



▶ keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2}$

► keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2 \omega^2$

► keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2 \omega^2$

\Rightarrow $T_{rot} = \frac{1}{2} J \omega^2$ mit $J \equiv \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2$

Trägheitsmoment (bzgl. der gegebenen Drehachse)

▶ keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2 \omega^2$

$\Rightarrow \boxed{T_{rot} = \frac{1}{2} J \omega^2}$ mit $J \equiv \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2$

Trägheitsmoment (bzgl. der gegebenen Drehachse)

▶ kontinuierliche Massenverteilung: $J = \int d^3r \rho(\vec{r}) (\vec{n} \times \vec{r})^2$

▶ keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2 \omega^2$

$\Rightarrow \boxed{T_{rot} = \frac{1}{2} J \omega^2}$ mit $J \equiv \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2$

Trägheitsmoment (bzgl. der gegebenen Drehachse)

▶ kontinuierliche Massenverteilung: $J = \int d^3r \rho(\vec{r}) (\vec{n} \times \vec{r})^2$

▶ externe konservative Kräfte $\rightarrow V(\varphi)$

$\Rightarrow E = T_{rot} + V = \frac{1}{2} J \omega^2 + V = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2 + V(\varphi) = \text{const.}$

$\Rightarrow \frac{d\varphi}{dt} = \pm \sqrt{\frac{2}{J} (E - V(\varphi))}$

▶ keine Translation $\Rightarrow T_{rot} = T = \sum_i \frac{m_i}{2} \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2 \omega^2$

$\Rightarrow \boxed{T_{rot} = \frac{1}{2} J \omega^2}$ mit $J \equiv \sum_i m_i (\vec{n} \times \vec{r}^{(i)})^2$

Trägheitsmoment (bzgl. der gegebenen Drehachse)

▶ kontinuierliche Massenverteilung: $J = \int d^3r \rho(\vec{r}) (\vec{n} \times \vec{r})^2$

▶ externe konservative Kräfte $\rightarrow V(\varphi)$

$\Rightarrow E = T_{rot} + V = \frac{1}{2} J \omega^2 + V = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2 + V(\varphi) = \text{const.}$

$\Rightarrow \frac{d\varphi}{dt} = \pm \sqrt{\frac{2}{J} (E - V(\varphi))}$

$\Rightarrow t(\varphi) - t(\varphi_0) = \pm \int_{\varphi_0}^{\varphi} \frac{d\varphi'}{\sqrt{\frac{2}{J} (E - V(\varphi'))}}$ Umkehrung $\rightarrow \varphi(t)$



$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\Rightarrow \vec{L} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)2} \vec{\omega} - (\vec{r}^{(i)} \cdot \vec{\omega}) \vec{r}^{(i)} \right)$$



$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\Rightarrow \vec{L} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)2} \vec{\omega} - (\vec{r}^{(i)} \cdot \vec{\omega}) \vec{r}^{(i)} \right)$$

↑

\vec{L} ist i.A. nicht parallel zu $\vec{\omega}$!

$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\Rightarrow \vec{L} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)2} \vec{\omega} - (\vec{r}^{(i)} \cdot \vec{\omega}) \vec{r}^{(i)} \right)$$

↑

\vec{L} ist i.A. nicht parallel zu $\vec{\omega}$!

$\Rightarrow \vec{L}$ ändert während der Rotation i.A. seine Richtung.



$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\Rightarrow \vec{L} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)2} \vec{\omega} - (\vec{r}^{(i)} \cdot \vec{\omega}) \vec{r}^{(i)} \right)$$



\vec{L} ist i.A. nicht parallel zu $\vec{\omega}$!

⇒ \vec{L} ändert während der Rotation i.A. seine Richtung.

⇒ Die Befestigung der Drehachse übt i.A. ein Drehmoment aus.



$$\vec{L} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} = \sum_i m_i \vec{r}^{(i)} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)})$$

doppeltes Kreuzprodukt: $\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b})$

$$\Rightarrow \vec{L} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)2} \vec{\omega} - (\vec{r}^{(i)} \cdot \vec{\omega}) \vec{r}^{(i)} \right)$$

↑

\vec{L} ist i.A. nicht parallel zu $\vec{\omega}$!

