

# U11.1. und U11.4: Grundlagen der Analytischen Mechanik. Lagrangesche Gleichungen 2. Art

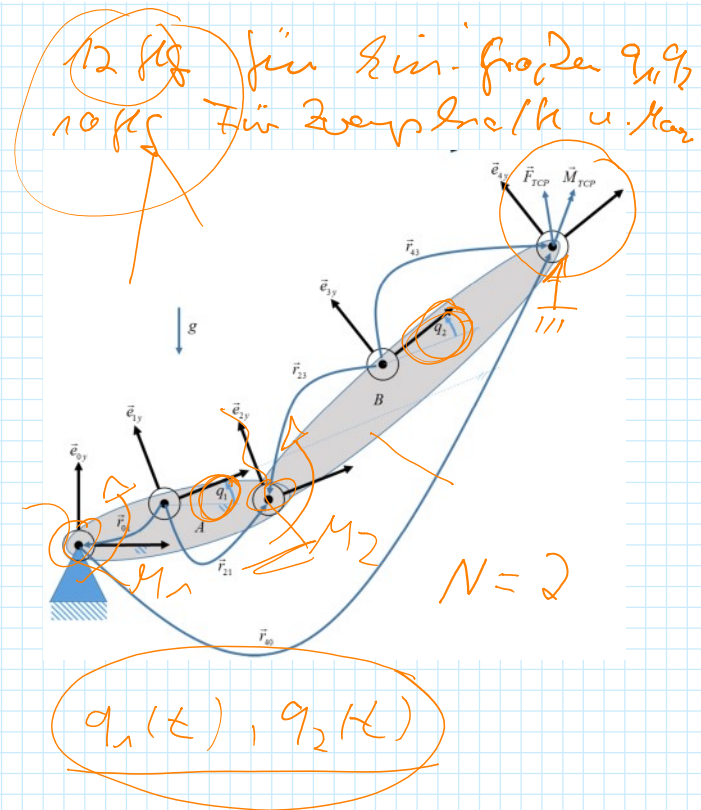
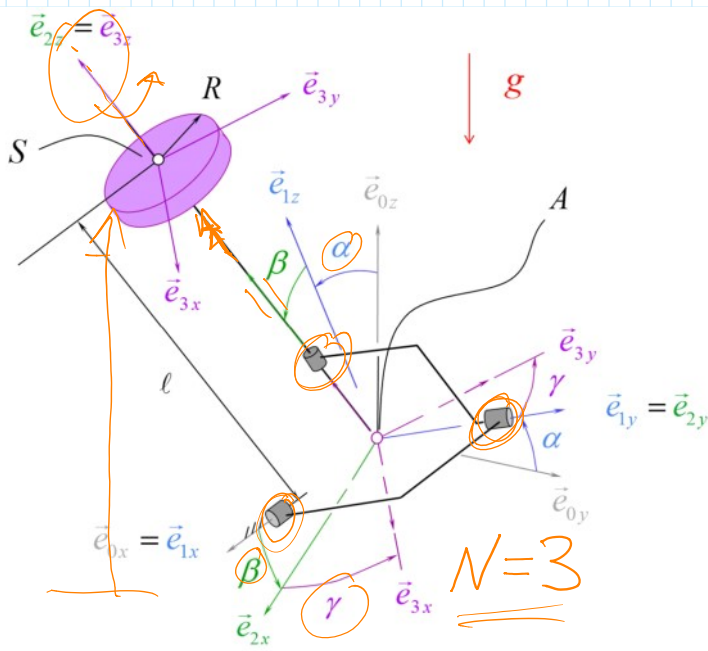
Quellen:

[Woe] = [7]

Woernle, C. *Mehrkörpersysteme*. Berlin : Springer, 2011.

Die vorlesungsbegleitenden Videos sind ein Teil des Online Lernkonzepts, das innerhalb einer geschlossenen Lernumgebung passwortgeschützt den Kursteilnehmern zur Verfügung gestellt wird. Eine Weitergabe der bereitgestellten Inhalte ist nicht erlaubt.

