

Kanonische Transformationen

Def: Transformation $T: (q_i, p) \mapsto (Q_i, P)$ kanonisch
 g.d.w. Hamilton-Fkt $K(Q_i, P_i, t)$ existiert so, dass
 transformierte Bahn $T(x^*(t)) = (Q(t), P(t))$ einer
 Phasenraumbahn $x^*(t) = (q(t), p(t))$ (gemäß $\dot{q}_i := \partial H / \partial p_i$,
 $\dot{p}_i = -\partial H / \partial q_i$) den transf. Hamiltonschen Gleichungen

$$\ddot{Q}_i = \frac{\partial K}{\partial P_i}, \quad \dot{P}_i = -\frac{\partial K}{\partial Q_i}$$

genügt.

hilfreich für die weiteren Betrachtungen ist das

Hamiltonsche Prinzip für Phasenraumbahnen:

$X(t) = (q(t), p(t))$ genügt den Hamilt. Gleichungen

\Leftrightarrow

$X(t)$ extremalisiert Wirkung

$$S_H[X] = \int_{t_0}^{t_1} \left(\sum_i p_i \dot{q}_i - H(q(t), p(t)) \right) dt$$

unter Randbedingungen $q(t_0) = q^0, q(t_1) = q^1$.

(Beweis genau wie der des Hamilt. Prinzips der Lagrangeschen Dynamik.)

Aufgrund des Hamilt. Prinzips erkennen wir, dass eine Transformation T kanonisch ist, wenn sie eine Bahn $x^*(t)$, die $S_H[x^*] = \int_{t_0}^{t_1} (\sum_i p_i \dot{q}_i - H(q, p)) dt$ extremalisiert, auf eine Bahn $X(t) = T(x^*(t))$ abbildet, die

$$S_K[X] = \int_{t_0}^{t_1} (\sum_i P_i \dot{Q}_i - K(Q_i, P_i, t)) dt$$

extremalisiert; für geeignete Fkt $K(Q_i, P_i, t)$.

Dies ist der Fall, wenn für bel. Bahnen $(q(t), p(t))$

$$(*) \sum_i p_i \dot{q}_i - H(q, p) \stackrel{!}{=} \sum_i P_i \dot{Q}_i - K(P, Q) + \frac{d}{dt} F(q, Q, t)$$

erfüllt ist. Hierbei ist $F(q, Q, t)$ eine beliebige diffbare Fkt.; betrachten wir im (*) $q(t)$ und $Q(t)$ als unabhängige Fkt. (die dann durch die Transformationsvorschrift $p(t)$ und $P(t)$ bestimmen), so folgt mit

$$\frac{d}{dt} F = \sum_i \left(\frac{\partial F}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial F}{\partial p_i} \dot{p}_i \right) + \frac{\partial F}{\partial t}$$

eingesetzt in (*), dass

$p_i = \frac{\partial F}{\partial q_i}(q, Q, t); \quad P_i = -\frac{\partial F}{\partial Q_i}(q, Q, t)$
$K = H + \frac{\partial F}{\partial t}$

damit ist die durch die Fkt $F(q, Q, t)$ erzeugte kanonische Transformation festgelegt.

Durch die Wahl anderer unabhängiger Fkt. (etwa (q, P) , (Q, p) , (p, P)) findet man analoge Beziehungen:
Zusammenfassung:

I wähle $F = F(q, Q, t)$ \rightarrow	$p_i = \frac{\partial F}{\partial q_i}, \quad P_i = -\frac{\partial F}{\partial Q_i}$
II $= F(q, P, t) \rightarrow$	$p_i = \frac{\partial F}{\partial q_i}, \quad Q_i = \frac{\partial F}{\partial P_i}$
III $= F(P, Q, t) \rightarrow$	$q_i = -\frac{\partial F}{\partial P_i}, \quad P_i = -\frac{\partial F}{\partial Q_i}$
IV $= F(p, P, t) \rightarrow$	$q_i = -\frac{\partial F}{\partial P_i}, \quad Q_i = \frac{\partial F}{\partial P_i}$

in allen Fällen ist $K = H + \frac{\partial F}{\partial t}$

Beispiele

$$1) \quad F(q, Q) = \sum_j q_j Q_j \quad \rightarrow \quad p_i = \frac{\partial F}{\partial q_i} = Q_i$$

$$P_i = -\frac{\partial F}{\partial Q_i} = -q_i$$

$$\text{also } (q, p) \longleftrightarrow (Q, P) = (p, -q)$$

$$\text{und } K(Q, P) = H(q(Q, P), p(Q, P)) = H(-P, Q)$$

$$2) \text{ 1D harmonischer Oszillator: } H = p^2/2m + m\omega^2 q^2/2$$

Erzeugende $F(q, Q) = \frac{1}{2} m \omega q^2 \cos Q$ führt auf

$$\begin{aligned} p &= \frac{\partial F}{\partial q} = m \omega q \cos Q \\ p &= -\frac{\partial F}{\partial Q} = \frac{1}{2} m \omega q^2 / \sin^2 Q \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} \rightarrow \begin{aligned} p &= \sqrt{2m\omega p} \cos Q \\ q &= \sqrt{\frac{2p}{m\omega}} \sin Q \end{aligned} \quad (*)$$

$$\text{und } K(Q, P) = H(q(Q, P), p(Q, P)) = \omega P !$$

$$\Rightarrow \dot{P} = -\frac{\partial K}{\partial Q} = 0 \rightarrow P(t) = P_0$$

$$\dot{Q} = \frac{\partial K}{\partial P} = \omega \rightarrow Q(t) = \omega t + Q_0$$

also nach (*) tatsächlich

$$p(t) = \sqrt{2m\omega P_0} \cos(\omega t + \varphi_0) \quad (E = \omega P_0 \geq 0)$$

$$q(t) = \sqrt{\frac{2P_0}{m\omega}} \sin(\omega t + \varphi_0) \quad \checkmark$$

\rightarrow Phasenraumbahnen im q - p - bzw. Q - P -Diagrammen:

