

5 Symmetrien und Erhaltungsgrößen

Bsp: konservative Zentralkraft, $N=1$

$$L = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\vartheta}^2 + r^2 \sin^2 \vartheta \dot{\varphi}^2) - V(r)$$

$$\varphi \text{ zyklisch} \Rightarrow p_\varphi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = L_z = \text{const}$$

aber: auch $L_x, L_y = \text{const}$ (Wahl der z -Achse
wurde frei)

Kartesische Koordinaten:

$$L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - V(r)$$

keine Koordinate zyklisch

$$\text{aber: } \vec{L} = \text{const}$$

5.1 Noether - Theorem

E. Noether (qualitativ):

Die Invariante von L unter einem
Satz kontinuierlicher Transformationen
führt zu Erhaltungsgrößen!

Esp: Invarianz von L unter Drehungen

(3-parametrische kontinuierliche Träg. Gruppe)

$\rightarrow \vec{L} = \text{const}$ (3 Erhaltungsgrößen)

Diskussion:

- Problem: Wie findet man die Erhaltungsgrößen?
(\rightarrow Noether-Theorem)
- Invarianz unter Transformation = Symmetrie
Noether:
kontinuierliche Symmetrien \rightarrow Erhaltungsgrößen
(von L)
- Symmetrien von L \leftarrow "a priori"
↑
Charakter eines
speziellen Problems
(Bsp. Kons. Zentralkraft) (besser: empirische
aber grundlegende
Tatsachen)
Symmetrieprinzipien
(Bsp.: Homogenität
des Raums)
- Symmetrien / Erhaltungsgrößen bekannt
 \rightarrow starke Einschränkungen für die Form von L !

S. n.

betrachte konservatives System (bzw. System mit generalisiertem Potential $U(q, \dot{q}, t)$) mit holomorphen ZB

$$L = L(q, \dot{q}, t) \quad q = (q_1, \dots, q_f)$$

gegeben sei

Punkttransformation $T(\alpha) : q \mapsto q'$

$$q_n = q_n(q_1, \dots, q_f, t, \alpha) = q'_n(t, \alpha)$$

mit kontinuierlichem Parameter α und

$$q_n(q', t, \alpha) \Big|_{\alpha=0} = q'_n \quad \forall n$$

z.B.: Drehung um z-Achse

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} \cos \gamma & -\sin \gamma & 0 \\ \sin \gamma & \cos \gamma & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \vec{r}'$$

$$\text{also: } \vec{r} = \vec{r}(\vec{r}', \gamma, \gamma) \quad (\text{Parameter } \gamma \text{ kontinuierlich})$$

$$\text{und } \vec{r}(\vec{r}', \gamma, \gamma=0) = \vec{r}'$$

oft: Transformationsgruppe mit kont. Parameter
d.h. Lie-Gruppe \rightarrow infinitesimale
Transformation anschaulich

Noether: Invarianz von L unter infinites. Transf.
liefert Erhaltungsgröße

Hier z.B.: infinitesimale Drehung um Winkel $d\varphi$

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} 1 & -dy & 0 \\ dy & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \vec{r}' = \vec{r}' + dy \begin{pmatrix} -y' \\ x' \\ 0 \end{pmatrix}$$

infinitesimale Drehung (Betrug $dy = 1 d\vec{\varphi}$),
Richtung der Drehachse: $d\vec{\varphi} / |d\vec{\varphi}|$:

$$\vec{r} = \vec{r}' + d\vec{\varphi} \times \vec{r}' \quad (\text{oben: } d\vec{\varphi} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ dy \end{pmatrix})$$

Bsp: Translation

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_0$$

3 kontinuierliche Parameter: x_0, y_0, z_0

Bsp: Punktsymmetrie

$$\vec{r} = -\vec{r}' \quad \text{nicht kontinuierlich!}$$

Bsp: Permutation der Koordinatenachsen

$$x_j = x_{j-1}' \quad j=2, \dots, 3N$$

$$x_1 = x_{3N}' \quad \text{nicht kontinuierlich!}$$

→ keine Erhaltungsgröße (nach Noether)

bedachte:

$$\dot{q}_n = \dot{q}_n(q^i, t, \alpha) \quad \text{mit} \quad \dot{q}_n(q^i, t, \alpha=0) = \dot{q}'_n$$

