

# MECHANIK II LÖSUNGEN 04

## NOETHER-THEOREM, GALILEI-TRANSFORMATIONEN

### 1. TEILCHEN IM SCHWEREFELD UND GALILEI-TRANSFORMATIONEN

Die Lagrange-Funktion ist

$$\mathcal{L}(x, \dot{x}) = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - mgx \quad . \quad (1)$$

Unter Galileischen Geschwindigkeitstransformationen  $x \rightarrow x' = x - wt$ , also  $\dot{x} \rightarrow \dot{x}' = \dot{x} - w$ , hat man

$$\begin{aligned} \mathcal{L} \rightarrow \mathcal{L}' &= \frac{1}{2}m(\dot{x} - w)^2 - mg(x - wt) = \mathcal{L} - mw\dot{x} + \frac{1}{2}mw^2 + mgwt \\ &= \mathcal{L} + \frac{d}{dt}(-mwx + \frac{1}{2}mw^2t + \frac{1}{2}mgwt^2) \end{aligned} \quad (2)$$

$\mathcal{L}$  ist also quasi-invariant. Unter der infinitesimalen Transformation  $\Delta x = -\nu t$  mit  $\Delta \dot{x} = -\nu$  hat man

$$\Delta \mathcal{L} = -m\dot{x}\nu + mg\nu t = \frac{d}{dt}(-m\nu x + \frac{1}{2}m\nu g t^2) \quad . \quad (3)$$

Daher lautet die zugehörige Erhaltungsgrösse

$$p\Delta x - (-m\nu x + \frac{1}{2}m\nu g t^2) = m\nu(x - \dot{x}t - \frac{1}{2}g t^2) \equiv \nu G \quad (4)$$

Einsetzen der allgemeinen Lösung der Bewegungsgleichung  $\ddot{x} = -g$ ,

$$x(t) = x(0) + v(0)t - gt^2/2 \quad , \quad \dot{x}(t) = v(0) - gt \quad , \quad (5)$$

führt auf  $G = mx(0)$ , was offensichtlich konstant ist und die Interpretation von  $G$  liefert.

### 2. ABGESCHLOSSENE SYSTEME UND DER SCHWERPUNKTSATZ

Da die Teilchenabstände  $|\vec{x}_A - \vec{x}_B|$  unter Galilei-Transformationen  $\vec{x}_A \rightarrow \vec{x}_A - \vec{w}t$  invariant sind, ist offensichtlich auch das Potential  $U = U(|\vec{x}_A - \vec{x}_B|)$  invariant. Für den kinetischen Term eines Teilchens hat man (wie im obigen Beispiel)

$$\frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 \rightarrow \frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 - m\vec{w}\cdot\dot{\vec{x}} + \frac{1}{2}m\vec{w}^2 = \frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 + \frac{d}{dt}(-m\vec{w}\cdot\vec{x} + \frac{1}{2}m\vec{w}^2t) \quad (6)$$

und infinitesimal

$$\Delta \vec{x} = -\vec{v}t \quad \Rightarrow \quad \Delta \frac{1}{2}m\dot{\vec{x}}^2 = \frac{d}{dt}(-m\vec{v}\cdot\vec{x}) \quad . \quad (7)$$

Für ein Teilchen führt das zu der Erhaltungsgrösse

$$P_\Delta = \vec{p}\cdot\Delta \vec{x} + m\vec{v}\cdot\vec{x} = \vec{v}\cdot(-\vec{p}t + m\vec{x}) \equiv \vec{v}\cdot\vec{G} \quad . \quad (8)$$

Für ein abgeschlossenes  $N$ -Teilchen-System mit Lagrange-Funktion

$$\mathcal{L} = \sum_{A=1}^N \frac{1}{2} m_A \dot{\vec{x}}_A^2 - U(|\vec{x}_A - \vec{x}_B|) \quad (9)$$

ist also  $\mathcal{L}$  quasi-invariant, und die Erhaltungsgrösse ist

$$\vec{G} = \sum_A \vec{G}_A = \sum_A (-\vec{p}_A t + m_A \vec{x}_A) \quad (10)$$

Mit dieser Beziehung lässt sich die Massenschwerpunkt-Koordinate als

$$\vec{S}(t) = \frac{\sum_A m_A \vec{x}_A(t)}{\sum_A m_A} = \frac{\sum_A \vec{p}_A}{\sum_A m_A} t + \frac{\vec{G}}{\sum_A m_A} \quad (11)$$

schreiben. Da der Gesamtimpuls  $\vec{P} = \sum_A \vec{p}_A$  des Systems erhalten (konstant) ist, entspricht dies dem Schwerpunktsatz

$$\vec{S}(t) = \vec{V}(0)t + \vec{S}(0) \quad (12)$$

der besagt, dass sich der Schwerpunkt eines abgeschlossenen Systems geradlinig und gleichförmig bewegt.

### 3. INVARIANZ DER ERHALTUNGSGRÖSSEN UNTER EICHTRANSFORMATIONEN

Sei  $\mathcal{L}$  quasi-invariant unter der Variation  $\Delta q^a$ , d.h. es gibt ein  $\mathcal{F}_\Delta$  so dass

$$\Delta \mathcal{L} = \frac{d}{dt} \mathcal{F}_\Delta \quad (13)$$

Dann gilt für  $\mathcal{L}' = \mathcal{L} + dF(q, t)/dt$  wegen  $(d/dt)\Delta = \Delta(d/dt)$

$$\Delta \mathcal{L}' = \Delta \mathcal{L} + \Delta \frac{d}{dt} F = \frac{d}{dt} (\mathcal{F}_\Delta + \Delta F) \equiv \frac{d}{dt} \mathcal{F}'_\Delta \quad (14)$$

mit

$$\Delta F(q, t) = \frac{\partial F}{\partial q^a} \Delta q^a \quad (15)$$

Also ist auch  $\mathcal{L}'$  quasi-invariant. Die zugehörige Erhaltungsgrösse

$$P'_\Delta = p'_a \Delta q^a - \mathcal{F}'_\Delta \quad (16)$$

berechnet sich dann mit

$$p'_a = \frac{\partial \mathcal{L}'}{\partial \dot{q}^a} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}^a} + \frac{\partial}{\partial \dot{q}^a} \frac{d}{dt} F = p_a + \frac{\partial F}{\partial q^a} \equiv p_a + \partial_a F \quad (17)$$

(vgl. die Lösungen 03.1.a) zu

$$P'_\Delta = (p_a + \partial_a F) \Delta q^a - (\mathcal{F}_\Delta + \Delta F) = p_a \Delta q^a - \mathcal{F}_\Delta = P_\Delta \quad (18)$$