

English Summary:

5. Mechanics of rigid bodies

Definition: (A) system of n point masses with constant distances between any two points

(B) continuous distribution of mass $\rho(\underline{x})$

coordinate system: from origin of fixed lab frame to center of mass (\underline{k})
+ from center of mass to point in the rigid body (\underline{r})

5.1 Kinetic energy and inertia tensor

$$\underline{v} = \underline{V} + \underline{\omega} \times \underline{X}$$

velocity of center of mass angular velocity vector from center of mass

Kinetic energy

$$(A) T = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} J_{\mu\nu} \omega_{\nu}$$

total mass inertia tensor

$$J_{\mu\nu} = \sum_{i=1}^n m_i \left[(x^{(i)})^2 \delta_{\mu\nu} - x_{\mu}^{(i)} x_{\nu}^{(i)} \right]$$

$\mu, \nu = 1, 2, 3$

$$(B) T = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \underline{\omega} \underline{J} \underline{\omega}$$

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

$$J_{\mu\nu} = \int d^3x \rho(\underline{x}) \left[x^2 \delta_{\mu\nu} - x_{\mu} x_{\nu} \right]$$

5.2 Properties of inertia tensor

transformation: $\underline{x} \rightarrow \underline{x}' = \underline{R} \underline{x}$

$\underline{R} \in SO(3)$: rotational matrix in \mathbb{R}^3 ,
orthogonal $\underline{R}^T \underline{R} = \underline{1}$

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

Fortsetzung von 5.2 Eigenschaften des Trägheitstensors

Weitere Eigenschaften:

(i) $J_{\mu\nu}$ enthält einen kugelsymmetrischen, d.h. rotationsinvarianten, Anteil: $x^2 \delta_{\mu\nu}$

(ii) \underline{J} ist linear in $\rho(\underline{x}) \Rightarrow$ additiv bei Zusammenfügen zweier starrer Körper

(iii) $\underline{\underline{J}}$ ist reeller, symmetrischer Tensor, dargestellt die reelle symmetrische

Matrix:

$$\begin{pmatrix} J_{11} & J_{12} & J_{13} \\ J_{21} & J_{22} & J_{23} \\ J_{31} & J_{32} & J_{33} \end{pmatrix} = \underline{\underline{J}} = \int d^3x \rho(\underline{x}) \begin{pmatrix} x_2^2 + x_3^2 & -x_1 x_2 & -x_1 x_3 \\ -x_2 x_1 & x_3^2 + x_1^2 & -x_2 x_3 \\ -x_3 x_1 & -x_3 x_2 & x_1^2 + x_2^2 \end{pmatrix}$$

Diagonalisierbar durch geeignete orthogonale Transformation

$$\underline{\underline{R}}_0 \in SO(3): \underline{\underline{J}}' = \underline{\underline{R}}_0 \underline{\underline{J}} \underline{\underline{R}}_0^T = \begin{pmatrix} J_1 & 0 & 0 \\ 0 & J_2 & 0 \\ 0 & 0 & J_3 \end{pmatrix}$$

d.h. gedrehtes körperfestes Koordinatensystem (y_1, y_2, y_3) in Richtung der Hauptträgheitsachsen:

$$\underline{\underline{J}}' = \int d^3y \rho(\underline{y}) \begin{pmatrix} y_2^2 + y_3^2 & 0 & 0 \\ 0 & y_3^2 + y_1^2 & 0 \\ 0 & 0 & y_1^2 + y_2^2 \end{pmatrix}, \text{ also } J_i \geq 0 \quad i=1,2,3$$

(positiv semidefinit)

Die Diagonalisierung führt auf folgendes Eigenwertproblem:

$$\underline{\underline{J}} \underline{\underline{\omega}}^{(i)} = J_i \underline{\underline{\omega}}^{(i)}$$