impliziert:

$$\begin{aligned}\dot{q}_n &= \sum_m \frac{\partial q_n}{\partial \dot{q}'_m}(q^i, t, \alpha) \cdot \dot{q}'_m + \frac{\partial q_n}{\partial t}(q^i, t, \alpha) \\ &= \dot{q}_n(q^i, \dot{q}', t, \alpha)\end{aligned}$$

$$\text{mit } \dot{q}_n(q^i, \dot{q}', t, \alpha) \Big|_{\alpha=0} = \sum_m \delta_{nm} \dot{q}'_m + 0$$

also:

$$\dot{q}_n(q^i, \dot{q}', t, \alpha=0) = \dot{q}'_n$$

Lagrange-Funktion in neuen Koordinaten

$$L'(q^i, \dot{q}', t, \alpha) = L(q(q^i, t, \alpha), \dot{q}(q^i, \dot{q}', t, \alpha), t)$$



unterschiedliche funktionale Abhängigkeiten
(hier korrekterweise mit unterschiedlichen
Symbolen bezeichnet)

$L(q, \dot{q}, t)$ ist invariant unter $T(\alpha) \quad \forall \alpha$, falls

$$L'(q', \dot{q}', t, \alpha) = L'(q', \dot{q}', t, \alpha=0)$$

(d.h. funktionale Gestalt unabhängig von α)

$$= L(q(q', t, \alpha=0), \dot{q}(q', \dot{q}', t, \alpha=0), t)$$

$$= L(q', \dot{q}', t)$$

(d.h. funktionale Gestalt gleich der von $L(q, \dot{q}, t)$)

Konsequenz der Invarianz?

es gilt (insbesondere)

$$\left. \frac{\partial}{\partial \alpha} L'(q', \dot{q}', t, \alpha) \right|_{\alpha=0} = 0 \quad (*)$$

- Lie-Gruppen: Invarianz bei $\alpha=0$ liefert bereits sämtliche Informationen

Umformulierung von (*) als Erhaltungssatz:

$$0 = \frac{\partial L'}{\partial \alpha} = \frac{d}{dt} L(q(q', t, \alpha), \dot{q}(q', \dot{q}', t, \alpha), t)$$

$$= \sum_n \underbrace{\frac{\partial L}{\partial q_n}}_{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n}} \cdot \frac{\partial \dot{q}_n}{\partial \alpha} + \sum_n \underbrace{\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n}}_{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial q_n}} \frac{\partial q_n}{\partial \alpha}$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} = \frac{\partial}{\partial \alpha} \frac{d}{dt} q_n = \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial \alpha} q_n$$

$$= \sum_n \left[\left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \right) \frac{\partial q_n}{\partial x} + \frac{\partial L}{\partial q_n} \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial q_n}{\partial x} \right) \right]$$

$$= \sum_n \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial q_n}{\partial x} \right)$$

$$= \frac{d}{dt} \left(\sum_n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial q_n}{\partial x} \right)$$

alles Funktionen von (q^i, \dot{q}^i, t, x)

also: (Noether - Theorem)

L invariant unter $T(x) \Rightarrow$

$$\sum_n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial q_n}{\partial x} \Big|_{x=0} = \text{const}$$

Bsp: Zentralkraft, L in kartesischen Koordinaten

$$L(\vec{r}, \dot{\vec{r}}, t) = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}^2 - V(r) = L(\vec{r}, \dot{\vec{r}})$$

$$\begin{aligned} \vec{r} &= D_y \vec{r}' = \begin{pmatrix} \cos y & -\sin y & 0 \\ \sin y & \cos y & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} x' \cos y - y' \sin y \\ x' \sin y + y' \cos y \\ z' \end{pmatrix} \end{aligned}$$

L ist invariant unter Drehungen um z -Achse,

$$L'(\vec{r}', \dot{\vec{r}}', y) = L(D_y \vec{r}', D_y \dot{\vec{r}}') = L(\vec{r}, \dot{\vec{r}})$$

offensichtlich

also eine Erhaltungsgröße:

