

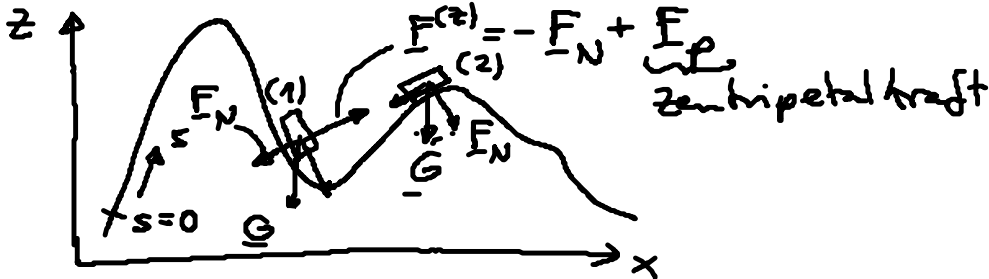
III. Analytische Mechanik

- Motivation:

- (i) Formalisierung der Newton'schen Mechanik
- (ii) "elegante" Lsgs. Wege für mechan. Probleme
 - Zwangsbed. } Ingenieurwissen-
 - Zwangskräfte } schaften
- (iii) Formulierung der Quantenmechanik
- (iv) Grundprinzipien zur Formulierung und Formulierung
 - (1) elementarer Wechselw. in der Natur
 - Integralprinzipien
 - Extremal "
 - (2) komplexer Materialien

- Lit: (i) Goldstein
 (ii) Sommerfeld
 (iii) Nolting

- illustrierendes Bsp: zu (ii): Achterbahn



- festgelegte 1D-Bahn in xz -Ebene: $z = z(x) \dots$ Zwangsbed.
- generalisierte Koord. zur Zeit: z.B. $x(t) \xrightarrow{(x)} z(t) = z(x(t))$
- z.B. $s(t) \xrightarrow{(s)} x(t), z(t)$
- Zwangskräfte $F^{(z)}$ [von Schiene auf den Wagen] } konstruierender Ingenieur!
- ↳ zwingen Wagen auf 1D-Bahn
- in (2): Wagen hebt nicht ab für: $|F_p| \leq |F_N|$

- Def:

Zwangsbedingungen: beschreiben eingeschränkte Bewegung von Massenpunkten

Zwangskräfte: verursachen " " " " " "

(12.1)

12. Lagrangesche Gleichungen

Erinnerung: System von N Massepunkten.

$$m_i \ddot{\underline{r}}_i = \underline{F}_i \\ = \underbrace{\underline{F}_i^{(a)}}_{\text{äußere}} + \underbrace{\sum_j \underline{F}_{ij}}_{\text{innere Kräfte}} \quad (8.1)$$

$$\text{hier: } m_i \ddot{\underline{r}}_i = \underbrace{\underline{F}_i^{(1)}}_{\text{treibende Kräfte}} + \underbrace{\underline{F}_i^{(2)}}_{\text{Zwangs-kräfte}} \quad (12.1)$$

NB: $i, j = 1 \dots N$
ersichtl. μ (vgl. Kap. 8)

Problem: $\underline{F}_i^{(2)}$ unbekannt

Ziel: (i) Bestimme "eingeschränkte" Bewegung
ohne Kenntnis von $\underline{F}_i^{(2)}$ \rightarrow Physiker

(ii) Berechne auch $\underline{F}_i^{(2)}$ \rightarrow Ingenieure

Zahl f der mechan. Freiheitsgrade:

$$f = 3N - Z \quad (12.2)$$

f (generalisierte)

$3N$ Lage.koord.
(z.B. kartesisch)

Zahl der Zwangsbed.

Koord:
beschreiben Lage
der N Massen pkte.
eindeutig

12.1 Zwangsbedingungen & generalisierte Koord.

(i) holonome Zwangsbed.

(griech: holos = ganz, integrabel)

• integrale Darstellung:

Bindungsgl.: $\phi^{(v)}(r_1, r_2, \dots, r_N, t) = 0 \quad v = 1, 2, \dots, Z$ (12.3)

... verknüpft 2N Ortskoord.

$\frac{\partial \phi^{(v)}}{\partial t} = 0$... skleronom $\frac{\partial \phi^{(v)}}{\partial t} \neq 0$... rheonom

• generalisierte Koord: q_1, \dots, q_s

(i) mit $r_1 = r_1(q_1, \dots, q_s, t)$
 \vdots
 $r_N = r_N(q_1, \dots, q_s, t)$ (12.4)

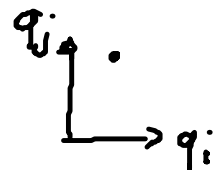
(ii) erfüllen über (12.4) (12.3) $\forall q_1, \dots, q_s, t$

"sind unabh. voneinander"

(iii) beschreiben Zustand eindeutig

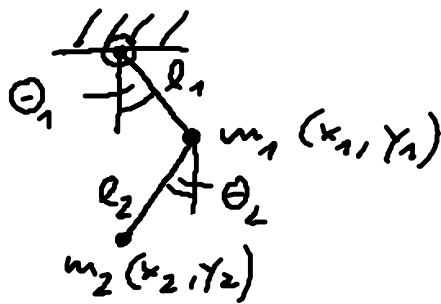
(iv) spannen Konfigurationsraum auf

(v) "nicht eindeutig"



• Bsp: (1) Achterbahn: $\phi^{(a)} = z - z(x) = 0$
 $q_1 = x$ oder s

(2) Doppelpendel:



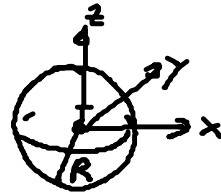
$$\phi^{(1)} = x_1^2 + y_1^2 - l_1^2 = 0$$

$$\phi^{(2)} = (x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 - l_2^2 = 0$$

$$q_1 = \theta_1, \quad q_2 = \theta_2$$

(3) Bewegung auf Kugeloberfl.

$$\phi^{(1)} = x^2 + y^2 + z^2 - R^2 = 0$$



$q_1 = \vartheta, \quad q_2 = \varphi$... Kugelkoord.

