

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:

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

• System im GG:

$$(12.1) \rightarrow \underline{F}_i = \underline{F}_i^{(1)} + \underline{F}_i^{(2)} = 0, \quad i=1, \dots, N \quad \frac{\partial \Phi^{(v)}(\dots)}{\partial t} \neq 0 \quad \text{wichtig für (12.9)}$$

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

$$\delta A = \sum_i \underline{F}_i \cdot \delta\underline{r}_i = \sum_i \underline{F}_i^{(1)} \cdot \delta\underline{r}_i + \sum_i \underline{F}_i^{(2)} \cdot \delta\underline{r}_i = 0 \quad (12.10)$$

• Sommerfeld:

Postulat:

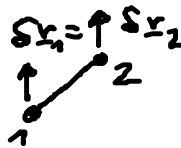
Bei jedem glatt geführten mechan. System ist die virtuelle Arbeit der Zwangskräfte gleich Null: $\sum_i \underline{F}_i^{(2)} \cdot \delta\underline{r}_i = 0 \quad (12.11)$

Goldstein: Beschränkung auf Systeme mit (12.11)

• Bsp: (i) starren Körper: \underline{F}_{12} 

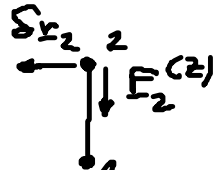
$$\underline{F}_1^{(2)} = \underline{F}_{12} = -\underline{F}_{21} = -\underline{F}_2^{(2)} \quad (\text{actio=reactio})$$

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



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

(2) Rotation: δx_2



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

(ii) Achterbahn: $F^{(2)} \perp \delta r$

• also: Prinzip der virtuellen Arbeit

(12.10) mit (2.11) $\rightarrow \boxed{\sum_i F_i^{(t)} \cdot \delta r_i = 0}$ (12.12)

... virtuelle Arbeit der
 "treibenden Kräfte" verschwindet

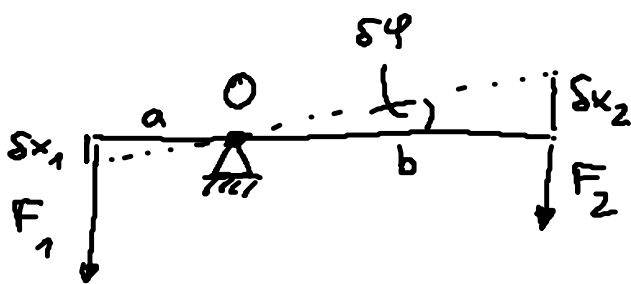
• Bemerkungen:

(i) (12.12) bestimmt gesamte Statik!

(ii) Haftreibungskräfte = $F^{(2)}$

Gleit " " = $F^{(t)}$

• Bsp: Hebel



GG? (12.12)

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

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

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

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

= GG der Drehmomente um O ✓

12.3. Das d'Alembertsche Prinzip

• Ziel: erweitere (12.12) auf die Dynamik

• „Kunstgriff“

Newton: $\underline{F}_i^{(1)} + \underline{F}_i^{(2)} = \boxed{m_i \ddot{\underline{r}}_i = - \underline{F}^*}$

... d'Alembertsche Trägheitskraft/-widerstand

(i) fiktive Kraft!

(ii) Scheinkräfte [vgl. (7.3)]

→ Zentrifugalkräfte (Achterbahn!)

• virtuelle Arbeit:

$$\sum_i \underbrace{(\underline{F}_i - m_i \ddot{\underline{r}}_i)}_0 \cdot \delta \underline{r}_i = 0 \quad \& \quad \sum_i \underline{F}_i^{(2)} \cdot \delta \underline{r}_i = 0$$

$$\underline{F}_i = \underline{F}_i^{(1)} + \underline{F}_i^{(2)}$$

$$\boxed{\sum_i (\underline{F}_i^{(1)} - m_i \ddot{\underline{r}}_i) \cdot \delta \underline{r}_i = 0} \quad (12.15)$$

... d'Alembertsches Prinzip (Differentialprinzip)

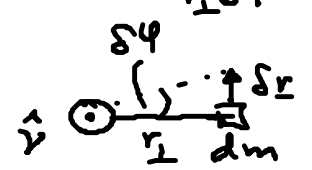
• Bsp: Drehung eines starren Körpers um feste Achse:



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

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

Rest $d\underline{F}^{(2)}$



ges. treiben- des Dreh- moment

$$(2) \int dm \ddot{\underline{r}} \cdot \delta \underline{r} = \int dm \dot{\underline{v}} \frac{r}{r} \delta\varphi = \delta\varphi \dot{\Theta}$$

Zentrifugal kraft $\perp \delta \underline{r}$, fällt weg

$$\text{mit } \boxed{\Theta = \int dm r_{\perp}^2 \stackrel{(10.26)}{=} \dot{\underline{v}} \cdot \underline{\Theta} \dot{\underline{v}}}$$

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

$$\rightarrow (D^{(1)} - \Theta \ddot{\omega}) \delta \psi = 0$$

$$\rightarrow \boxed{D^{(1)} = \Theta \ddot{\omega}} \quad (12.17) \quad \underline{L} = \underline{\Theta \omega}$$

$\underbrace{\quad}_{D \cdot \hat{y}} \quad \underbrace{\quad}_{\dot{L} \cdot \hat{y}}$

also: Zwangs drehmoment $D^{(2)} \perp \hat{y}$ wegen
 $\underline{L} \parallel \hat{y}$ tauchen hier nicht auf.

[vgl. Kap. 10.3 f): $D^{(2)}$... durch Lagerkräfte]

12.4. Lagrangische Gln. 1. Art

• d'Alembert \rightarrow D Gln. für \underline{r}_k & Zugang zu Zwangskräfte

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

(2) $\sum_{k=1}^N \Phi_k^{(v)} \cdot \delta \underline{r}_k = 0, \quad v = 1, 2, \dots, z$ (12.6)

$\delta \underline{r}_k$ 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 Lagrangeschen Multiplikatoren λ_ν :

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

beliebiger Faktor $\lambda_\nu(t)$

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

\underline{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 $3N - z$ Verdrüchtungen $\delta x_{\alpha\beta}$ sind frei wählbar: (12.18) $\rightarrow V_{\alpha\beta} = 0$

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

... Lagrangesche Gln. 1. Art

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

... Bindungsgln. $[\hat{=} (12.6) \text{ mit } \delta \underline{r}_k \rightarrow \dot{\underline{r}}_k]$

also: $3N + z$ DGLn für $3N + z$ Variable $\underline{r}_k, \lambda_{\nu}$

• Lösungsweg:

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

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

& z Gln. von (12.20)

$\rightarrow 3N$ DGLn. für \underline{r}_k

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

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

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