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{r}} \frac{\partial \dot{r}}{\partial y} \Big|_{y=0} = m \ddot{r} \cdot \begin{pmatrix} -x' \sin y - y' \cos y \\ x' \cos y - y' \sin y \\ 0 \end{pmatrix} \Big|_{y=0}$$

$$= m \ddot{r} \begin{pmatrix} -y' \\ x' \\ 0 \end{pmatrix} \Big|_{y=0} = m \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \\ \dot{z} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= m (\dot{x} \dot{y} - \dot{y} \dot{x}) = m (\vec{r} \times \dot{\vec{r}})_z = L_z = \text{const}$$

Bsp: q_n zyklisch in $L(q, \dot{q}, t)$

betrachte $q_n = q_n^l + \alpha$

es gilt $L'(q^l, \dot{q}^l, t, \alpha) = L(q(q^l, t, \alpha), \dot{q}(q^l, \dot{q}^l, t, \alpha), t)$

$$= L(q_{n+1}^l, q_{n+1}^l + \alpha, \dots, q_f^l, \dot{q}_f, t)$$

$$\stackrel{\nearrow}{=} L(q^l, \dot{q}^l, t)$$

q_n zyklisch

also L invariant

also

$$\text{const} = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \cdot \frac{\partial \dot{q}_n}{\partial \alpha} \Big|_{\alpha=0} = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \cdot 1 = p_n$$

Erweiterung des Noether - Theorems:

$T(\alpha)$ mit $q_n = q_n(q', t, \alpha)$ heißt

Symmetrietransformation, falls

$$L'(q', \dot{q}', t, \alpha) \equiv L(q(q', t, \alpha), \dot{q}(q', \dot{q}', t, \alpha), t)$$

$$= L(q', \dot{q}', t, \alpha=0) + \frac{d}{dt} \lambda(q', t, \alpha)$$

$L(q', \dot{q}', t)$ ↗

für eine beliebige Funktion $\lambda = \lambda(q', t, \alpha)$

jetzt gilt:

$$0 = \frac{\partial}{\partial \alpha} (L'(q', \dot{q}', t, \alpha) - \frac{d}{dt} \lambda(q', t, \alpha))$$

$$= \sum_n \left(\underbrace{\frac{\partial L}{\partial q_n} \frac{\partial q_n}{\partial \alpha}}_{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n}} + \underbrace{\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial \dot{q}_n}{\partial \alpha}}_{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial q_n}} \right) - \underbrace{\frac{\partial}{\partial \alpha} \frac{d}{dt} \lambda}_{\frac{d}{dt} \frac{\partial \lambda}{\partial \alpha}}$$

$$= \frac{d}{dt} \left(\sum_n \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial q_n}{\partial \alpha} - \frac{\partial \lambda}{\partial \alpha} \right) \quad \begin{matrix} \text{speziell auch} \\ \text{für } \alpha=0 \end{matrix}$$

also (Noether - Theorem):

$T(\alpha)$ Symmetrietransformation \Rightarrow

$$\sum_n \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_n} \frac{\partial q_n}{\partial \alpha} \right) - \frac{\partial \lambda}{\partial \alpha} \Big|_{\alpha=0} = \text{const}$$

Bsp: Teilchen in homogenen und statischen elektrischen Feld $\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 = \text{const}$

$$\ddot{\vec{r}} = q \cdot \vec{E}_0 = \frac{d}{dt} (q \vec{E}_0 \vec{r}) \quad V(\vec{r}) = -q \vec{E}_0 \cdot \vec{r}$$

somit:

$$L(\vec{r}, \dot{\vec{r}}) = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}^2 + q \vec{E}_0 \cdot \vec{r}$$

betrachte Translation

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_0$$

es gilt

$$L'(\vec{r}', \dot{\vec{r}}', \vec{r}_0) = L(\vec{r}' + \vec{r}_0, \dot{\vec{r}}')$$

$$= \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}'^2 + q \vec{E}_0 \cdot (\vec{r}' + \vec{r}_0)$$

$$= L(\vec{r}', \dot{\vec{r}}') + q \vec{E}_0 \cdot \vec{r}_0 \quad (L \text{ nicht inv. !})$$

$$= L(\vec{r}', \dot{\vec{r}}') + \underbrace{\frac{d}{dt} (q \vec{E}_0 \vec{r}_0 t)}_{\Lambda(\vec{r}', t, \vec{r}_0)}$$

$$\Lambda(\vec{r}', t, \vec{r}_0)$$

Translation ist Symmetrietransformation!

