

# Lagrangegleichungen 1. Art

## Zwangsbedingungen

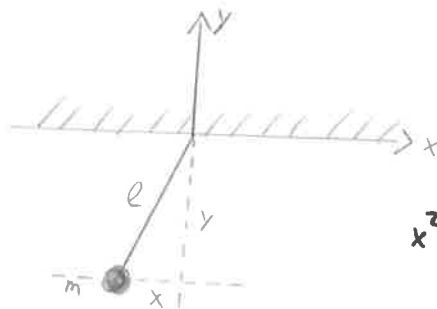
Newtonsche Axiome nicht immer direkt anwendbar, da oft neben einer Kraft  $\vec{K}$  eine i.A. unbekannte Zwangskraft  $\vec{Z}$  wirkt:

$$m \ddot{\vec{r}} = \vec{K} + \vec{Z}$$

Teilchen unterliegt den Zwangsbedingungen

$$g_1(\vec{r}, t) = 0, \quad g_2(\vec{r}, t) = 0 \quad (\text{holonom})$$

Beispiel: Fadenpendel



$$x^2 + y^2 = l^2 \Rightarrow g_1 = x^2 + y^2 - l^2 = 0$$

$$g_2 = z = 0$$

## Zwangskräfte

$\vec{Z}$  hängt i.A. von der tatsächlichen Bewegung ab. Zwangskräfte stehen orthogonal zur Fläche, die durch Zwangsbedingung festgelegt wird.

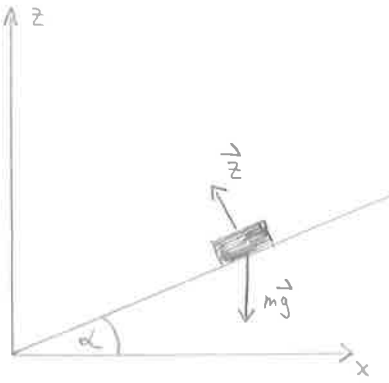
$$\Rightarrow \vec{Z}(\vec{r}, t) = \lambda_1(t) \vec{\nabla} g_1(\vec{r}, t) + \lambda_2(t) \vec{\nabla} g_2(\vec{r}, t) \quad \vec{\nabla} = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix}$$

(analog für mehrere Massenpunkte)

## Allgemeines Vorgehen

- ① Formulierung der Zwangsbedingungen
- ② Aufstellen der Lagrangegleichungen
- ③ Eliminierung der  $\lambda_i$
- ④ Lösen der Bewegungsgleichungen und Bestimmung der Zwangskräfte

## Beispiel: schiefe Ebene



### ① Zwangsbedingungen

$$x \sin d = z \cos d \Rightarrow g_1 = x \sin d - z \cos d = 0$$

$$y = 0 \Rightarrow g_2 = y = 0$$

### ② Lagrangegleichungen

$$m \ddot{\vec{r}} = \vec{K} + \vec{Z} = -mg \vec{e}_z + \lambda_1 \vec{\nabla} g_1 + \lambda_2 \vec{\nabla} g_2$$

in Komponenten:  $m \ddot{x} = \lambda_1 \partial_x g_1 + \lambda_2 \partial_x g_2 = \lambda_1 \sin d$

$$m \ddot{y} = \lambda_1 \partial_y g_1 + \lambda_2 \partial_y g_2 = 0$$

$$m \ddot{z} = -mg + \lambda_1 \partial_z g_1 + \lambda_2 \partial_z g_2 = -mg - \lambda_1 \cos d$$

