

$$\underline{r}(t) = \underline{r}_S(t) + \underline{r}'(t)$$

$$\underline{\dot{r}}(t) \Big|_K = \underline{\dot{r}}_S(t) \Big|_K + \underbrace{\underline{\dot{r}}'(t) \Big|_{K'}}_{\text{verschwindet, falls Körper}} + \underline{\omega} \times \underline{r}'$$

unverändert, falls Körper
unverändert ganz sein!

$$\underline{v} \Big|_K = \underline{v}_S \Big|_K + \underline{\omega} \times \underline{r}'$$

Beschleunigung

$$\underline{\ddot{r}}'(t) \Big|_K = \underline{\ddot{r}}'(t) \Big|_{K'} + 2(\underline{\omega} \times \underline{\dot{r}}') \Big|_{K'} + \underline{\omega} \times (\underline{\omega} \times \underline{r}') + \underline{\dot{\omega}} \times \underline{r}'$$

multipliziere mit ~~der~~ Masse und brauche.

$$\underline{r}' = \underline{r} - \underline{r}_S$$

$$\begin{aligned}\ddot{\underline{r}}'(\underline{t})|_{K'} &= \ddot{\underline{r}}(\underline{t})|_K - \ddot{\underline{r}}_S(\underline{t})|_K \\ &= m^{-1} \underline{F} - \ddot{\underline{r}}_S(\underline{t})|_K\end{aligned}$$

$$\Rightarrow m \ddot{\underline{r}}'(\underline{t})|_{K'} = \underline{F} - m \ddot{\underline{r}}_S|_K + \underline{F}_C + \underline{F}_Z - m(\underline{\dot{w}} \times \underline{r}')$$

mit

$$\underline{F}_C = -2m(\underline{w} \times \underline{r}')$$

$$\underline{F}_Z = -m(\underline{w} \times (\underline{w} \times \underline{r}'))$$

Die Bewegungsgleichung im Körperfesten System enthält neben \underline{F} (die auch in der BWG bezgl. des raumfesten Systems auftritt)

weitere, sogenannte "Scheinkräfte":

Grund für das Auftreten dieser Scheinkräfte:

- Beschleunigung von K' relativ zu K ($\ddot{\underline{r}}_S$)
- Rotation " " " " (\underline{w})

$\Rightarrow K'$ ist kein Inertialsystem

III.3. Kinetische Energie und Trägheitsmoment

Setze Ursprung vom Körperfesten System K' in den Schwerpunkt des Körpers

Dann folgt

$$A) \quad \underline{r}_S = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \underline{r}_i \quad \text{mit} \quad M = \sum_{i=1}^N m_i$$

↑ "Mittlung über alle m_i
"gewichtet mit den Einzelmassen m_i "

Schwerpunktvektor bezgl. des raumfesten Systems K !

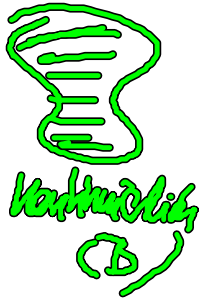
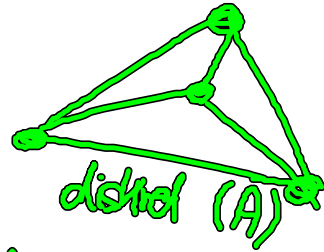
Schwerpunktvektor bezgl. K'

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^N m_i \underline{r}_i' & \quad \text{mit} \quad \underline{r}_i' = \underline{r}_i - \underline{r}_S \\ &= \sum_{i=1}^N m_i (\underline{r}_i - \underline{r}_S) = \sum_{i=1}^N m_i \underline{r}_i - \underline{r}_S \sum_{i=1}^N m_i \\ &= M \cdot \underline{r}_S - \underline{r}_S \cdot M = 0 \end{aligned}$$

plausibel, da wir den Schwerpunkt in den Ursprung des Systems K' gelegt haben

B) System mit kontinuierlicher Massenverteilung

Schwerpunkt bezgl. K : $\underline{r}_S = \frac{1}{M} \int dV \rho(\underline{r}) \underline{r}$



(Bemerkung: man kommt zurück zum diskreten Fall, indem man

setzt:
$$g(\underline{r}) = \sum_{i=1}^N d(\underline{r} - \underline{r}_i) m_i$$

Deltafunktion

$$\Rightarrow \int d\underline{r} g(\underline{r}) \underline{r} = \sum_{i=1}^N \int d\underline{r} d(\underline{r} - \underline{r}_i) \underline{r} m_i = \sum_{i=1}^N \underline{r}_i m_i = \underline{r}_S$$

Schwerpunkt bez. K' :

$$\int d\underline{r}' g(\underline{r}') \underline{r}' = 0$$

! gilt dann, wenn der Schwerpunkt in dem Ursprung von K' gewählt wurde!

