

# 10.3 Dynamik des starren Körpers (II): Eulersche Gleichungen

Bisher: Kinematik  $\underline{\omega} \leftrightarrow \varphi, \vartheta, \psi, \dot{\varphi}, \dot{\vartheta}, \dot{\psi}$   
 Drehimpuls  $\underline{L} = \underline{\Theta} \underline{\omega}$  bezogen auf Aufpkt.  $R$

## a) Dynamische Grundgleichungen

• Impulssatz:  
 (10.13)  $\dot{\underline{P}} = \sum_v \underline{F}_v^{(a)} = \underline{F}^{(a)}$   
 (8.8)  $\dot{\underline{P}} = \sum_v \underline{F}_v^{(a)} = \underline{F}^{(a)}$   $\rightarrow$  (i)  $\underline{R} = \underline{R}_s$ :  $\underline{P} = M \underline{\dot{R}}_s$   
 ... Translationsbewegung  
 Schwerpkt.  
 (ii)  $\underline{\dot{R}} = 0$ :  $\underline{P} = \underline{\omega} \times M \underline{r}_s$

• Drehimpulssatz:  
 (10.14)  $\dot{\underline{L}}_I = \underline{D}_I^{(a)} = \sum_v \underline{r}_{Iv} \times \underline{F}_v^{(a)}$   
 (8.14)  $\underline{D} = \sum_v \underline{r}_v \times \underline{F}_v^{(a)}$  (10.41)  
 $\underline{r}_{Iv} = \underline{R} + \underline{r}_v$   $\rightarrow$   $\underline{D} = \underline{R} \times \underline{F}^{(a)} + \underline{D}$   
 ... Drehmoment bzgl. Aufpkt.  $R$



(10.10)  $\underline{\dot{L}}_s + \underline{L}$   
 (10.21)  $\underline{\dot{L}}_s + \underline{L}$   
 (i)  $\underline{R} = \underline{R}_s$ :  $\underline{\dot{L}}_s = (\underline{R}_s \times M \underline{\dot{R}}_s) = \underline{R}_s \times \underline{\dot{P}} = \underline{R}_s \times \underline{F}^{(a)}$  (10.42)  
 (ii)  $\underline{\dot{R}} = 0$ :  $\underline{\dot{L}}_s = \underline{R} \times \underline{\dot{P}} = \underline{R} \times \underline{F}^{(a)}$  (10.43)

$\Rightarrow$   $\underline{\dot{L}} = \underline{D}$  (10.44)

... Drehimpulssatz für starre Körper  
 bzgl. Aufpkt.  $R \rightarrow$  Rotationsbewegung

[vgl. Newton:  $\dot{\underline{p}} = \underline{F}$  mit  $\underline{p} = m\underline{v} \rightarrow \underline{L} = \underline{\Theta} \underline{\omega}$   
 $\underline{F} \rightarrow \underline{D}$  ]

b) Eulersche Glm.:

• Zeitabl. in (10.44):  $\dot{\omega} = \left(\frac{d}{dt}\right)_{IS} \underline{\omega} = \left(\frac{d}{dt}\right)_{KS} \underline{\omega} + \underline{\omega} \times \underline{\omega} \quad (7.11)$

also (10.44) mit (7.11) &  $\underline{L} = \underline{\Theta} \underline{\omega}$ :  $\left(\frac{d}{dt}\right)_{KS} \underline{\Theta} \underline{\omega} + \underline{\omega} \times (\underline{\Theta} \underline{\omega}) = \underline{D}$

$$\left(\frac{d\underline{\Theta}}{dt}\right)_{KS} \underline{\omega} + \underline{\Theta} \left(\frac{d\underline{\omega}}{dt}\right)_{KS} + \underline{\omega} \times (\underline{\Theta} \underline{\omega}) = \underline{D} \quad (10.45)$$

$$\underline{\Theta} = \Theta_j \underline{e}_i \otimes \underline{e}_j$$

• Drehimpulssatz im körperfesten Hauptachsensystem:  $\{\underline{e}^{(1)}, \underline{e}^{(2)}, \underline{e}^{(3)}\}$   
 des starren Körpers:  
 $\hookrightarrow \underline{\Theta} \underline{e}^{(i)} = \Theta_i \underline{e}^{(i)}$