⇒ \vec{L} ändert während der Rotation i.A. seine Richtung.

⇒ Die Befestigung der Drehachse übt i.A. ein Drehmoment aus.

(umgekehrt:

kein Drehmoment $\Rightarrow \vec{L} = \text{const.} \stackrel{\text{i.A.}}{\Rightarrow}$ Drehachse ändert sich, s. später)



► Drehimpulsänderung insgesamt: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_{ex} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)}$

$$\vec{F}_{ex}^{(i)} = \vec{F}_Z^{(i)} + \vec{F}_{frei}^{(i)}$$

- $\vec{F}_Z^{(i)}$: „Zwangskräfte“, die die einzelnen Teilchen in konstantem Abstand von der Drehachse halten
- $\vec{F}_{frei}^{(i)}$: „freie Kräfte“, z.B. Schwerkraft



► Drehimpulsänderung insgesamt: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_{ex} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)}$

$$\vec{F}_{ex}^{(i)} = \vec{F}_Z^{(i)} + \vec{F}_{frei}^{(i)}$$

- $\vec{F}_Z^{(i)}$: „Zwangskräfte“, die die einzelnen Teilchen in konstantem Abstand von der Drehachse halten
- $\vec{F}_{frei}^{(i)}$: „freie Kräfte“, z.B. Schwerkraft
- Problem: $\vec{F}_Z^{(i)}$ nicht von vornherein bekannt (→ Kap. 4, Lagrange-Mechanik)



- Drehimpulsänderung insgesamt: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_{ex} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)}$

$$\vec{F}_{ex}^{(i)} = \vec{F}_Z^{(i)} + \vec{F}_{frei}^{(i)}$$

- $\vec{F}_Z^{(i)}$: „Zwangskräfte“, die die einzelnen Teilchen in konstantem Abstand von der Drehachse halten
 - $\vec{F}_{frei}^{(i)}$: „freie Kräfte“, z.B. Schwerkraft
- Problem: $\vec{F}_Z^{(i)}$ nicht von vornherein bekannt (→ Kap. 4, Lagrange-Mechanik)
- Betrachte $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$
- $\vec{F}_Z^{(i)}$ = Zentripetalkraft zur Achse hin = $-F_Z^{(i)} \vec{e}_\rho$



► Drehimpulsänderung insgesamt: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_{ex} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)}$

$$\vec{F}_{ex}^{(i)} = \vec{F}_Z^{(i)} + \vec{F}_{frei}^{(i)}$$

- $\vec{F}_Z^{(i)}$: „Zwangskräfte“, die die einzelnen Teilchen in konstantem Abstand von der Drehachse halten
- $\vec{F}_{frei}^{(i)}$: „freie Kräfte“, z.B. Schwerkraft

► Problem: $\vec{F}_Z^{(i)}$ nicht von vornherein bekannt (→ Kap. 4, Lagrange-Mechanik)

► Betrachte $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$

$$\vec{F}_Z^{(i)} = \text{Zentripetalkraft zur Achse hin} = -F_Z^{(i)} \vec{e}_\rho$$

$$\Rightarrow \vec{N}_Z^{(i)} = \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_Z^{(i)} = -\rho^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_\rho \times \vec{e}_\rho - z^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_z \times \vec{e}_\rho = -z^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_\varphi$$



- Drehimpulsänderung insgesamt: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_{ex} = \sum_i \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)}$

$$\vec{F}_{ex}^{(i)} = \vec{F}_Z^{(i)} + \vec{F}_{frei}^{(i)}$$

- $\vec{F}_Z^{(i)}$: „Zwangskräfte“, die die einzelnen Teilchen in konstantem Abstand von der Drehachse halten
 - $\vec{F}_{frei}^{(i)}$: „freie Kräfte“, z.B. Schwerkraft
- Problem: $\vec{F}_Z^{(i)}$ nicht von vornherein bekannt (→ Kap. 4, Lagrange-Mechanik)