# Motivation und Grundbegriffe



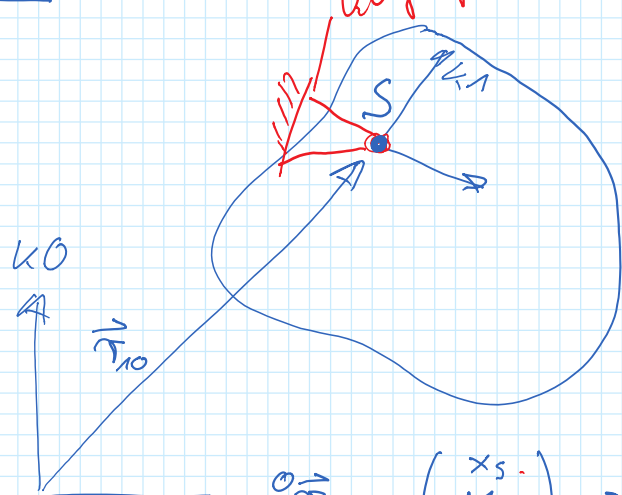
Herleitung d. Beweg.gls, ohne Freischnitt, ohne Betracht d. der Zwangskräfte und -Momente.

• Wieviele Beweg.gls. benötigt  $\rightarrow N \hat{=} \text{kinematische Freiheitsgrad}$

Freiheitsgrad: Anzahl d. unabh. Beweg.möglichkeiten

- Grüblerformel

Freie Starrkörper im 3D-Raum



$${}^0\vec{r}_{10} = \begin{pmatrix} x_S \\ y_S \\ z_S \end{pmatrix} \rightarrow \underline{3 \text{ Skalare}}$$

Starrkörper hat

FHGr  $N=6$

Transformator  ${}^{10}T \rightarrow$  z.B. mit 3 Gelenkverbind.

Grübler Formel

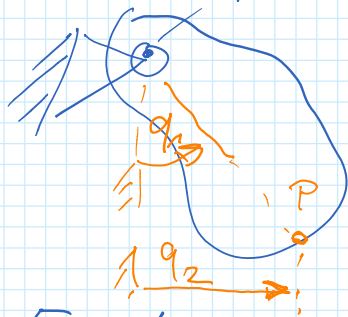
$u_k$  starre Körper

$$N = 6 u_k - u_B$$

$\hookrightarrow$  Anzahl d. unabh. Bindung

z.B. 1 Drehgelenk schränkt 5 B.W. mögl. ein

Bsp: Pendel



Drehgelenk schränkt

3 Translat. ein

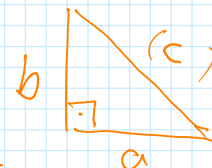
2 Rotationen

$u_k$

$$5 = u_B$$

$$N = 6 \cdot 1 - 5 = 1$$

$q_1, q_2 \hat{=}$  generalisierte Koordinate



Es kann max.  $N$  unabh. Koord. geben

→ Minimalkoordinat.

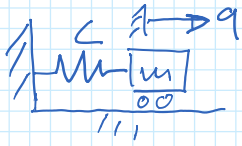
z.B.  $q_1$

Satz v. Minimalkoordinat  $q_1, q_2, \dots, q_N$

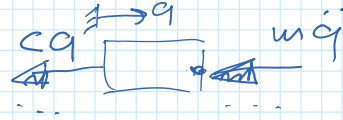
→  $N$  Differenzialgleichg als Beweg.-glg.

Lagrangesche Gleichungen 2. Art, zunächst nur  
Potenzialkräfte

Einmassenschwinge



Klassisch: Freischnitt



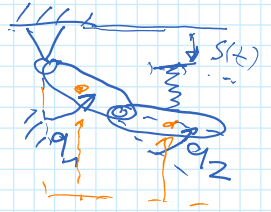
Bilanz:  $0 = m\ddot{q} + cq$

Lagegleichung 2. Art

geg.: System mit FGA  $N$

• Satz v. Minimalkoordinat  $q_1, q_2, \dots, q_N$

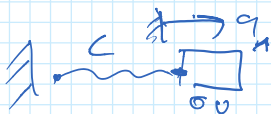
• Es wirken nur Potenzialkräfte (Federkräfte, Gravitation)



• Allg. Potenzial des Systems:  $V(q_1, \dots, q_N, t)$

liegt analytisch vor

Bsp: GMS  $V = \frac{1}{2} cq_1^2$



• Allg. kinetische Energie des Systems

$$T(\dot{q}_1, \dot{q}_2, \dots, \dot{q}_N, q_1, \dots, q_N, t)$$

Bsp: GMS



$$T(\dot{q}_1) = \frac{1}{2} m \dot{q}_1^2$$

• Def.: Lagrange-Funktion

$$L(\dot{q}_i, q_i, t) = T(\dot{q}_i, q_i, t) - V(q_i, t)$$

• Beweg.-geg. (Anzahl  $N$  für  $q_1, \dots, q_N$ )  
(nur Potenzialkräfte)

Lagrange'sche FGA:

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad i=1, \dots, N$$

↳ Beweg. gl. für mech. Syst.



