

Infinitesimale kanon. Transformationen, Symmetrietransformationen, Erhaltungsgrößen

infinitesimale kanonische Transformation erzeugt durch

$$\bar{F}_s(q, p) = \bar{F}_0(q, p) + s f(q, p)$$

mit $\bar{F}_0(q, p) = \sum q_i p_i$, Erzeugende der Identität:

$$p_i = \partial \bar{F}_0 / \partial q_i = p_i$$

$$Q_i = \partial \bar{F}_0 / \partial p_i = q_i \quad \checkmark$$

- $f(q, p)$: infinitesimale Erzeugende, bel. wählbar
- s : kontinuierlicher, kleiner Parameter: $|s| \ll 1$

$\bar{F}_s(q, p)$ erzeugt Transformation

$$p_i = p_i + s \frac{\partial f}{\partial q_i}(q, p)$$

$$Q_i = q_i + s \frac{\partial f}{\partial p_i}(q, p)$$

im führenden Ordnung in s erhalten wir

$$p_i(s) \equiv P_i = p_i - s \frac{\partial f}{\partial q_i}(q, p)$$

$$q_i(s) \equiv Q_i = q_i + s \frac{\partial f}{\partial p_i}(q, p)$$

d.h.

$$\frac{d p_i}{d s} = - \frac{\partial f}{\partial q_i}, \quad \frac{d q_i}{d s} = + \frac{\partial f}{\partial p_i}$$

„Hamiltonsche“ Gleichungen der Entwicklung im Parameter s aufgrund infinitesimaler Erzeugender $f(q, p)$.

┌ m.a.W.: wir deklarieren eine beliebig gewählte
Phasenraumvariable $f(q, p)$ als Hamilton-Fkt und
betrachten die daraus resultierende Dynamik in fiktiver
Zeit s . ┘

→ „Hamiltonsches“ Vektorfeld bzgl. f :

$$V_f(x) = \left(+ \frac{\partial f_1}{\partial p_1}, \dots, \frac{\partial f_m}{\partial p_m}, - \frac{\partial f_1}{\partial q_1}, \dots, - \frac{\partial f_m}{\partial q_m} \right)$$

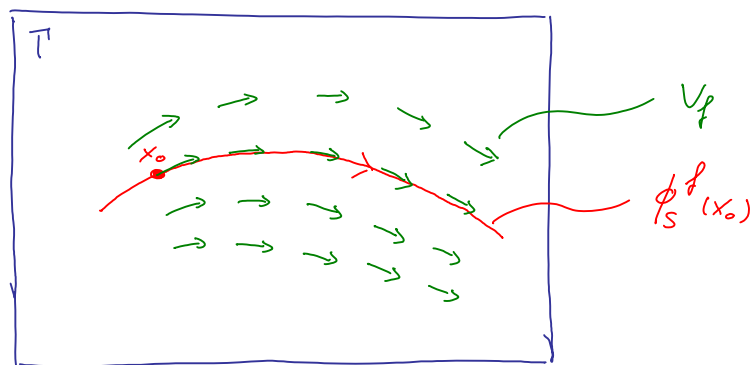
erzeugt „Hamiltonschen“ Fluss

$$\begin{aligned} \phi^f: T \times \mathbb{R} &\rightarrow T \\ (x, s) &\mapsto \phi_s^f(x) \end{aligned}$$

definiert durch

- $\frac{d}{ds} \phi_s^f(x) \stackrel{!}{=} V_f(\phi_s^f(x))$
- $\phi_0^f(x) \stackrel{!}{=} x$

d.h. $\phi_s^f(x)$ ist per def. Integralkurve des V.f. V_f durch x bei $s=0$:



Beispiele

1) $f = H$: Hamilton-Fkt, $s = t$: Zeit

→ ϕ_t^H ist der bekannte Hamiltonsche Fluss; d.h.

Hamilton-Fkt ist Erzeugende der Zeitentwicklung!

