Omega}{2 \sin^2(\Omega t)} \{2Q^2 \cos^2(\Omega t) - Q^2 \cos^2(\Omega t) - P^2 \sin^2(\Omega t) - Q^2\} \\ &= -\frac{\Omega}{2} (P^2 + Q^2).\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}H &= \frac{p^2(Q, P, t)}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2 q^2(Q, P, t) + b^2 q^4(Q, P, t) + \kappa q(Q, P, t) \cos(\Omega t) \\ &= \frac{1}{2m} m\omega [-Q \sin(\Omega t) + P \cos(\Omega t)]^2 + \frac{m}{2}\omega^2 \frac{1}{m\omega} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^2 \\ &\quad + \frac{b^2}{m^2\omega^2} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^4 + \frac{\kappa}{\sqrt{m\omega}} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)] \cos(\Omega t) \\ &= \frac{\omega}{2} (P^2 + Q^2) + \frac{b^2}{m^2\omega^2} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^4 \\ &\quad + \frac{\kappa}{\sqrt{m\omega}} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)] \cos(\Omega t).\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
H' &= \frac{\omega - \Omega}{2} (P^2 + Q^2) + \frac{b^2}{m^2 \omega^2} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^4 \\
&+ \frac{\kappa}{\sqrt{m\omega}} [Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)] \cos(\Omega t).
\end{aligned}$$

- (d) Nehmen Sie an, dass die Frequenz der Kraft fast resonant ist: $0 < \delta \ll \omega$, wobei $\delta = \Omega - \omega$. Vernachlässigen Sie die nichtresonanten Terme mit Frequenzen 2Ω und 4Ω in $H'(Q, P, t)$. Schreiben Sie dann die Bewegungsgleichungen für Q und P auf. Was war der Vorteil der verwendeten Transformation?

Lösung:

$$\begin{aligned}
[Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)]^4 &= \frac{3}{8} (P^2 + Q^2)^2 \\
&- \frac{1}{2} (P^4 - Q^4) \cos(2\Omega t) + PQ (P^2 + Q^2) \sin(2\Omega t) \\
&+ \frac{1}{8} (P^4 - 6P^2Q^2 + Q^4) \cos(4\Omega t) - \frac{1}{2} PQ (P^2 - Q^2) \sin(4\Omega t) \\
&\rightarrow \frac{3}{8} (P^2 + Q^2)^2, \\
[Q \cos(\Omega t) + P \sin(\Omega t)] \cos(\Omega t) &= \frac{Q}{2} + \frac{Q}{2} \cos(2\Omega t) + \frac{P}{2} \sin(2\Omega t) \\
&\rightarrow \frac{Q}{2}.
\end{aligned}$$

$$H'(Q, P, t) \rightarrow \tilde{H}(Q, P, t) = -\frac{\delta}{2} (P^2 + Q^2) + \frac{3b^2}{8m^2\omega^2} (P^2 + Q^2)^2 + \frac{\kappa}{2\sqrt{m\omega}} Q$$

Vorteil: keine Zeitabhängigkeit

Bewegungsgleichungen:

$$\begin{aligned}
\dot{Q} &= \frac{\partial \tilde{H}}{\partial P} = -(\Omega - \omega)P + \frac{3b^2}{2m^2\omega^2} P (P^2 + Q^2), \\
\dot{P} &= -\frac{\partial \tilde{H}}{\partial Q} = (\Omega - \omega)Q - \frac{3b^2}{2m^2\omega^2} Q (P^2 + Q^2) - \frac{\kappa}{2\sqrt{m\omega}}.
\end{aligned}$$