also 3 Erhaltungssätze:

$$\text{const} = \frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{r}}} \frac{\partial \vec{r}}{\partial x_0 j} - \frac{\partial \Lambda}{\partial x_0 j} \Big|_{x_0 j=0} \quad \forall j=1,2,3$$

$$= m \dot{\vec{r}} \cdot \vec{e}_j - q \vec{E}_0 \cdot \vec{e}_j t$$

$$\text{d.h. } m \dot{\vec{r}} - q \vec{E}_0 t = \text{const}$$

nur noch DGL 1. Ordnung!

5.2 Symmetrieprinzipien

fundamentale Erfahrungsbotschaften:

Die Raum ist homogen und isotrop

Die Zeit ist homogen

Aquivalenz gegenüberander bewegter Inertialsysteme

↓ (für isolierte Systeme)

Bewegungsgleichungen (L^{II}) sind forminvariant unter Galili - Transformationen



$$(L^{\text{II}} \text{ bzgl. } L(x, \dot{x}, t) \Leftrightarrow L' \text{ bzgl. } L'(x', \dot{x}', t))$$

Galili - Transformationen und mechanische Eichtransformationen

$$(L'(x', \dot{x}', t) = L(x(\tau), \dot{x}(\tau), t) + \frac{d}{dt} \Lambda(x, t))$$



Beweis \uparrow : S.O.

Beweis \downarrow : s.h., Hom.-Prinzip

Galili - Transformationen

und Symmetrietransformationen

(Sym-Tr. und Punkt-Tr., mech. Eich-Tr. und allgemein)



(Noether - Theorem)

Galili - Transformationen und kont. Transformationen

Erhaltungssymmetrien

10-parametrische Lie - Gruppe

10 Erhaltungssymmetrien

betrachte isoliertes N -Teilchen-System

$$L(\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N, \dot{\vec{r}}_1, \dots, \dot{\vec{r}}_N, \alpha) = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}_i^2 - \frac{1}{2} \sum_{ij} V(|\vec{r}_i - \vec{r}_j|)$$

Galilei-Transformation

$$\vec{r}_i = \vec{r}_i' (\vec{r}_1', \dots, \vec{r}_N', t, \alpha) = \vec{r}_i' (\vec{r}_j', t, \alpha)$$

dennot

10 Parameter

$$L'(\vec{r}_1', \dots, \vec{r}_N', \dot{\vec{r}}_1', \dots, \dot{\vec{r}}_N', t, \alpha)$$

und (Galileisches Relativitätsprinzip)

$$L'(\vec{r}_1', \dot{\vec{r}}_1', t, \alpha) = L(\vec{r}_1'', \dot{\vec{r}}_1'') + \frac{d}{dt} \lambda(\vec{r}_1', t, \alpha)$$

1) Homogenität des Raums

Translation $\vec{r}_i = \vec{r}_i' + \vec{r}_0 \quad i=1, \dots, N$

oder $x_{il} = x_{il}' + x_{0l} \quad i=1, \dots, N \quad l=1, 2, 3$

L offensichtlich invariant unter Translationen

Noether:

$$\text{const} = \sum_{il} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_{il}} \frac{\partial x_{il}}{\partial x_{0l}} = \sum_{il} m_i \dot{x}_{il} \cdot \delta_{0l} = \sum_i m_i \dot{x}_{il}$$

oder $\sum_i m_i \vec{v}_i = \text{const}$

Gesamtimpuls $\vec{P} = \text{const}$

(für isolierte Systeme)

2) Isotropie des Raums

$$\text{Drehung } \vec{r}_c = \underline{\mathcal{D}}^T \vec{r}_c' \quad (\vec{r}_c' = \underline{\mathcal{D}} \cdot \vec{r}_c)$$

bzw. (Lie-Gruppe) infinitesimale Drehung

Winkel $d\varphi$, Achse $d\vec{y} / |d\vec{y}|$)

$$\vec{r}_c = \vec{r}_c' + d\vec{y} \times \vec{r}_c'$$

oder

$$x_{il} = x_{il}' + \sum_m \varepsilon_{ilm} dy_m x_{im}'$$

$$l, m, n = 1, 2, 3$$

L offensichtlich invariant
unter Drehungen

ε_{ilm} total antisym.