2) $f = \sum_{i=1}^N p_i^v \equiv p^v$: v te Komponente des Gesamtimpulses $\vec{P} = \sum \vec{p}_i$ eines N -Teilchen-Systems

$$\rightarrow \delta p_i^u = - \frac{\partial f}{\partial q_i^u} \delta s = - \frac{\partial p^v}{\partial q_i^u} \delta s = 0$$

$$\delta q_i^u = + \frac{\partial f}{\partial p_i^u} \delta s = \frac{\partial p^v}{\partial p_i^u} \delta s = \delta_{uv} \delta s$$

$$\rightarrow \phi_s^{\vec{p}}(\vec{q}_1, \dots, \vec{q}_n, \vec{p}_1, \dots, \vec{p}_n) = (\vec{q}_1 + s\vec{e}_v, \dots, \vec{q}_n + s\vec{e}_v, \vec{p}_1, \dots, \vec{p}_n)$$

Translation um $s\vec{e}_v$

Gesamtimpuls ist Erzeugende der Translation

3)

$f = L_3$: 3-Komponente des Gesamtdrehimpulses
eines N -Teilchen-Systems,

in Zylinderkoordinaten r_i, φ_i, z_i mit verallgemeinerten Impulsen $p_{r,i}, p_{\varphi,i}, p_{z,i}$ also

(Erinnerung: $L(r, \varphi, z, \dot{r}, \dot{\varphi}, \dot{z}) = \frac{m}{2}(\dot{r}^2 + r^2\dot{\varphi}^2 + \dot{z}^2) - U(r, \varphi, z)$

$$\rightarrow p_{\varphi} := \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = m r^2 \dot{\varphi} \stackrel{!}{=} L_3)$$

$$L_3 = \sum_{i=1}^N p_{\varphi,i}$$

$$\rightarrow \delta p_{r,i}, \delta p_{\varphi,i}, \delta p_{z,i}, \delta r_i, \delta z_i \text{ verschwinden,}$$

$$\delta \varphi_i = \frac{\partial L_3}{\partial p_{\varphi,i}} \delta S = \delta S$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \phi_s^{L_3}(\{r_i, \varphi_i, z_i\}, \{p_{r,i}, p_{\varphi,i}, p_{z,i}\}) \\ = (\{r_i, \varphi_i + s, z_i\}, \{p_{r,i}, p_{\varphi,i}, p_{z,i}\}) \end{aligned}$$

Translation der Winkelvariablen φ_i um s

$\equiv$ Rotation um Winkel s um Achse $\vec{e}_3$

Gesamtdrehimpuls ist Erzeugende der Rotation

Def.: kanonische Transf. T ist Symmetrietransformation
des Hamilt. Systems mit Hamilton-Fkt H

: $\Leftrightarrow$

$$H(q, p) = H(T(q, p)) + G$$

→ infinitesimale kanonische Transf. $T_s \equiv \phi_s^f$ mit Erzeugender $f(q, p)$ ist Symmetrietransf. g. d. v.

$$\begin{aligned} 0 &\stackrel{!}{=} \left. \frac{d}{ds} H(T_s(q, p)) \right|_{s=0} = \sum_i \left(\frac{\partial H}{\partial p_i} \frac{dp_i}{ds} + \frac{\partial H}{\partial q_i} \frac{dq_i}{ds} \right) \Big|_{s=0} \\ &= \sum_i \left(-\frac{\partial H}{\partial p_i} \frac{\partial f}{\partial q_i} + \frac{\partial H}{\partial q_i} \frac{\partial f}{\partial p_i} \right) \\ &= -\{H, f\} . \end{aligned}$$

Erinnerung

Zeitunabhängige Phasenraumvariable $f: \Gamma \rightarrow \mathbb{R}^d$ ist

Erhaltungsgröße (unter Hamiltonscher Dynamik erz. durch H)

$$\Leftrightarrow \{H, f\} = 0$$

Somit gezeigt:

Satz von Noether (in Hamiltonscher Formulierung)

f infinitesimale Erzeugende einer kontinuierlichen Symmetrietransformation

$$\stackrel{!}{\Leftrightarrow}$$

f Erhaltungsgröße .

" Jeder kontinuierlichen Symmetrie entspricht eine Erhaltungsgröße. "

Beispiele 1) - 3) zeigen demnach:

kont. Symmetrie bzgl. $\longleftrightarrow$ inf. Erzeugende = Erhaltungsgr.

Zeittranslation $\longleftrightarrow H$: Energie

Koordinatentranslation $\longleftrightarrow \vec{p}$: Impuls

Rotation $\longleftrightarrow \vec{L}$: Drehimpuls

etwas komplizierter wg. expliziten Zeitabhängigkeit der Erhaltungsgröße:

eigentliche Galilei-Transf. $\longleftrightarrow \vec{R}_0 = \vec{R} - \frac{\vec{p}}{m} t :$
Schwerpunkt.