- Betrachte $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$

$$\vec{F}_Z^{(i)} = \text{Zentripetalkraft zur Achse hin} = -F_Z^{(i)} \vec{e}_\rho$$

$$\Rightarrow \vec{N}_Z^{(i)} = \vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_Z^{(i)} = -\rho^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_\rho \times \vec{e}_\rho - z^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_z \times \vec{e}_\rho = -z^{(i)} F_Z^{(i)} \vec{e}_\varphi$$

$$\Rightarrow \vec{N}_Z^{(i)} \perp \vec{\omega} \Rightarrow \vec{N}_Z = \sum N_Z^{(i)} \perp \vec{\omega} \quad \text{keine Komponente entlang der Achse!}$$



→ Betrachte nur die Komponente von \vec{L} in Achsenrichtung:

$$L_n = \vec{L} \cdot \vec{n} = \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \dot{\vec{r}}^{(i)} \right) \cdot \vec{n} = \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \dot{\vec{r}}^{(i)}$$



→ Betrachte nur die Komponente von \vec{L} in Achsenrichtung:

$$\begin{aligned} L_n = \vec{L} \cdot \vec{n} &= \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \dot{\vec{r}}^{(i)} \right) \cdot \vec{n} = \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \dot{\vec{r}}^{(i)} \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \left(\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)} \right) \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right)^2 \omega \end{aligned}$$



→ Betrachte nur die Komponente von \vec{L} in Achsenrichtung:

$$\begin{aligned} L_n = \vec{L} \cdot \vec{n} &= \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \dot{\vec{r}}^{(i)} \right) \cdot \vec{n} = \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \dot{\vec{r}}^{(i)} \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \left(\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)} \right) \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right)^2 \omega \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{L_n = J\omega = J\dot{\varphi}}$$



→ Betrachte nur die Komponente von \vec{L} in Achsenrichtung:

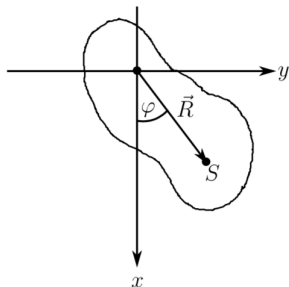
$$\begin{aligned} L_n = \vec{L} \cdot \vec{n} &= \sum_i m_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \dot{\vec{r}}^{(i)} \right) \cdot \vec{n} = \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \dot{\vec{r}}^{(i)} \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right) \cdot \left(\vec{\omega} \times \vec{r}^{(i)} \right) \\ &= \sum_i m_i \left(\vec{n} \times \vec{r}^{(i)} \right)^2 \omega \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{L_n = J\omega = J\dot{\varphi}}$$

$$\blacktriangleright \frac{dL_n}{dt} = J\ddot{\varphi} = N_{ex,n} = \sum_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{ex}^{(i)} \right) \cdot \vec{n} = \sum_i \left(\vec{r}^{(i)} \times \vec{F}_{frei}^{(i)} \right) \cdot \vec{n}$$

Nur die Drehmomente durch die freien Kräfte müssen berücksichtigt werden.

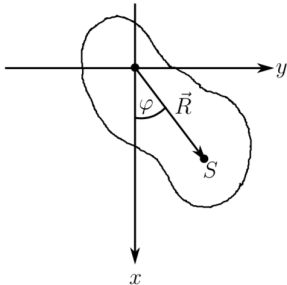
Beispiel: Physikalisches Pendel



▶ Drehachse = z-Achse

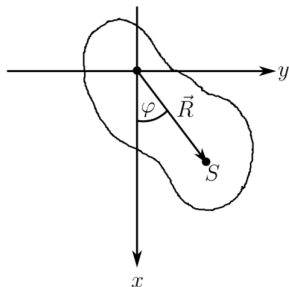
▶ externe Kräfte (= Schwerkraft): $\vec{F}_{ex}^{(i)} = m_i g \vec{e}_x$