(4) starrer Körper: $\phi^{(ij)} = (r_i - r_j)^2 - d_{ij}^2 = 0 \quad \forall ij$

• differentielle Darstellung: mit $r_k = (x_k, y_k, z_k)$

führe ein: $\phi_k^{(v)} = \left(\frac{\partial \phi^{(v)}}{\partial x_{k1}}, \frac{\partial \phi^{(v)}}{\partial x_{k2}}, \frac{\partial \phi^{(v)}}{\partial x_{k3}} \right) \quad (12.5)$

$\phi_{k1}^{(v)} \dots \dots$ Komp: $\phi_{k\alpha}^{(v)}, \alpha = 1, 2, 3$

differentielle Verdrückungen der r_k um $dr_k, k=1 \dots N$ müssen erfüllen: $\phi^{(v)}(r_1 + dx_1, \dots) = 0$

$$\rightarrow d\phi^{(v)} = \sum_k \phi_k^{(v)} \cdot dr_k = \sum_{k=1}^N \sum_{\alpha=1}^3 \phi_{k\alpha}^{(v)} dx_{k\alpha} = 0 \quad (12.6)$$

$$[\phi^{(v)}(r_1 + dx_1, \dots) - \phi^{(v)}(r_1, \dots)] \quad (12.7)$$

Beachte: $\frac{\partial^2 \phi^{(v)}}{\partial x_{i\alpha} \partial x_{k\beta}} = \frac{\partial \phi_{k\beta}^{(v)}}{\partial x_{i\alpha}} = \frac{\partial \phi_{i\alpha}^{(v)}}{\partial x_{k\beta}} = \frac{\partial^2 \phi^{(v)}}{\partial x_{k\beta} \partial x_{i\alpha}}$

... Integrierbarkeitsbed.!

Geg: $\Phi_k^{(v)}$ mit (12.7) $\rightarrow \Phi^{(v)}$ existiert

$$[\text{vgl. } \underline{F}, \underline{\text{rot}} \underline{F} = 0 \rightarrow \underline{F} = \text{grad } U]$$

$$\frac{\partial F_2}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_2} = 0 !!$$

(ii) anholonome Zwangsbed.: $\Phi^{(v)}(\dots) = 0$ existiert nicht
"nicht integrierbar" = anholonom

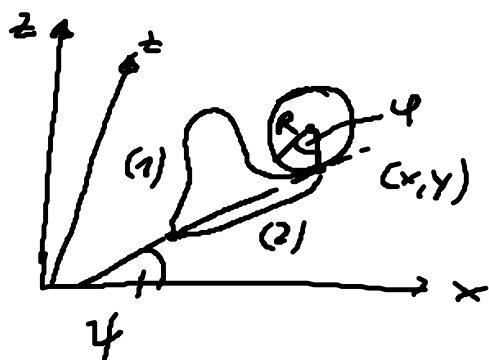
(1) Ungleichungen

Bsp: Bewegung außerhalb Kugel: $x^2 + y^2 + z^2 - R^2 \geq 0$

(2) nur Einschränkung der Verdrückung im Infinitesimalen:

$$\sum_{k=1}^N \Phi_k^{(v)} \cdot dx_k = 0 \quad \text{mit} \quad \frac{\partial \Phi_{k\beta}^{(v)}}{\partial x_{i\alpha}} \neq \frac{\partial \Phi_{i\alpha}^{(v)}}{\partial x_{k\beta}} \quad (12.8)$$

Bsp: Abrollen einer Scheibe ohne "Schlupf"



Konfig. der Scheibe:
Anlage pht: x, y
Orientierung: φ
Drehwinkel: φ
NB $x_k \rightarrow x, y, \varphi, \varphi$

(i) holonome Zwangsbed.: $\varphi = \varphi(x, y)$

nein: Wege (1), (2) $\rightarrow \varphi$ ist wegabhangig!

(ii) anholonome Zwangsbed:

Geschnw. Schreibe: $v = R \dot{\varphi} \rightarrow$

$$ds = R d\varphi \quad (*)$$

$$dx = ds \cos \varphi \quad (1')$$

$$dy = ds \sin \varphi \quad (2')$$

$$(1') \xrightarrow{(*)} 1 dx - R \cos \varphi d\varphi = 0 \quad (1)$$

$$(2') \xrightarrow{(*)} 1 dy - R \sin \varphi d\varphi = 0 \quad (2)$$

vgl. mit (12.8): $\phi_x^{(1)} = 1, \phi_y^{(1)} = 0, \phi_\varphi^{(1)} = -R \cos \varphi$

Integrabilität?

$$\frac{\partial \phi_\varphi^{(1)}}{\partial \varphi} = R \sin \varphi \neq \frac{\partial \phi_y^{(1)}}{\partial \varphi} = 0$$

$$\rightarrow \underline{\text{kein}} \phi^{(1)}(x, y, \varphi, \psi) = 0!$$