Feder entsp.  $a=0$

Bsp: EMS

$$L = T - V = \frac{1}{2} m \dot{q}_1^2 - \frac{1}{2} c q_1^2$$

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_1} \right) = (m \dot{q}_1) = m \dot{q}_1$$

$$f(x) = \frac{1}{2} m x^2$$

$$(\dot{q}_1)' = \ddot{q}_1$$

$$- \frac{\partial L}{\partial q_1} = + c q_1$$

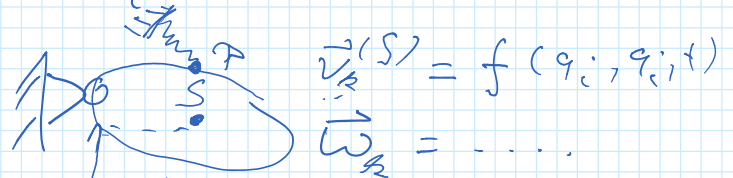
$$m \ddot{q}_1 + c q_1 = 0 \rightarrow \text{Beweg. gl.}$$

• Lagrange f. Syst.

$$L = \overset{\substack{\uparrow \\ \text{kin.} \\ \text{En.}}}{T} - \overset{\substack{\uparrow \\ \text{pot.} \\ \text{En.}}}{V}$$

als Fkt  $(q_i, \dot{q}_i, t)$

$q_i \triangleq$  Minimalboard



$$T = \sum_k \frac{1}{2} m_k \vec{v}_k^{(S)} \cdot \vec{v}_k^{(S)} + \frac{1}{2} \vec{\omega}_k \cdot \vec{\Phi}_k \cdot \vec{\omega}_k$$

$\uparrow (P)$

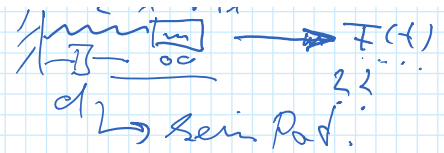
• Lage. f. Syst.

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad i=1, \dots, N$$

→ N Beweg. gl.



→ N Beweg. 8g



Erweiterung: Berücksicht von <sup>eingeprägten</sup> Kräften, die nicht im Potenzial berücksichtigt sind (exp-Kräfte)

$$\left(\frac{\partial L}{\partial q_i}\right)' - \frac{\partial L}{\partial q_i} = Q_i \triangleq \text{generalisierte Kraft}$$

$Q_1, \dots, Q_N$

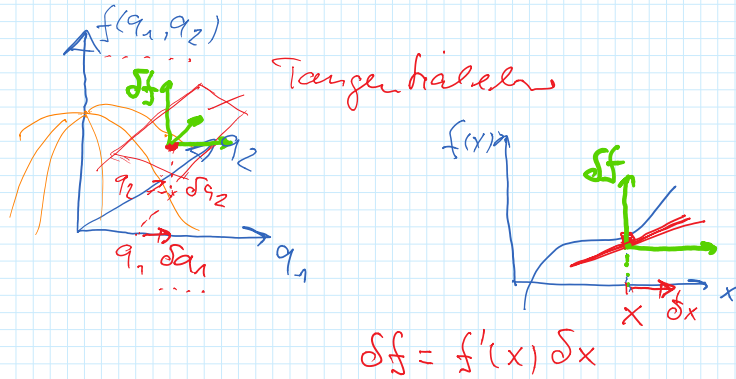
Wie findet man die Terme der generalisierten Kräfte  
 $Q_i = \dots$