Noethers:

$$\text{const} = \sum_{i,l} \frac{\partial L}{\partial x_{il}} \frac{\partial x_{il}}{\partial y_m} \Big|_{d\vec{y}=0} = \sum_{i,l} p_{il} \sum_n \varepsilon_{ilm} x_{in}' \Big|_{d\vec{y}=0}$$

$$= \sum_{ilm} \varepsilon_{ilm} x_{in} p_{il} = \sum_i (\vec{r}_c \times \vec{p}_c)_m = L_m \quad \forall m$$

Gesamtimpuls $\vec{I} = \text{const}$

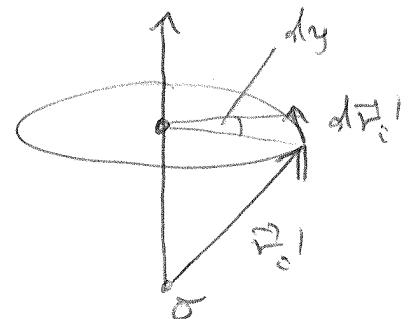
Bei: gültig für beliebige Wahl des Ursprungs!

also folgt

$$\text{const} = \vec{I}' = \sum_i m_i (\vec{r}_c + \vec{r}_o) \times (\vec{r}_c + \cancel{\vec{r}_o})$$

$$= \vec{I} + \vec{r}_o \times \vec{P} \quad \forall \vec{r}_o$$

$$\text{d.h. } \vec{P} = \text{const} \quad (\text{s.o.})$$



3) Äquivalenz gegenüber bewegter IS

spezielle Galili - Transformation

$$\vec{r}_i = \vec{r}_i' + \vec{v}_0 t$$

oder:

$$x_{ie} = x_{ie}' + v_{ie} t$$

es gilt

$$L'(\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N, \vec{v}_1, \dots, \vec{v}_N, t, \vec{v}_0)$$

$$= \sum_i \frac{m_i}{2} (\vec{v}_i + \vec{v}_0)^2 - \frac{1}{2} \sum_{ij} V(|\vec{r}_i' - \vec{r}_j'|)$$

$$= L(\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N, \vec{v}_1, \dots, \vec{v}_N) + \underbrace{\sum_i \left(m_i \vec{v}_i' \vec{v}_0 + \frac{m_i}{2} \vec{v}_0^2 \right)}$$

$$\stackrel{d}{dt} \lambda(\vec{r}_1, \dots, \vec{r}_N, \vec{v}_0)$$

$$\text{mit } \lambda = \sum_i \left(m_i \vec{v}_i' \cdot \vec{v}_0 + \frac{1}{2} m_i \vec{v}_0^2 \cdot t \right)$$

Symmetrie transformation!

Noethers:

$$\begin{aligned} \text{const} &= \sum_{ie} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_{ie}} \cdot \frac{\partial x_{ie}}{\partial v_{ie}} - \frac{\partial \lambda}{\partial v_{ie}} \Big|_{\vec{v}_0=0} \\ &= \sum_{ie} m_i \dot{x}_{ie} \cdot \delta_{ie} t - \sum_i (m_i \dot{x}_{ie} + 0) \\ &= \sum_i (m_i \dot{x}_{ie} t - m_i \dot{x}_{ie}) \quad \forall e \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \text{const} = \sum_i m_i \vec{r}_i^2 t - \sum_i m_i \vec{r}_i \\ = \vec{P} \cdot \vec{t} - \vec{R} \cdot \vec{n} \quad (\vec{R} = \frac{1}{M} \sum_i m_i \vec{r}_i)$$

geradlinig gleichförmige Bewegung
des Schwerpunkts: $\vec{R} = (\vec{P}/m) t + \text{const}$

4) Homogenität der Zeit

Zeittranslation

$$t = t' + t_0$$

L offensichtlich invariant

$$\frac{\partial L}{\partial t} = 0 \Rightarrow \sum_n p_n \dot{q}_n - L = \text{const} \quad (\text{direkt, ohne Noeth})$$

System ohne ZB, konservativ; also gilt weiter

Gesamtenergie $E = T + U = \text{const}$