Beispiel: Physikalisches Pendel



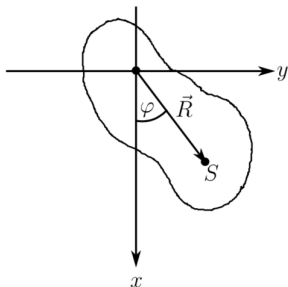
- ▶ Drehachse = z-Achse
 - ▶ externe Kräfte (= Schwerkraft): $\vec{F}_{ex}^{(i)} = m_i g \vec{e}_x$
- $$\Rightarrow N_{ex,n} = \left(\sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i g \vec{e}_x \right) \cdot \vec{e}_z$$
- $$= \sum_i m_i g \underbrace{(\vec{e}_x \times \vec{e}_z)}_{=-\vec{e}_y} \cdot \vec{r}^{(i)} = - \sum_i m_i g y^{(i)}$$

Beispiel: Physikalisches Pendel



- ▶ Drehachse = z-Achse
 - ▶ externe Kräfte (= Schwerkraft): $\vec{F}_{ex}^{(i)} = m_i g \vec{e}_x$
- $$\Rightarrow N_{ex,n} = \left(\sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i g \vec{e}_x \right) \cdot \vec{e}_z$$
- $$= \sum_i m_i g \underbrace{(\vec{e}_x \times \vec{e}_z)}_{=-\vec{e}_y} \cdot \vec{r}^{(i)} = - \sum_i m_i g y^{(i)}$$
- ▶ Schwerpunktsvektor: $\vec{R} = \frac{1}{M} \sum_i m_i \vec{r}^{(i)}$
- $$\Rightarrow N_{ex,n} = -MgR_y$$

Beispiel: Physikalisches Pendel



▶ Drehachse = z-Achse

▶ externe Kräfte (= Schwerkraft): $\vec{F}_{ex}^{(i)} = m_i g \vec{e}_x$

$$\begin{aligned}\Rightarrow N_{ex,n} &= \left(\sum_i \vec{r}^{(i)} \times m_i g \vec{e}_x \right) \cdot \vec{e}_z \\ &= \sum_i m_i g \underbrace{(\vec{e}_x \times \vec{e}_z)}_{=-\vec{e}_y} \cdot \vec{r}^{(i)} = - \sum_i m_i g y^{(i)}\end{aligned}$$

▶ Schwerpunktsvektor: $\vec{R} = \frac{1}{M} \sum_i m_i \vec{r}^{(i)}$

$$\Rightarrow N_{ex,n} = -MgR_y$$

▶ Wähle Schwerpunkt in xy-Ebene: $\vec{R} = \begin{pmatrix} R_x \\ R_y \\ R_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R \cos \varphi \\ R \sin \varphi \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\Rightarrow J\ddot{\varphi} = -MgR \sin \varphi \quad \Leftrightarrow \quad \boxed{\ddot{\varphi} + \frac{MgR}{J} \sin \varphi = 0}$$



Alternative Herleitung über den Energiesatz:

$$\blacktriangleright V = \sum_i V^{(i)} = - \sum_i m_i g x^{(i)} = -MgR_x = -MgR \cos \varphi$$

$$\blacktriangleright T = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2$$

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2 - MgR \cos \varphi = \text{const.}$$



Alternative Herleitung über den Energiesatz:

$$\blacktriangleright V = \sum_i V^{(i)} = - \sum_i m_i g x^{(i)} = -MgR_x = -MgR \cos \varphi$$

$$\blacktriangleright T = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2$$

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2 - MgR \cos \varphi = \text{const.}$$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = J \dot{\varphi} \ddot{\varphi} + MgR \sin \varphi \dot{\varphi} = (J \ddot{\varphi} + MgR \sin \varphi) \dot{\varphi} = 0$$



Alternative Herleitung über den Energiesatz:

$$\blacktriangleright V = \sum_i V^{(i)} = - \sum_i m_i g x^{(i)} = -MgR_x = -MgR \cos \varphi$$