Generalisierte Kräfte. Mathematische Grundlagen:  
Variation einer Funktion

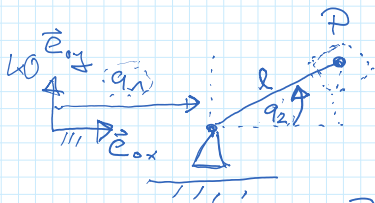
Bsp:  $f(q_1, \dots, q_N, t)$   $f \in \mathbb{R}$  oder auch Vektorwertig  
z. B. Ortsvektor  $\vec{r}(q_1, \dots, q_N, t)$

Def: Variation  $\delta f$   
↑ Variationsoperator

$$\delta f = \frac{\partial f}{\partial q_1} \delta q_1 + \frac{\partial f}{\partial q_2} \delta q_2 + \dots + \frac{\partial f}{\partial q_N} \delta q_N \dots$$



Bsp:



$$\vec{r}_P(q_1, q_2) = q_1 \vec{e}_{ox} + l \cos q_2 \vec{e}_{ox} + l \sin q_2 \vec{e}_{oy}$$

f:  $\delta \vec{r}_P$  ?

$$\delta \vec{r} = \frac{\partial \vec{r}_P}{\partial q_1} \delta q_1 + \frac{\partial \vec{r}_P}{\partial q_2} \delta q_2$$

$$= \frac{\partial (q_1 \vec{e}_{ox})}{\partial q_1} \delta q_1 + \frac{\partial \vec{r}_P}{\partial q_2} \delta q_2$$

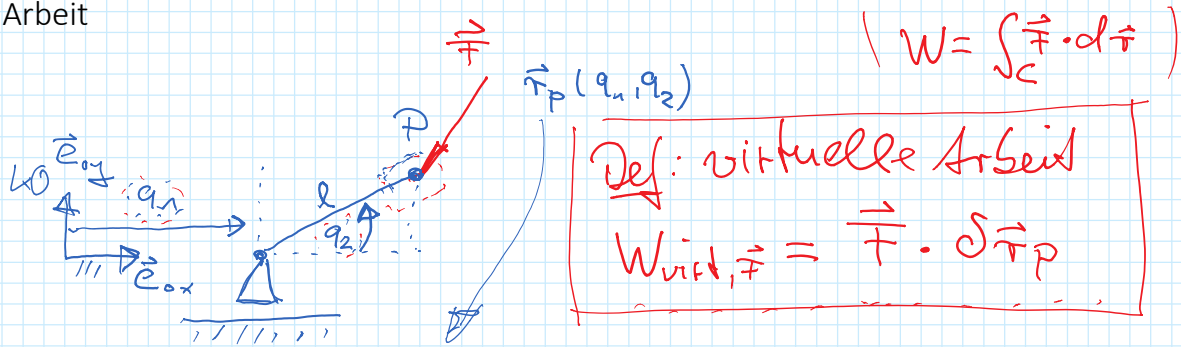
$$\left[ \frac{\partial q_1}{\partial q_1} \vec{e}_{ox} = \vec{e}_{ox} \right] \quad \left[ \begin{array}{l} -l \sin q_2 \vec{e}_{ox} \\ + l \cos q_2 \vec{e}_{oy} \end{array} \right]$$

$$\rightarrow \delta \vec{r}_P = \vec{e}_{ox} \delta q_1 + (-l \sin q_2 \vec{e}_{ox} + l \cos q_2 \vec{e}_{oy}) \delta q_2$$

$$\circ (\delta \vec{r}_P) = \begin{pmatrix} \delta q_1 - l \sin q_2 \delta q_2 \\ l \cos q_2 \delta q_2 \\ 0 \end{pmatrix}$$



Generalisierte Kräfte. Virtuelle Verrückung und Virtuelle Arbeit



$$\rightarrow \delta \vec{r}_p = \vec{e}_{ox} \delta q_1 + (-l \sin q_2 \vec{e}_{ox} + l \cos q_2 \vec{e}_{oy}) \delta q_2$$

$$\circ (\delta \vec{r}_p) = \begin{pmatrix} \delta q_1 - l \sin q_2 \delta q_2 \\ l \cos q_2 \delta q_2 \\ 0 \end{pmatrix} \rightarrow \text{virtuelle Verrückung}$$

