

III Analytische Mechanik

12. Lagrangesche Gleichungen

12.1. Zwangsbedingungen & generalisierte Koord.

12.2. Das Prinzip der virtuellen Arbeit

• hier: Statik, auch für Dynamik gültig

• Unterscheide:

$d\mathbf{r}_i$... reale infinitesimale Verschiebung, $dt \neq 0$
 $\delta\mathbf{r}_i$... virtuelle " " " " , $\delta t = 0$
verträglich mit den Zwangsbed.

• System im GG:

$$(12.1) \rightarrow \underline{F}_i = \underline{F}_i^{(A)} + \underline{F}_i^{(Z)} = 0, \quad i=1, \dots, N \quad \frac{\partial \Phi^{(Z)}(\dots)}{\partial \dots} \neq 0 \quad (12.9)$$

\rightarrow virtuelle Arbeit durch $\delta\mathbf{r}_i$:

$$\delta A = \sum_i \underline{F}_i \cdot \delta\mathbf{r}_i = \sum_i \underline{F}_i^{(A)} \cdot \delta\mathbf{r}_i + \sum_i \underline{F}_i^{(Z)} \cdot \delta\mathbf{r}_i = 0 \quad (12.10)$$

• Sommerfeld:

Postulat:

„Bei jedem glatt geführten mechan. System ist die virtuelle Arbeit der Zwangskräfte gleich Null.“

$$\sum_i \underline{F}_i^{(Z)} \cdot \delta\mathbf{r}_i = 0 \quad (12.11)$$

Goldstein: Beschränkung auf Systeme mit (12.11)

• Bsp: (i) starren Körper: $\mathbf{F}_1, \mathbf{F}_2$



$$\underline{F}_1^{(Z)} = \underline{F}_{12} = -\underline{F}_{21} = -\underline{F}_2^{(Z)} \quad (\text{actio = reactio})$$

(1) Translation $\delta x_1 = \delta x_2$



$$(12.11) \rightarrow F_1^{(2)} \cdot \delta x_1 + F_2^{(2)} \cdot \delta x_2 = (F_1^{(2)} + F_2^{(2)}) \cdot \delta x_1 = 0$$

(2) Rotation: δx_2



$$F_2^{(2)} \cdot \delta x_2 = 0, \quad F_2^{(2)} \perp \delta x_2$$

(ii) Achsenbahn: $F^{(2)} \perp \delta x$

• also: Prinzip der virtuellen Arbeit

$$(12.10) \text{ mit } (12.11) \rightarrow \sum_i F_i^{(H)} \cdot \delta x_i = 0 \quad (12.12)$$

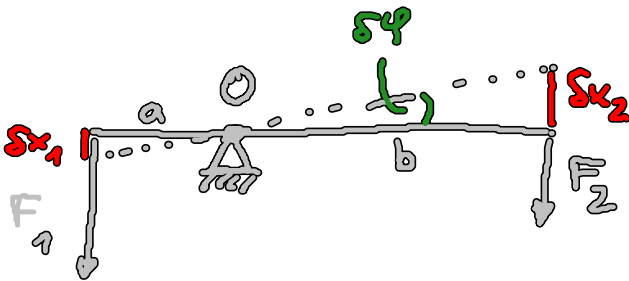
• .. virtuelle Arbeit der 'treibenden Kräfte' verschwindet

• Bemerkungen:

(i) (12.12) bestimmt gesamte Statik!

(ii) Haftreibungskräfte = $F^{(H)}$
Gleit " " = $F^{(T)}$

• Bsp: Hebel



GG? (12.12)

$$F_1 \delta x_1 + F_2 \delta x_2 = 0$$

$$a \delta \varphi \quad - b \delta \varphi$$

$$\rightarrow (F_1 a - F_2 b) \delta \varphi = 0$$

$$F_1 a = F_2 b \quad (12.13)$$

= GG der Drehmomente um O ✓

12.3. Das d'Alembertsche Prinzip

• Ziel: erweitere (12.12) auf die Dynamik

• „Kunstgriff“

Newton: $\underline{F}_i^{(H)} + \underline{F}_i^{(G)} = \boxed{m_i \ddot{\underline{r}}_i = - \underline{F}^*}$

... d'Alembertsche Trägheitskraft / -widerstand

(i) fiktive Kraft!

(ii) Scheinkräfte [vgl. (7.3)]

→ Zentrifugalkräfte (Achtbahn!)