Betrachte nun die kinetische Energie

A) Diskret

$$T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \underline{v}_i^2 \quad \underline{v}_i = \dot{\underline{r}}_i$$

benutze:
$$\underline{v}_i = \underline{v}_S + \underline{\omega} \times \underline{r}_i'$$

Relation für die Geschwindigkeiten

$$\begin{aligned}
 \Rightarrow T &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\underline{v}_S + \underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2 \\
 &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \underline{v}_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \underline{v}_S \cdot (\underline{\omega} \times \underline{r}_i') \cdot 2 \\
 &\quad + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2
 \end{aligned}$$

betrachte 2. Term auf der rechten Seite.

$$\begin{aligned}
 &\frac{1}{2} \sum_i m_i \underline{v}_S \cdot (\underline{\omega} \times \underline{r}_i') \cdot 2 \\
 &= \underline{v}_S \cdot \sum_i m_i (\underline{\omega} \times \underline{r}_i')
 \end{aligned}$$

benutze: $\underline{a} \cdot (\underline{b} \times \underline{c}) = \underline{c} \cdot (\underline{a} \times \underline{b}) = -(\underline{a} \times \underline{b}) \cdot \underline{c}$

$$\begin{aligned}
 &= (\underline{v}_S \times \underline{\omega}) \cdot \underbrace{\sum_{i=1}^N m_i \underline{r}_i'}_{\substack{\text{Schwerpunktvektor bez } K' \\ \text{Null!}}} \\
 &= \underline{0}
 \end{aligned}$$

⇒ kinetische Energie:

$$T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \underline{v}_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2$$
$$= \frac{M}{2} \underline{v}_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2$$

betrachte 2. Term auf der rechten Seite.

$$(\underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2$$

$$= |\underline{\omega}|^2 |\underline{r}_i'|^2 \sin^2 \alpha_i \quad \text{mit } \alpha_i \text{ Winkel zwischen } \underline{r}_i' \text{ und } \underline{\omega}$$

$$= \omega^2 |\underline{r}_i'|^2 (1 - \cos^2 \alpha_i)$$

$$= \omega^2 |\underline{r}_i'|^2 - (\underline{\omega} \cdot \underline{r}_i')^2$$

$$|\underline{a} \times \underline{b}| = |\underline{a}| |\underline{b}| \sin \alpha$$

$$\underline{a} \cdot \underline{b} = |\underline{a}| |\underline{b}| \cos \alpha$$

benutze:

$$\omega^2 = |\underline{\omega}|^2$$

$$= \sum_{\mu=1}^3 \omega_{\mu}^2$$

($\mu = x, y, z$)

$$\underline{a} \cdot \underline{b} = \sum_{\mu=1}^3 a_{\mu} b_{\mu}$$

$$\underline{a} \cdot \underline{b} = \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 a_{\mu} b_{\mu} a_{\nu} b_{\nu}$$

$$\Rightarrow (\underline{\omega} \times \underline{r}_i')^2 = \sum_{\mu=1}^3 \omega_{\mu}^2 (r_i')^2 - \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} \omega_{\nu} (r_i')_{\mu} (r_i')_{\nu}$$

$$= \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} \left[\underset{\substack{\uparrow \\ \text{Kronecker-delta}}}{\delta_{\mu\nu}} (r_i')^2 - (r_i')_{\mu} (r_i')_{\nu} \right]$$

Einsetzen in den Ausdruck für die kinetische Energie:

$$T = \frac{M}{2} v_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i (\underline{\omega} \times \underline{r}_i)^2$$

$$= \frac{M}{2} v_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} J_{\mu\nu} \omega_{\nu}$$

mit dem Trägheitstensor $J_{\mu\nu}$

Definition:

$$J_{\mu\nu} = \sum_{i=1}^N m_i (r_i')^2 \delta_{\mu\nu} - (r_i')_{\mu} (r_i')_{\nu}$$

Umschreiben von T in eine noch kompaktere Form.

$$T = \frac{M}{2} \underline{v}_S^2 + \frac{1}{2} \underline{\omega} \underline{\underline{J}} \underline{\omega}$$

oder wobei $\underline{\underline{J}}$ eine 3×3 Matrix mit Komponenten $J_{\mu\nu}$ ist!