Bsp:  $\vec{F} = F \vec{e}_{ox}$

$$W_{virt, \vec{F}} = \vec{F} \cdot \delta \vec{r}_p = F \vec{e}_{ox} \cdot (\delta q_1 - l \sin q_2 \delta q_2) \vec{e}_0$$

$$\begin{cases} \vec{e}_{ox} \cdot \vec{e}_{oy} = 0 \\ \vec{e}_{ox} \cdot \vec{e}_{ox} = 1 \end{cases}$$

$$[W_{virt}] = \text{Nm}$$

$$= F \delta q_1 - F l \sin q_2 \delta q_2$$

Weg

$$= \begin{pmatrix} F \\ -F l \sin q_2 \end{pmatrix} \begin{matrix} \delta q_1 \\ \delta q_2 \end{matrix}$$

$$\hookrightarrow [F] = \text{N} \quad [\delta q_1] = \text{m} \quad \hookrightarrow [(\cdot)] = \text{Nm}$$

Winkel  
 $\hookrightarrow [\delta q_2] = 1$

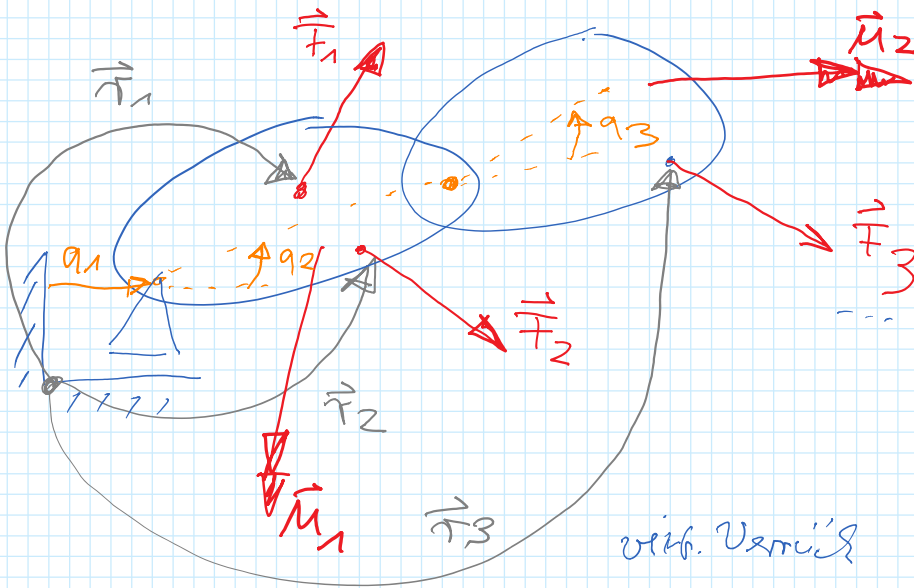
Generalisierte Kräfte. Virtuelle Arbeit der eingprägten Kräfte

Beh:  $\frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i} = \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i}$

Bew:  $\dot{\vec{r}}(q_i) = \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial q_i} \left( \frac{\partial q_i}{\partial t} \right) = \dot{q}_i \Rightarrow \dot{\vec{r}} = \left( \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i} \right) \dot{q}_i$

$$\frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i} = \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i}$$

$$\rightarrow \delta \dot{\vec{r}} = \sum \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i} \delta \dot{q}_i = \sum \frac{\partial \dot{\vec{r}}}{\partial \dot{q}_i} \delta q_i$$



$\vec{F}_1, \dots, \vec{F}_3$  eup

$\vec{M}_k$  freie Momente  
am Körper  $k$   
eup

virt. Verschiebung

freie Momente

virt. Verschiebung des  $k$ -ten Körpers

$$W_{virt, eup} = \sum_j \vec{F}_{eup, j} \cdot \delta \vec{r}_j + \sum_k \vec{M}_{eup, k} \cdot \delta \vec{F}_k$$

$$= \sum_i \frac{\partial \dot{\vec{r}}_j}{\partial \dot{q}_i} \delta q_i = \sum_i \frac{\partial \dot{\vec{r}}_j}{\partial \dot{q}_i} \delta q_i$$

$$\delta \vec{F}_k = \left[ \frac{\partial \dot{W}_k}{\partial \dot{q}_i} \right] \delta q_i$$

$$W_{virt, eup} = \dots = (\dots) \delta q_1 + (\dots) \delta q_2 + \dots + (\dots) \delta q_n$$

$$W_{virt,exp} = \dots = \underbrace{(\dots)}_{=: Q_1} \delta q_1 + \underbrace{(\dots)}_{=: Q_2} \delta q_2 + \dots + \underbrace{(\dots)}_{=: Q_N} \delta q_N$$

