

## 12.5. Lagrange'sche Gln. 2. Art

• generalisierte Kräfte:

$$Q_j = \sum_i F_i^{(H)} \cdot \frac{\partial r_i}{\partial q_j} \quad (12.25)$$

$$\rightarrow \sum_i F_i^{(H)} \cdot \delta r_i = \sum_j Q_j \delta q_j$$

• Lagrange'sche Gln. 2. Art. (im allgemeinen)

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} = Q_j \quad (12.26)$$

T... kinetische Energie

a) konservative Systeme:  $F_i^{(H)} = -\nabla_i U \rightarrow Q_j = -\frac{\partial U}{\partial q_j} \quad (12.28)$

$$\rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \quad (12.29) \quad \dots \text{Lagrange'sche Gln.}$$
$$L = T - U \quad \dots \text{Lagrange-Fkt.} \quad (12.30)$$

b) generalisiertes / geschwindigkeitsabh. Potential  $W$ :

• Annahme:  $W = W(\{q_j\}, \{\dot{q}_j\}, t)$  existiert  
mit  $Q_j = -\frac{\partial W}{\partial q_j} + \frac{d}{dt} \frac{\partial W}{\partial \dot{q}_j} \quad (12.31)$

$$(12.26) \rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \quad (12.32)$$
$$L = T - W$$

• Bsp: geladenes Teilchen im elektromagnetischen Feld

- Lorentz Kraft: 
$$\underline{F} = q (\underline{E} + \underline{v} \times \underline{B}) \quad (12.33)$$

↑ Ladung ↑ elektr. Feld ↑ Gesch. ↑ Magnetfeld  
 $\underline{r}$

- o.B.

$$\underline{B} = \underline{\nabla} \times \underline{A}$$

$$\underline{E} = -\underline{\nabla} \varphi - \frac{\partial}{\partial t} \underline{A} \quad (12.34)$$

$\varphi(\underline{r}, t)$  ... skalares Potential  
 $\underline{A}(\underline{r}, t)$  ... Vektorpotential

$\xrightarrow{(12.34)}$   
in (12.33)

$$\underline{F} = q \left[ -\underline{\nabla} \varphi - \frac{\partial}{\partial t} \underline{A} + \underline{v} \times (\underline{\nabla} \times \underline{A}) \right] \quad \underline{v} = \underline{v}(t) \rightarrow \frac{\partial \underline{v}}{\partial x_i} = 0$$

(i)  $\underline{v} \times (\underline{\nabla} \times \underline{A}) = \underline{\nabla}(\underline{v} \cdot \underline{A}) - \underline{(\underline{v} \cdot \underline{\nabla})} \underline{A}$

$$\underline{a} \times (\underline{b} \times \underline{c}) = \underline{b}(\underline{a} \cdot \underline{c}) - \underline{c}(\underline{a} \cdot \underline{b})$$

(ii)  $\frac{\partial}{\partial t} \underline{A} + (\underline{v} \cdot \underline{\nabla}) \underline{A} = \frac{\partial}{\partial t} \underline{A} + \left( \dot{x}_1 \frac{\partial}{\partial x_1} + \dot{x}_2 \frac{\partial}{\partial x_2} + \dot{x}_3 \frac{\partial}{\partial x_3} \right) \underline{A}$

totale  
Abbildung  $= \frac{d}{dt} \underline{A}$

$$\rightarrow \underline{F} = q \left[ -\underline{\nabla} \varphi - \frac{d}{dt} \underline{A} + \underline{\nabla}(\underline{v} \cdot \underline{A}) \right]$$

$$\rightarrow F_i = q \left[ -\frac{\partial}{\partial x_i} (\varphi - \underline{v} \cdot \underline{A}) - \frac{d}{dt} \frac{\partial}{\partial x_i} (\underline{A} \cdot \underline{v} - \varphi) \right]$$

$\frac{\partial \varphi}{\partial x_i} = 0!$

$v_i = \dot{x}_i$   
 $\rightarrow$

$$F_i = -\frac{\partial \mathcal{W}}{\partial x_i} + \frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{W}}{\partial \dot{x}_i} \quad (12.35)$$

mit  $\mathcal{W} = q (\varphi - \underline{A} \cdot \underline{\dot{r}})$

also: 
$$\mathcal{L} = T - q\varphi + q \underline{A} \cdot \underline{\dot{r}} \quad (12.35)$$

### c) Reibungskräfte

- Aufteilung der Kräfte:  $F_i^{(R)} = \text{konst. Kraft} + \text{Rest}$   
 $\hookrightarrow L = T - U$

$$\rightarrow \boxed{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = Q_j} \quad (12.37)$$

- Reibungskraft:

linearer Ansatz:  $F_{i\alpha}^{(R)} = - \gamma_{\alpha\beta}^{(i)} \dot{x}_{i\beta}$  (12.38)  $\alpha, \beta = 1, 2, 3$   
 $[E_i^{(R)} = - \mathbb{F}^{(i)} \dot{x}_i]$

Bsp. Stokesche Reibung einer Kugel:

$\gamma_{\alpha\beta}^{(i)} = \gamma \delta_{\alpha\beta}$   
 $\rightarrow F_{i\alpha}^{(R)} = -\gamma \dot{x}_{i\alpha}$   
 $F_i^{(R)} \parallel \dot{x}_i$