• virtuelle Arbeit:

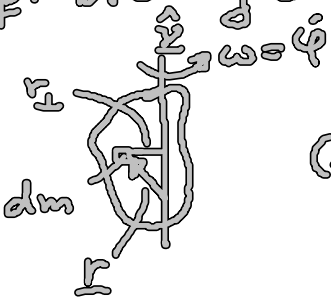
$$\sum_i \underbrace{(\underline{F}_i - m_i \ddot{\underline{r}}_i)}_0 \cdot \delta \underline{r}_i = 0 \quad \& \quad \sum_i \underline{F}_i^{(G)} \cdot \delta \underline{r}_i = 0$$

$$\underline{F}_i = \underline{F}_i^{(H)} + \underline{F}_i^{(G)}$$

$$\boxed{\sum_i (\underline{F}_i^{(H)} - m_i \ddot{\underline{r}}_i) \cdot \delta \underline{r}_i = 0} \quad (12.15)$$

... d'Alembertsches Prinzip (Differentialprinzip)

• Bsp: Drehung eines starren Körpers um feste Achse:



i.F. $\sum_i \rightarrow \int dm$

$$(1) \int \underbrace{d\underline{F}^{(H)}}_{d\underline{F}^{(H)} \parallel \underline{e}_r} \cdot \delta \underline{r} = \int dF^{(H)} \frac{\delta r}{r \delta \varphi} = \overset{F^{(H)}}{0} \delta \varphi$$

ges. krümmendes Drehmoment

$$(2) \int dm \ddot{\underline{r}} \cdot \delta \underline{r} = \int dm \overset{\text{Zentrifugalkraft} \perp \delta \underline{r}, \text{ fällt weg}}{\dot{\underline{r}} \cdot \frac{\delta r}{r \delta \varphi}} = \delta \varphi \dot{\Theta}$$

$$\text{mit } \boxed{\Theta = \int dm r_{\perp}^2} = \int \rho \cdot \Theta \cdot dV$$

$$(12.15) \rightarrow (1) - (2) = 0$$

$$\rightarrow (D^{(H)} - \Theta \dot{\omega}) \delta \Psi = 0$$

$$\rightarrow \boxed{D^{(H)} = \Theta \dot{\omega}} \quad (12.17) \quad \underline{L} = \underline{\Theta \omega}$$

$\underbrace{\quad}_{D \cdot \hat{z}} \quad \underbrace{\quad}_{L \cdot \hat{z}}$

also: Zwangs drehmoment $D^{(H)} \perp \hat{z}$ wegen
 $L \parallel \hat{z}$ findet hier nicht auf.

[vgl. Kap. 10.3 §]: $D^{(H)}$... durch Lagerkräfte]

12.4. Lagrange'sche Gln. 1. Art

• d'Alembert \rightarrow D Gln. für r_k & Zugang zu Zwangskräfte

• Es gilt: (1) $\sum_{k=1}^N (F_k^{(H)} - m \ddot{r}_k) \cdot \delta r_k = 0$ (12.15)

(2) $\sum_{k=1}^N \Phi_k^{(v)} \cdot \delta r_k = 0, \quad v = 1, 2, \dots, z$ (12.5)

δr_k mit Komp. $\delta x_{k\alpha}, \alpha = 1, 2, 3$

also: von $3N$ Verschiebungen $\delta x_{k\alpha}$ sind nur
 $f = 3N - z$ unabhängig

• Methode der Lagrange'sche Multiplikatoren λ_ν :

$$(1) + \sum_{\nu=1}^z \lambda_\nu (2) = 0$$

beliebiger Faktor $\lambda_\nu(t)$

$$\rightarrow \sum_{k=1}^N (F_k^{(H)} - m \ddot{r}_k + \sum_{\nu=1}^z \lambda_\nu \Phi_k^{(v)}) \cdot \delta r_k = 0 \quad (12.18)$$

$\underbrace{\quad}_{V_k}$ mit Komp. $V_{k\alpha}, \alpha = 1, 2, 3$

(i) Wähle für z Verschiebungen $\delta x_{k\alpha}$ die $\lambda_\nu(t)$ so, daß

$$V_{k\alpha} = 0$$

(ii) die restlichen $3N - z$ Verdrängungen $\delta x_{k\beta}$ sind frei wählbar: (12.18) $\rightarrow V_{k\beta} = 0$

$$\rightarrow m \ddot{r}_k = \underline{F}_k^{(1)} + \sum_{\nu=1}^z \lambda_{\nu} \underline{\Phi}_k^{(\nu)} \quad k=1, \dots, N \quad (12.19)$$

... Lagrange'sche Gln. 1. Art

$$\& \sum_{k=1}^N \underline{\Phi}_k^{(\nu)} \cdot \dot{r}_k = 0, \quad \nu = 1, \dots, z \quad (12.20)$$

... Bindungsgln. [≙ (12.6) mit $\delta r_k \rightarrow \dot{r}_k$]

also: $3N + z$ D Gln für $3N + z$ Variable r_k, λ_{ν}

• Lösungsweg:

(1) Bestimme z Multiplikatoren λ_{ν} aus z Gln. von (12.19)

(2) Einsetze die λ_{ν} in restl. $3N - z$ Gln.

& z Gln. von (12.20)

$\rightarrow 3N$ D Gln. für r_k

• Zwangskräfte: vgl. (12.19) mit $m \ddot{r}_k = \underline{F}_k^{(1)} + \underline{F}_k^{(2)}$ (12.1)

$$\rightarrow \underline{F}_k^{(2)} = \sum_{\nu=1}^z \lambda_{\nu} \underline{\Phi}_k^{(\nu)}, \quad k=1, \dots, N \quad (12.21)$$

also: $\lambda_{\nu}(t) \rightarrow \underline{F}_k^{(2)}$!