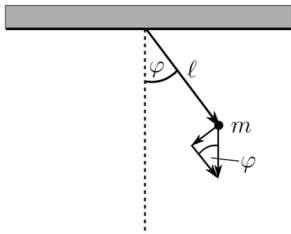
$$\blacktriangleright T = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2$$

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2 - MgR \cos \varphi = \text{const.}$$

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = J \dot{\varphi} \ddot{\varphi} + MgR \sin \varphi \dot{\varphi} = (J \ddot{\varphi} + MgR \sin \varphi) \dot{\varphi} = 0$$

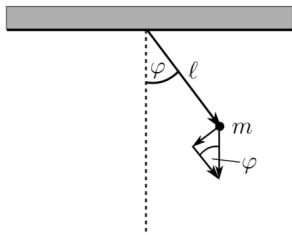
$$\blacktriangleright \dot{\varphi} \neq 0 \quad \Rightarrow \quad J \ddot{\varphi} + MgR \sin \varphi = 0 \quad \checkmark$$

Mathematisches Pendel



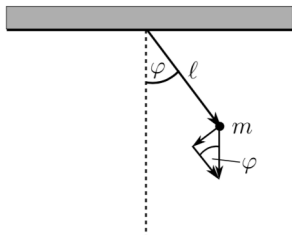
- ▶ masseloser Faden mit Länge l
- ▶ Punktmasse m

Mathematisches Pendel



- ▶ masseloser Faden mit Länge l
- ▶ Punktmasse m
- ▶ Bahngeschwindigkeit: $\vec{r} = l\dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$

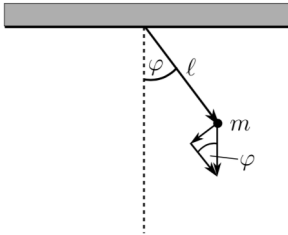
Mathematisches Pendel



- ▶ masseloser Faden mit Länge l
- ▶ Punktmasse m
- ▶ Bahngeschwindigkeit: $\vec{r} = l\dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$

▶ **Newton:** $m l \ddot{\varphi} = -m g \sin \varphi \Leftrightarrow \ddot{\varphi} + \frac{g}{l} \sin \varphi = 0$

Mathematisches Pendel

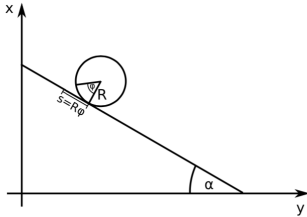


- ▶ masseloser Faden mit Länge l
- ▶ Punktmasse m
- ▶ Bahngeschwindigkeit: $\vec{r} = l\dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$

▶ Newton: $m l \ddot{\varphi} = -mg \sin \varphi \Leftrightarrow \ddot{\varphi} + \frac{g}{l} \sin \varphi = 0$

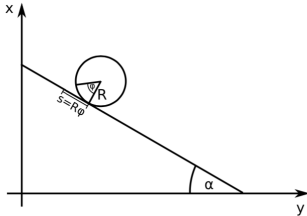
▶ Vergleich physikalisches Pendel: $\ddot{\varphi} + \frac{MgR}{J} \sin \varphi = 0 \rightarrow l \hat{=} \frac{J}{MR}$

3.2.2 Rollbewegung



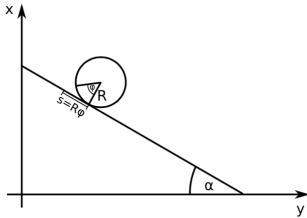
- Zylinder mit zylindersymm. Massenverteilung

3.2.2 Rollbewegung



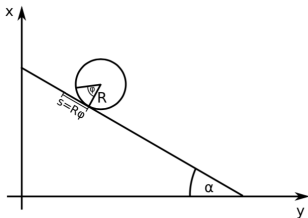
- ▶ Zylinder mit zylindersymm. Massenverteilung
- ▶ körperfestes Koordinatensystem:
Ursprung = Schwerpunkt des Zylinders
Drehachse = z' -Achse ($\vec{e}_{z'} = \vec{e}_z$)

3.2.2 Rollbewegung



- ▶ Zylinder mit zylindersymm. Massenverteilung
- ▶ körperfestes Koordinatensystem:
Ursprung = Schwerpunkt des Zylinders
Drehachse = z' -Achse ($\vec{e}_{z'} = \vec{e}_z$)
- ▶ Rollbewegung \Rightarrow Drehachse nicht raumfest!

