

Transformationen: $\begin{cases} \text{aktiv} \\ \text{passiv} \end{cases}$

$\begin{cases} \text{diskret} \\ \text{kontinuierlich} \end{cases}$
 \downarrow
 infinitesimal $*_1$

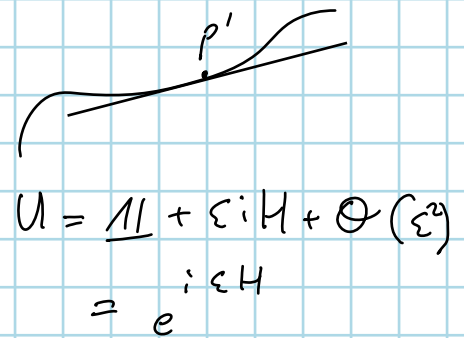
$*_1 : f(\epsilon x) = f(0) + \epsilon f'$

$T(\epsilon L) = \mathbb{1} + \epsilon \delta T + \mathcal{O}(\epsilon^2)$

linearis. nicht Probleme

$\delta T \sim$ Leibniz, Kettenregel

$U \cdot U^T = \mathbb{1} \quad U = \mathbb{1} + \epsilon \delta U$



$\delta U + (\delta U)^T = 0, \quad (\delta U)^T = -\delta U$

$e^{A+B} = e^A e^B + [A, B] + \dots$

Klassische Mechanik:

2 Möglichkeiten: 1) Wirkung / L-Funktion od 2) Hamilton'sches

1) $\phi = \int_{t_0}^{t_1} dt L(q^i, \dot{q}^i, t)$

$\delta \phi = 0 \quad / \quad \delta q^i(t_0) = \delta q^i(t_1)$

Euler Lagrange $\frac{\delta L}{\delta q^i} := \frac{\partial L}{\partial q^i} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} = 0 \quad (\text{BWL})$

2) $H(p_i, q^i, t) = p_i \dot{q}^i - L(q^i, \dot{q}^i, t)$

$p^i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i}$

$$\dot{p}_i = - \frac{\partial H}{\partial q^i}, \quad \dot{q}^i = \frac{\partial H}{\partial p_i}$$

BWGL

$\{q^i, p_i\}$ // Phasenraum

$$f(q, p), \quad \dot{f} = \frac{\partial f}{\partial p} \dot{p} + \frac{\partial f}{\partial q} \dot{q} + \frac{\partial f}{\partial t} = \{H, f\} + \frac{\partial f}{\partial t}$$

f Legendre Transform

Poisson Klammern:

$$\{f, g\}_{PB} = \frac{\partial f}{\partial p_i} \frac{\partial g}{\partial q^i} - \frac{\partial f}{\partial q^i} \frac{\partial g}{\partial p_i}$$

$$; \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial t} = H_{,t}$$

Was ist eine infinitesim. Symmetrie? :

$$\text{Lagrange: } \hat{\delta} q^i = f(q^i, \dot{q}^i)$$

$$\hat{\delta} L = \dot{K}(q^i, \dot{q}^i)$$

// Symm: L transform. in totale
Zeitableitung

$$\frac{\partial L}{\partial q^i} \hat{\delta} q^i + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} \hat{\delta} \dot{q}^i$$

Trafe, die die BWGL invariant lässt

$$\phi = \int L dt$$

$$\hat{\delta}(\phi) = \int_{t_0}^{t_1} \dot{K} dt = K(t_1) - K(t_0) = 0$$

// Variation ist an Anfang &

Endzeit \emptyset

$$\delta \phi = 0 \quad f \quad t = t_0, t_1$$

Änderung d. Wirkung besteht nur aus Oberflächentermen

Λ : paar bestimmte Transformation; ohne Λ , eine
unter RB d. Symmetrietrufe beliebig

$$q^i, p_i \quad H$$

$$\{q^i, p_i\}_{PB} = \delta^i_j$$

Symmetrie: kanonische Transformation
 $\hat{\delta} H = 0$

kanonische Transformation: $q^i \rightarrow \tilde{q}^i(q^j, p_k)$
 $p_i \rightarrow \tilde{p}_i(q^j, p_k)$ $\{\tilde{q}^i, \tilde{p}_j\}_{PB} = \delta^i_j$

infinitesimal: $\underline{\tilde{q}}^i = q^i + \underline{\hat{\delta}} q^i + \mathcal{O}(\sim)$

Noether Theorem (Lagrange): sei $\hat{\delta} q^i$ eine Symmetrie,
 $\hat{\delta} L = K(q^i, \dot{q}^i)$

$p_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} \Rightarrow Q = \hat{\delta} q^i p_i - K$ // Erhaltungsgröße

ges. Ladung

Umgekehrt: Sei Q eine Erhaltungsgr. = Konstante der Bewegung

$\Rightarrow \dot{Q} = \left(\hat{\delta} q^i \right) \frac{\partial L}{\partial q^i}$ Symmetrietransformation

Änderung d. Ladung als lin. Komb. d. BWGL darstellbar!

Bemerkung: Unterscheidung zw. Gleichungen & Identitäten

F. Bewegungen die BWGL nicht erfüllt ist Q nicht erhalten

$\delta L = \frac{\partial L}{\partial q^i} \delta q^i + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} \underbrace{\delta \dot{q}^i}_{\frac{d}{dt} \delta q^i}$ // $\delta \tilde{q}^i = \partial_t \delta q^i$

$$= \frac{\partial L}{\partial q^i} \delta q^i + \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} \delta q^i \right) - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} \delta q^i$$

$$\hat{\delta} L = \frac{\delta L}{\delta q^i} \hat{\delta} q^i + \frac{d}{dt} (p_i \hat{\delta} q^i) = \frac{d}{dt} K$$

$$\| \frac{d}{dt} (K - p_i \hat{\delta} q^i) = \frac{\delta L}{\delta q^i} \hat{\delta} q^i$$

- Q // Def

L.k. d. BVGL ergibt Erhaltungssr.

und umgekehrt: Erhaltungssr. lässt sich als L.k. d. BVGL darstellen