- Rayleighsche Dissipationsfkt:

$$\boxed{W = \frac{1}{2} \sum_i \gamma_{\alpha\beta}^{(i)} \dot{x}_{i\alpha} \dot{x}_{i\beta}, \quad \gamma_{\alpha\beta}^{(i)} = \gamma_{\beta\alpha}^{(i)}} \quad (12.39)$$

$$\rightarrow \boxed{F_{i\alpha}^{(R)} = - \frac{\partial W}{\partial \dot{x}_{i\alpha}} = - \gamma_{\alpha\beta}^{(i)} \dot{x}_{i\beta}} \quad (12.40)$$

Bsp:  $\gamma_{\alpha\beta}^{(i)} = \gamma \delta_{\alpha\beta}$   $W = \frac{1}{2} \sum_i \gamma \dot{x}_{i\alpha}^2$   $F_{i\alpha}^{(R)} = - \frac{\partial W}{\partial \dot{x}_{i\alpha}} = -\gamma \dot{x}_{i\alpha}$  ✓

- physikal. Interpretation:

$$- \sum_i \mathbf{F}_i^{(R)} \cdot \dot{\mathbf{r}}_i = - \sum_i \dot{x}_{i\alpha} \gamma_{\alpha\beta}^{(i)} \dot{x}_{i\beta} = -2W$$

$2W$  ... die von den Reibungskräften dissipierte Leistung

- generalisierte Kräfte:

$$Q_j \stackrel{(12.25)}{=} \sum_i \mathbf{F}_i^{(R)} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}_i}{\partial \dot{q}_j} \stackrel{(12.40)}{=} - \sum_i \frac{\partial W}{\partial \dot{x}_{i\alpha}} \frac{\partial x_{i\alpha}}{\partial \dot{q}_j}$$

Einleinede Summe über  $\alpha, \beta$

$$\dot{x}_{i\alpha} = \sum_j \frac{\partial x_{i\alpha}}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial x_{i\alpha}}{\partial t}$$

$$= \frac{\partial x_{i\alpha}}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j \quad [\text{vgl. (12.22)}]$$

$$\rightarrow \boxed{Q_j = - \frac{\partial W}{\partial \dot{q}_j}} \quad (12.42)$$

generalisierte Geschw.

Lagrange'sche Gl.:

$$(12.37) \rightarrow \boxed{\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} + \frac{\partial W}{\partial q_j} = 0} \quad (12.43)$$

"Reibung"

### 13. Hamiltonsches Prinzip

• bisher: d'Alembert'sches Prinzip:  $\sum_i (F_i^{(a)} - m_i \ddot{x}_i) \cdot \delta \underline{r}_i = 0$   
 $\rightarrow$  Differentialprinzip:  $\delta \underline{r}_i$  zur Zeit  $t$

• jetzt: Integralprinzip: virtuelle Verschiebung der gesamten Bahn  
 & Extremal  $\leftrightarrow$

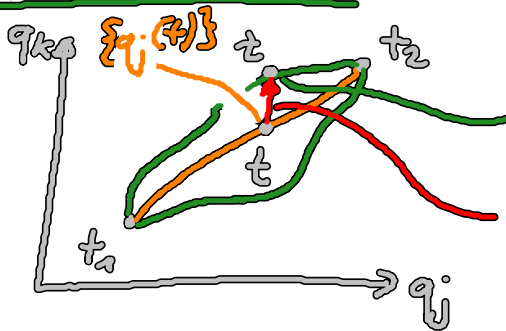
Mechanik, Elektrodynamik, komplexe Matrizen,  
 Rel. Theorie, fundamentale Ww der Natur

#### 13.1. Hamiltonsches Prinzip ("der kleinste Wirkung") [historisch]

• mechan. System:  $f$  generalisierte, voneinander unabh. Koord.  
 $q_1(t) \dots q_s(t) = \{q_j(t)\} \quad (13.1)$

physikal. / virtuelle Bahnen:

2D-Schnitt  
 des Konf. raumes



$$\{q_j(t) + \delta q_j(t)\}$$

$$\{\delta q_j(t)\}$$

$$\text{mit } \{\delta q_j(t_1)\} = \{\delta q_j(t_2)\} = 0$$

• Hamiltonsches Prinzip:

Die physikal. Bahn eines Systems zwischen  $\{q_j(t_1)\}$  und  $\{q_j(t_2)\}$  im Konfigurationsraum ist durch ein Extremum der Wirkung  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(\{q_j\}, \{\dot{q}_j\}, t) dt$  ausgerechnet:

$$\delta S = 0 \quad (13.2)$$

Variation von S

L heißt Lagrange-Fkt n.

Bem: (i)  $\delta S =$  Änderung von S bei  $\{q_j(t)\} \rightarrow \{q_j(t) + \delta q_j(t)\}$

(ii) Extremum:  $\delta S = 0$   
Minimum oder Maximum!

(iii) Einheit von S: Energie  $\times$  Zeit

• konservative Kräfte / generalisiertes Potential U:

$$Q_j = -\frac{\partial U}{\partial q_j} + \frac{d}{dt} \frac{\partial U}{\partial \dot{q}_j} \quad (12.31)$$

Beh:

$$L = T - U$$

$$\delta S = 0 \rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \quad (13.3)$$

... Lagrange'sche Gln. (2. Art)

Beweis: Kap 13.3

• fundamentale Ws in der Natur

- |   |   |   |
|---|---|---|
| <ol style="list-style-type: none"> <li>1. Gravitation</li> <li>2. EM Ws</li> <li>3. schwache Ws ("Neutrinos")</li> <li>4. starke Ws ("Kernkräfte")</li> </ol> | } | herleitbar über<br>Hamiltonsches<br>Prinzip & L |
|---|---|---|