\uparrow Eigenwerte \leftarrow Eigenvektoren

homogenes lineares Gleichungssystem

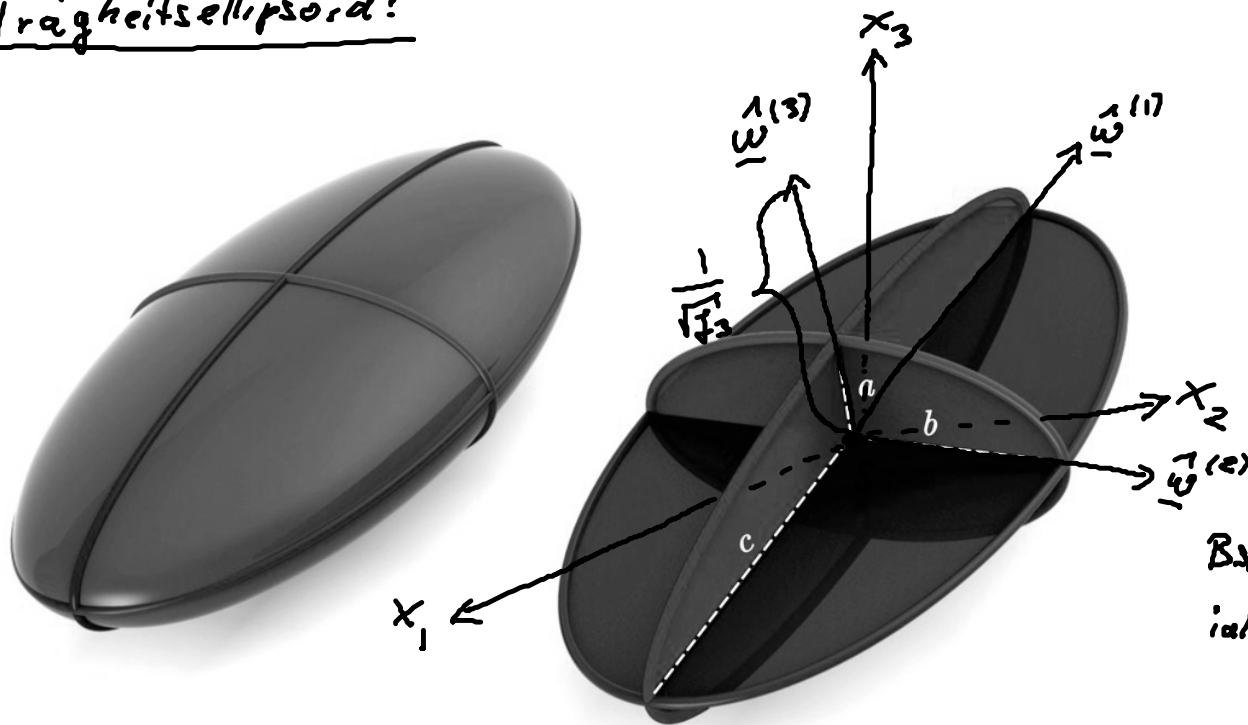
Suche die Hauptachsenrichtungen $\underline{\underline{\omega}}^{(i)}$, so dass $\underline{\underline{J}}$ diagonal wird!

$$\Leftrightarrow \det(\underline{\underline{J}} - J_i \underline{\underline{1}}) = 0$$

3 reelle, positiv semidefinite Eigenwerte J_i

Trägheitsmoment bzgl. Achse \underline{n} : $J(\underline{n}) = \underline{n} \cdot \underline{J} \cdot \underline{n} \Rightarrow T_{rot} = \frac{1}{2} \omega^2 J(\underline{n})$
 $\underline{\omega} = \underline{n} \omega$

Trägheitsellipsoid:



Bsp:

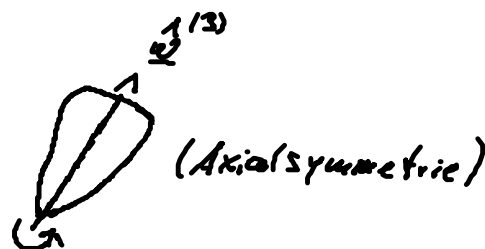
ialms.net/sim/

(iv) J_i heißen Hauptträgheitsmomente:

$J_1 \neq J_2 \neq J_3$: unsymmetrischer Kreisel

$J_1 = J_2 \neq J_3$: symmetrischer Kreisel

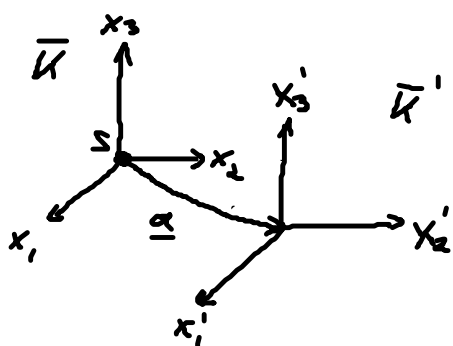
$J_1 = J_2 = J_3$: Kugelkreisel $\rho(r) = \rho(r)$



Satz von Steiner

Sei $J_{\mu\nu}$ der Trägheitstensor in einem im Schwerpunkt S zentrierten körperfeste System \bar{K} . Sei \bar{K}' ein zu \bar{K} achsenparalleles, um \underline{a} verschobenes System. Dann ist $J'_{\mu\nu}$ in \bar{K}' gegeben durch

$$J'_{\mu\nu} = J_{\mu\nu} + M(a^2 \delta_{\mu\nu} - a_\mu a_\nu)$$



Beweis: $J'_{\mu\nu} = \int d^3x' \rho(x') [(x')^2 \delta_{\mu\nu} - x'_\mu x'_\nu]$

$= \int d^3x \rho(x) [(x+a)^2 \delta_{\mu\nu} - (x_\mu + a_\mu)(x_\nu + a_\nu)]$
 \uparrow
 $x' = x + a$

Ausmultiplizieren liefert:

$$J'_{\mu\nu} = \int d^3x \rho(x) \left[(x^2 + 2\alpha \cdot x + \alpha^2) \delta_{\mu\nu} - (x_\mu x_\nu + x_\mu \alpha_\nu + x_\nu \alpha_\mu + \alpha_\mu \alpha_\nu) \right]$$

Kein Beitrag wegen $\int d^3x \rho(x) x = 0$ (Schwerpunktsbedingung)

$$= \int d^3x \rho(x) \left[(x^2 + \alpha^2) \delta_{\mu\nu} - (x_\mu x_\nu + \alpha_\mu \alpha_\nu) \right]$$

$$= \underbrace{\int d^3x \rho(x) [x^2 \delta_{\mu\nu} - x_\mu x_\nu]}_{J_{\mu\nu}} + \underbrace{\int d^3x \rho(x) [a^2 \delta_{\mu\nu} - \alpha_\mu \alpha_\nu]}_{M [a^2 \delta_{\mu\nu} - \alpha_\mu \alpha_\nu]}$$

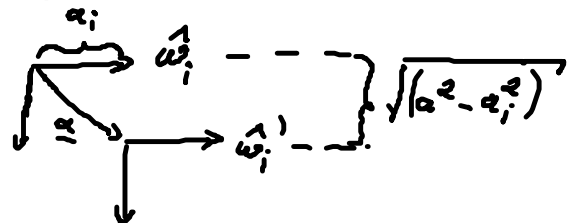
$$= J_{\mu\nu} + M [a^2 \delta_{\mu\nu} - \alpha_\mu \alpha_\nu]$$

□

Speziell im Hauptachsensystem:

$$J'_i = J_i + M (a^2 - a_i^2) \quad (i=1, \dots, 3)$$

Quadrat des
Achsenabstandes



Bsp: (i) Kugelsymmetrische Massendichte $\rho(x) = \rho(r)$

$$\Rightarrow J_1 = J_2 = J_3 =: J \quad (\text{s. ÜB 13 Aufgabe 34})$$

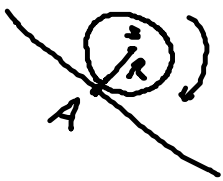
$$\text{im Allgemeinen: } J = \frac{8\pi}{3} \int_0^R dx x^4 \rho(x)$$

Bei homogener Massenverteilung ($M = \frac{4\pi}{3} R^3 \rho$)

$$J = \dots = \frac{2}{5} MR^2$$

ρ
↑
homogen

(ii) Abrollende Kugel



Momentaner Aufhängepunkt A

Trägheitsmoment bzgl. momentaner Achse durch A

$$J_A = J + MR^2 \quad (\text{Steinerscher Satz})$$

$$= \frac{2}{5} MR^2 + MR^2 = \frac{7}{5} MR^2$$