## 1 Lagrangefunktion

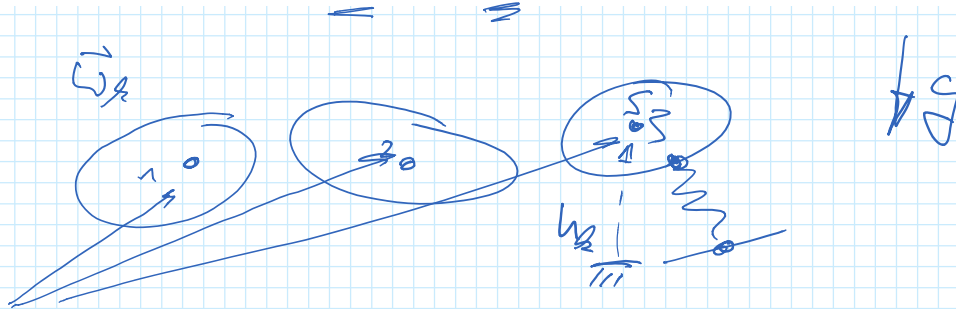
**Kinetische Gesamtenergie**  $T$  eines Systems mit  $N$  Minimalkoordinaten hat stets die Form

$$T = T(q_1, q_2, \dots, q_N, \dot{q}_1, \dot{q}_2, \dots, \dot{q}_N, t) \text{ oder kurz } T = T(q_i, \dot{q}_i, t) \quad (i=1, \dots, N)$$

Die im System gespeicherte **potenzielle Energie**  $V$  hat, ebenfalls nach Summation, stets die Form (ab nun nur Kurzform)

$$V = V(q_i, t) \text{ Potenziale sind nie geschwindigkeitsabhängig.}$$

**Def.: Lagrangefunktion**  $L(q_i, \dot{q}_i, t) := T(q_i, \dot{q}_i, t) - V(q_i, t)$



## Generalisierte Kraft

Eingeprägte Kräfte und Momente, die nicht im Potenzial berücksichtigt werden können, bewirken eine **generalisierte Kraft**  $Q_i$  auf die generalisierte Koordinaten  $q_i$ , die anhand des Terms für die virtuelle Arbeit dieser Kräfte bestimmt werden

$$W_{\text{virt, enp}} = \sum_{\text{Kraftangriffspunkt } j} \vec{F}_{\text{enp}, j} \cdot \delta \vec{r}_j + \sum_{\text{Körper } k} \vec{M}_{\text{enp}, k} \cdot \delta \vec{\varphi}_k = Q_1 \delta q_1 + \dots + Q_N \delta q_N$$

$$\delta \vec{r}_j = \sum_{i=1}^N \frac{\partial \vec{r}_j}{\partial q_i} \delta q_i \text{ bzw. } \delta \vec{r}_j = \sum_{i=1}^N \frac{\partial \vec{r}_j}{\partial \dot{q}_i} \delta \dot{q}_i \text{ die virt. Verschiebung des Angriffspunkts der } j\text{-ten}$$

eingepprägten Kraft  $\vec{F}_{\text{enp}, j}$ .

mit zugehöriger virtueller Verdrehung

$$\delta \vec{\varphi}_k = \sum_{i=1}^N \frac{\partial \vec{\omega}_k}{\partial \dot{q}_i} \delta \dot{q}_i \text{ des } k\text{-ten Körpers,}$$

wobei  $\vec{\omega}_k(q_1, \dots, q_N, \dot{q}_1, \dots, \dot{q}_N, t)$  dessen absolute Winkelgeschwindigkeit des  $k$ -ten Körpers sei.

freie Momente

$F = Q_N$   
 $\leq Q_1$   
 $\leq Q_2$   
 $\dots$   
 $\leq Q_5 = 0$

## Bewegungsgleichungen (Lagrange'sche Gleichungen)

$i$ -te Bewegungsgleichung für  $i = 1, 2, \dots, N$ :

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = Q_i \text{ mit Lagrangefunktion } L = L(q_1, \dots, q_N, \dot{q}_1, \dots, \dot{q}_N, t)$$

-----

$L = T - V$

$W_{virtuell} = Q_1 \delta q_1 + \dots + Q_N \delta q_N$