3) Kinetische Energie im
Kontinuierlichen Fall

$$T = \frac{1}{2} \int dV \rho(\underline{r}') \underline{v}^2$$

$$= \dots = \frac{M}{2} \underline{v}_S^2 + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} J_{\mu\nu} \omega_{\nu}$$

Übersetzung!
genau wie im diskreten Fall!

$$\text{mit } J_{\mu\nu} = \int dV \rho(\underline{r}') \left[(r')^2 \delta_{\mu\nu} - (r')_{\mu} (r')_{\nu} \right]$$

In beiden Fällen (diskret und kontinuierlich) kann die
Kinetische Energie in 2 Anteile zerlegt werden

$$T = T_{\text{trans}} + T_{\text{rot}}$$

$$\text{mit } T_{\text{trans}} = \frac{M}{2} v_S^2$$

translativer Anteil

$$T_{\text{rot}} = \frac{1}{2} \underline{\omega} \underline{J} \underline{\omega} \quad \text{rotativer Anteil}$$

Trägheitstensor spielt in T_{rot} eine ähnliche Rolle wie die Masse M für die translativ Bewegung

$$\text{Analog } \underline{\omega} \Leftrightarrow \underline{v}_S$$

III. 4. Eigenschaften des Trägheitstensors

i) \underline{J} ist ein Tensor 2. Stufe

(da die Elemente von \underline{J} durch 2 Indizes charakterisiert werden)

(Vektoren: Tensor 1. Stufe)
Skalare: Tensor 0. Stufe)

Transformationsverhalten unter Drehung:

betrachte ~~komponente~~ Komponente eines Tensors 1. Stufe

$$(\underline{v}^1)_\mu \xrightarrow{\text{Drehung}} (\underline{v}^1)_\mu = \sum_{\nu=1}^3 R_{\mu\nu} (\underline{v}^1)_\nu$$

wobei

$R_{\mu\nu}$: Element einer
Drehmatrix

\underline{R} ist eine 3×3 Matrix

und es gilt: $\underline{R}^T = \underline{R}^{-1}$, $\underline{R}^T \cdot \underline{R} = \underline{1}$

$$\det \underline{R} = 1$$

($\underline{R} \in \text{SO}(3)$ „spezielle orthogonale
Gruppe in drei (reellen)
Dimensionen“)

Wie transformiert ein Tensor
 n -ter Stufe mit $n > 1$?

man fordert:

Tensor n -ter Stufe transformiert sich
bzgl. jedes Index wie ein Tensor
1. Stufe (Vektor)!

$$J_{\mu\nu} \xrightarrow{\text{Drehung}} J'_{\mu\nu} = \sum_{\gamma=1}^3 \sum_{\delta=1}^3 R_{\mu\gamma} R_{\nu\delta} J_{\gamma\delta}$$

Vergleiche mit vorher

$$(M^{\mu\nu})_{\mu} = \sum_{\nu} R_{\mu\nu} (M^{\nu\sigma})_{\sigma}$$

$$= \sum_{\gamma=1}^3 \sum_{\delta=1}^3 R_{\mu\gamma} J_{\gamma\delta} \underbrace{R_{\nu\delta}}_{(R^T)_{\delta\nu}}$$

Kompakt:

$$\underline{J}' = \underline{R} \underline{J} \underline{R}^T$$

Trägheitstensor
nach Drehung

Trägheitstensor
vor der Drehung!

analog für Tensor 1. Stufe:

$$\underline{n}'' = \underline{R} \cdot \underline{n}'$$

Vektor nach Drehung Vektor vor der Drehung

allgemein:

~~Satz~~: Drehungen von Tensoren n-ter Stufe
tauchen in Drehmatrizen auf!