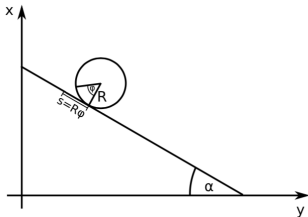
3.2.2 Rollbewegung



- ▶ Zylinder mit zylindersymm. Massenverteilung
- ▶ körperfestes Koordinatensystem:
Ursprung = Schwerpunkt des Zylinders
Drehachse = z' -Achse ($\vec{e}_{z'} = \vec{e}_z$)
- ▶ Rollbewegung \Rightarrow Drehachse nicht raumfest!

▶ Schwerpunktsvektor: $\vec{r}_0(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) = \vec{r}_0(0) + \begin{pmatrix} -\sin \alpha \\ \cos \alpha \\ 0 \end{pmatrix} R \varphi(t)$

3.2.2 Rollbewegung



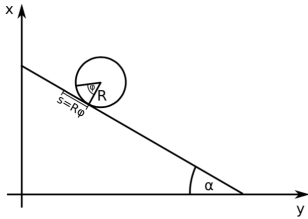
- ▶ Zylinder mit zylindersymm. Massenverteilung
- ▶ körperfestes Koordinatensystem:
Ursprung = Schwerpunkt des Zylinders
Drehachse = z' -Achse ($\vec{e}_{z'} = \vec{e}_z$)
- ▶ Rollbewegung \Rightarrow Drehachse nicht raumfest!

▶ Schwerpunktsvektor: $\vec{r}_0(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) = \vec{r}_0(0) + \begin{pmatrix} -\sin \alpha \\ \cos \alpha \\ 0 \end{pmatrix} R \varphi(t)$

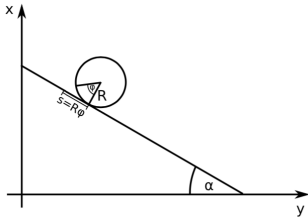
- ▶ beliebiger Zylinderpunkt im raumfesten Koordinatensystem:

$$\vec{r}^{(i)}(t) = \vec{r}_0(t) + \vec{r}^{(i)'}(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) + \vec{r}^{(i)'}(t)$$

$\vec{r}^{(i)'}(t)$: Bewegung relativ zum Schwerpunkt $\hat{=}$ Drehung um raumfeste Achse

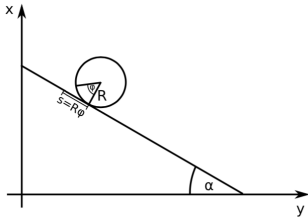


$$\vec{r}^{(i)}(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) + \vec{r}^{(i)'}(t)$$



$$\vec{r}^{(i)}(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) + \vec{r}^{(i)'}(t)$$

► kinetische Energie: $T = \frac{1}{2} \sum_i m_i \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\dot{\vec{s}} + \dot{\vec{r}}^{(i)'})^2$



$$\vec{r}^{(i)}(t) = \vec{r}_0(0) + \vec{s}(t) + \vec{r}^{(i)'}(t)$$

► kinetische Energie: $T = \frac{1}{2} \sum_i m_i \dot{\vec{r}}^{(i)2} = \frac{1}{2} \sum_i m_i (\dot{\vec{S}} + \dot{\vec{r}}^{(i)'})^2$

explizite Auswertung (Übung): $T = T_{trans} + T_{rot}$

► $T_{trans} = \frac{1}{2} M \dot{\vec{S}}^2$

► $T_{rot} = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2$ **kein Mischterm!**