### ③ Eliminierung von $\lambda_1$ und $\lambda_2$

a)  $g_1$  und  $g_2$  2x differenzieren

$$\ddot{g}_1 = \ddot{x} \sin d - \ddot{z} \cos d = 0$$

$$\ddot{g}_2 = 0$$

b) Einsetzen von  $\ddot{x}$ ,  $\ddot{y}$  und  $\ddot{z}$  aus Schritt ② in  $\curvearrowright$

$$0 = \ddot{x} \sin d - \ddot{z} \cos d = \frac{\lambda_1}{m} \sin^2 d + \left( -g + \frac{\lambda_1}{m} \cos d \right) \cos d = \frac{\lambda_1}{m} (\sin^2 d + \cos^2 d) + g \cos d$$

$$= \frac{\lambda_1}{m} + g \cos d = 0$$

$$\Rightarrow \lambda_1 = -mg \cos d$$

$$\Rightarrow \lambda_2 = 0$$

### ④ Lösen der Bewegungsgleichungen und Bestimmen der Zwangskräfte

Bewegungsgleichungen:

$$m \ddot{x} = \lambda_1 \sin d = -mg \sin d \cos d$$

$$m \ddot{y} = 0$$

$$m \ddot{z} = -mg + mg \cos^2 d = -mg (1 - \cos^2 d) = -mg \sin^2 d$$

$$x(t) = x(0) + v_x(0)t - \frac{1}{2} mg \sin d \cos d t^2$$

$$y(t) = 0 \quad (\text{Zwangsbedingung!})$$

$$z(t) = z(0) + v_z(0)t - \frac{1}{2} mg \sin^2 d t^2$$

②

Zwangskraft  $\vec{z}$ :

$$\vec{z} = \lambda_1 \vec{v}_{g_1} + \lambda_2 \vec{v}_{g_2} = -mg \begin{pmatrix} \sin \alpha \\ 0 \\ -\cos \alpha \end{pmatrix}$$

## Lagrangegleichungen 2. Art

Lagrangefunktion  $\mathcal{L}(q, \dot{q}, t) = T(q, \dot{q}, t) - U(q, t)$   $q, \dot{q}$  generalisierter Ort / Impuls

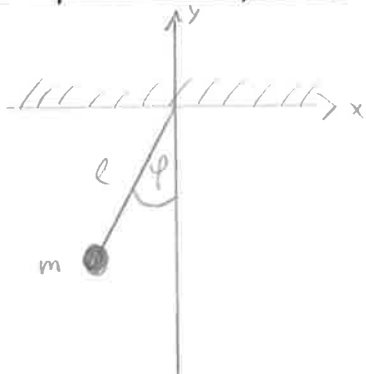
Euler-Lagrange-Gleichungen (Lagrangegleichungen 2. Art)

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}(q, \dot{q}, t)}{\partial \dot{q}_k} - \frac{\partial \mathcal{L}(q, \dot{q}, t)}{\partial q_k} = 0$$

## Allgemeines Vorgehen

- ① Wahl von generalisierten Koordinaten  $q_i$
- ② Bestimmung der Lagrangefunktion  $\mathcal{L}$
- ③ Aufstellen der Bewegungsgleichungen
- ④ Lösen der Bewegungsgleichungen

## Beispiel: Fadenpendel



①  $x = l \sin \varphi, y = -l \cos \varphi$

②  $T = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) = \frac{1}{2} m ((l \cos \varphi \dot{\varphi})^2 + (l \sin \varphi \dot{\varphi})^2)$   
 $= \frac{m l^2}{2} \dot{\varphi}^2 (\cos^2 \varphi + \sin^2 \varphi) = \frac{m l^2}{2} \dot{\varphi}^2$

$V = mgy = -mgl \cos \varphi, \mathcal{L} = T - V = \frac{m l^2}{2} \dot{\varphi}^2 + mgl \cos \varphi$

④  $\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} = 0$

$m l^2 \ddot{\varphi} + mgl \cos \varphi = 0$

③  $\Rightarrow \ddot{\varphi} + \frac{g}{l} \sin \varphi = 0$

Lösung für  $|\varphi| \ll 1$ :  $\sin \varphi \approx \varphi$

$\ddot{\varphi} + \omega^2 \varphi = 0$  mit  $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$

$\varphi(t) = A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t), A, B$  aus Anfangsbed.