$$\underline{\Theta} = \begin{pmatrix} \Theta_1 & 0 & 0 \\ 0 & \Theta_2 & 0 \\ 0 & 0 & \Theta_3 \end{pmatrix}, \quad \underline{\omega} = \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}, \quad \underline{\Theta} \underline{\omega} = \begin{pmatrix} \Theta_1 \omega_1 \\ \Theta_2 \omega_2 \\ \Theta_3 \omega_3 \end{pmatrix}, \quad \underline{D} = \begin{pmatrix} D_1 \\ D_2 \\ D_3 \end{pmatrix}$$

$$\left(\frac{d\underline{\omega}}{dt}\right)_{KS} = 0!$$

$$(10.45) \xrightarrow{\dot{\omega}_i = \left(\frac{d\omega_i}{dt}\right)_{KS}}$$

$$\begin{cases} \Theta_1 \dot{\omega}_1 + (\Theta_3 - \Theta_2) \omega_2 \omega_3 = D_1 \\ \Theta_2 \dot{\omega}_2 + (\Theta_1 - \Theta_3) \omega_1 \omega_3 = D_2 \\ \Theta_3 \dot{\omega}_3 + (\Theta_2 - \Theta_1) \omega_1 \omega_2 = D_3 \end{cases} \quad (10.46)$$

... Eulersche Gleichungen

$$\rightarrow \underline{\omega} = \omega_i \underline{e}^{(i)}$$

$$\xrightarrow[\text{Dgl.}]{(10.8)} \phi(t), \theta(t), \psi(t)$$

Vorteil von KS:  $\underline{\Theta}, \Theta_i = \text{konst}$

Nachteil " " : zeitabl.  $D_i$ , bestimmt durch Bewegung des starren Körpers

Anwendungen

c) Rotation um freie Achse (hom. Grav.feld):

Bsp: frei fallender Körper:  $\underline{R} = \underline{R}_S$

$$\rightarrow \underline{D} = \sum_v \underline{r}_v \times m_v \underline{g} = \underbrace{\left(\sum_v m_v \underline{r}_v\right)}_{=0} \times \underline{g} = 0!$$

Ges: Lsg. von (10.46) mit  $\dot{\omega}_i = 0$

[vgl.  $m\dot{v} = 0 \rightarrow v = \text{const}$ ]

$$(10.46) \quad \left. \begin{array}{l} \dot{\omega}_i = 0 \\ \dot{\omega}_i = 0 \end{array} \right\} \begin{array}{l} (\Theta_3 - \Theta_2) \omega_2 \omega_3 = 0 \\ (\Theta_1 - \Theta_3) \omega_1 \omega_3 = 0 \\ (\Theta_2 - \Theta_1) \omega_1 \omega_2 = 0 \end{array} \left\{ \begin{array}{l} \text{allg. Fall} \\ \Theta_i \neq \Theta_j \\ i \neq j \end{array} \right. \quad \boxed{\omega_1 = \text{const}, \omega_2 = \omega_3 = 0} \\ \text{R. zykl. Vertauschung}$$

$\hat{=}$  gleichf. Rotationen um Hauptachsen mit fester Richt. im IS

Bew:  $\underline{D} = 0 = \left( \frac{dL}{dt} \right)_{IS}$

$\rightarrow L = \text{const. im IS}$

$= \Theta_1 \omega_1 e^{(1)}$

$\rightarrow e^{(1)} = \text{const. im IS ged}$

Beh: Rotationen um Hauptachse mit mittlerem  $\Theta_i$  ist instabil.

Bew: Stabilitätsanalyse gegenüber Störung  $\rightarrow$  Übung

d) kräfte freier symmetr. Kreisel:

Löse (10.46) für  $\Theta_1 = \Theta_2 \neq \Theta_3$  &  $\dot{\omega}_1 = 0$

Bsp: rot. symmetr. Körper um  $e^{(3)}$  = Figurenachse

$\rightarrow$  Kardanscher Kreisel

$\rightarrow$  frei fallende Körper. Bsp: Erde

$(D_{\text{sym}} \approx 0, D_{\text{asym}} \neq 0)$

$$(10.46) \quad \left. \begin{array}{l} \dot{\omega}_1 = 0 \\ \dot{\omega}_1 = 0 \end{array} \right\} \begin{array}{l} \Theta_1 \dot{\omega}_1 + (\Theta_3 - \Theta_1) \omega_2 \omega_3 = 0 \quad (1) \\ \Theta_2 \dot{\omega}_2 + (\Theta_1 - \Theta_2) \omega_1 \omega_3 = 0 \quad (2) \\ \Theta_3 \dot{\omega}_3 = 0 \quad (3) \end{array} \rightarrow \boxed{\omega_3 = \omega_0} \quad (10.49)$$

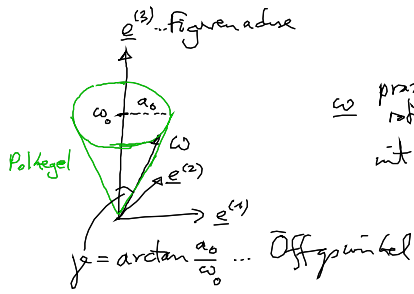
$$(1), (2) \xrightarrow{(10.49)} \begin{array}{l} \dot{\omega}_1 - \Omega \omega_2 = 0 \quad (3) \\ \dot{\omega}_2 + \Omega \omega_1 = 0 \quad (4) \end{array} \quad \text{mit} \quad \boxed{\Omega = \frac{\Theta_3 - \Theta_1}{\Theta_1} \omega_0} \quad (10.50)$$

$$\frac{d}{dt} (3) \& (4) \quad \ddot{\omega}_1 + \Omega^2 \omega_1 = 0 \rightarrow \begin{array}{l} \omega_1(t) = -a_0 \cos(\Omega t + \varphi_0) \\ \omega_2(t) = a_0 \sin(\Omega t + \varphi_0) \end{array}$$

$a_0, \varphi_0 \dots$  Integrations konst.

Kreisbewegung:  $\omega_1^2 + \omega_2^2 = a_0^2$

Skizze:

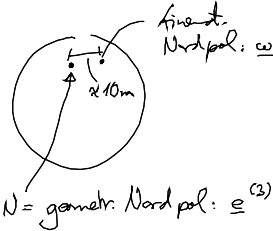


$\omega$  präzessiert auf Polkegel um  $e^{(3)}$  mit Kreisfrequenz  $|\Omega|$

• Bsp: Erde

$$|\Omega| = \frac{|\theta_1 - \theta_2|}{\theta_1} \omega_0 = \frac{1}{300} \frac{2\pi}{\text{Tag}} \sim \frac{2\pi}{10 \text{ Monate}}$$

real:  $\Omega \times \frac{2\pi}{427}$  Tage



keine regelmäßige Präzession um  $e^{(3)}$

Urs: (i) Erde nicht starr: elast. Verformungen  
Verschiebungen in Atmosphäre & Meeren

(ii)  $D \neq 0$

• Bewegung im IS?  $\left(\frac{dL}{dt}\right)_{IS} \stackrel{D=0}{=} 0 \rightarrow \underline{L} = L e_{I3} = \text{konst}$

$\omega_3 = \omega_0$ ,  $\omega_{12}(t)$  in (10.8)  $\rightarrow$  Eulerscher Winkel

o.B.:  $\phi = \frac{a_0 t}{\sin \theta_0} + \phi_0$   $\psi = \Omega t + \psi_0$   $\theta = \theta_0$  mit  $\tan \theta_0 = \frac{a_0 \theta_1}{\omega_0 \theta_3}$

↑  
Drehung um  $e^{(3)}$  um  $e_{I3}$       Drehung des starren Körpers um  $e^{(3)}$       \* (Figurenachse  $e^{(3)}$  um  $e_{I3}$ )

(10.6):  $\omega = \dot{\phi} e_{I3} + \dot{\psi} e_3 \dots$  liegt in Ebene von  $e_{I3}, e^{(3)} = e_3$

\*  $(e_{I3}, e_3) = \theta_0 = \text{konst}$   
 $\omega$  additiv zusammensetzen

1.  $\omega$  rotiert auf Spurkegel um  $e_{I3}$
  2. Polkegel rollt auf Spurkegel ab
- } reguläre Präzession

$\rightarrow$  Kopie!