

Klausur - Anmeldung in Moses.

ab 27.01.10 0<sup>h</sup>  
bis 01.02.10 23<sup>59</sup>h

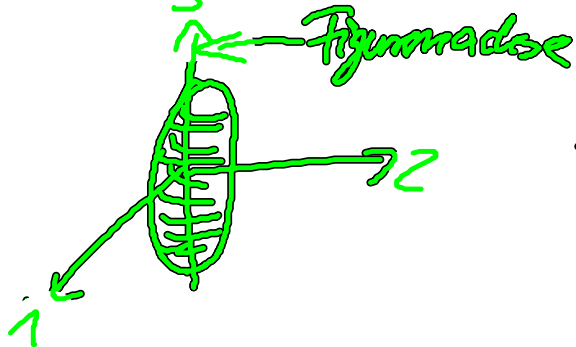
Ablauf am 03.02.

ER 270 Beginn 7<sup>30</sup>

Studentenausweis, Personalausweis mitbringen!

nicht: Taschenrechner, Papier, keine Unterlagen  
aber Stift!

Wk.: Kugelhaer, symmetr. Kugel



$$J_1 = J_2 = J \\ \neq J_3$$

Kugelhaer  $\hat{=}$  keine Gravitation

# Lösung der Euler'sche Gleichung

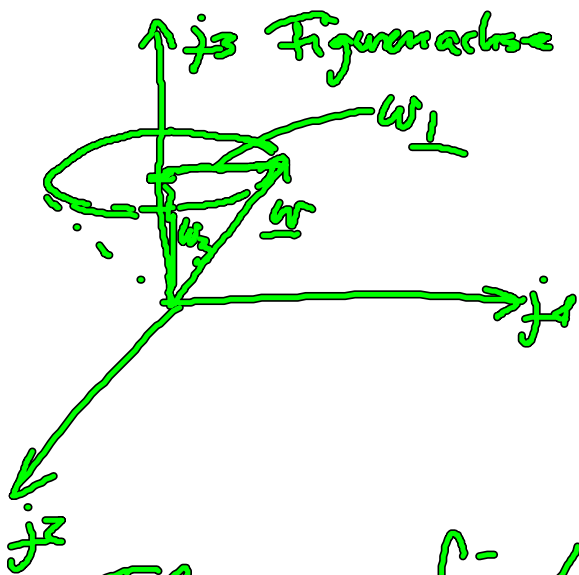
$$\Rightarrow \omega_1(t) = \omega_1 \sin(\omega_0 t + \tilde{z})$$

$$\omega_2(t) = \omega_1 \cos(\omega_0 t + \tilde{z})$$

$$\omega_3(t) = \text{const.}$$

$$\omega_0 = \frac{J_2 - J_3}{J_1} \omega_3$$

$\omega_1, \tilde{z}$  Integrationskonstanten



w beschreibt  
Kreiskegel  
("Polkegel")  
um die Figurnachse

Folgerungen für L<sub>rel</sub>

$$\underline{L}_{rel} = J \underline{w} + (J_3 - J) \omega_3 j_3$$

also rotiert auch L<sub>rel</sub> im Körperfesten System, und zwar so, daß w, j<sub>3</sub> und L<sub>rel</sub> stets in einer Ebene liegen!

## Bewegung im raumfesten System

Hier gilt zunächst:

$$\frac{d}{dt} \underline{L}_{rel} \Big|_K = 0$$

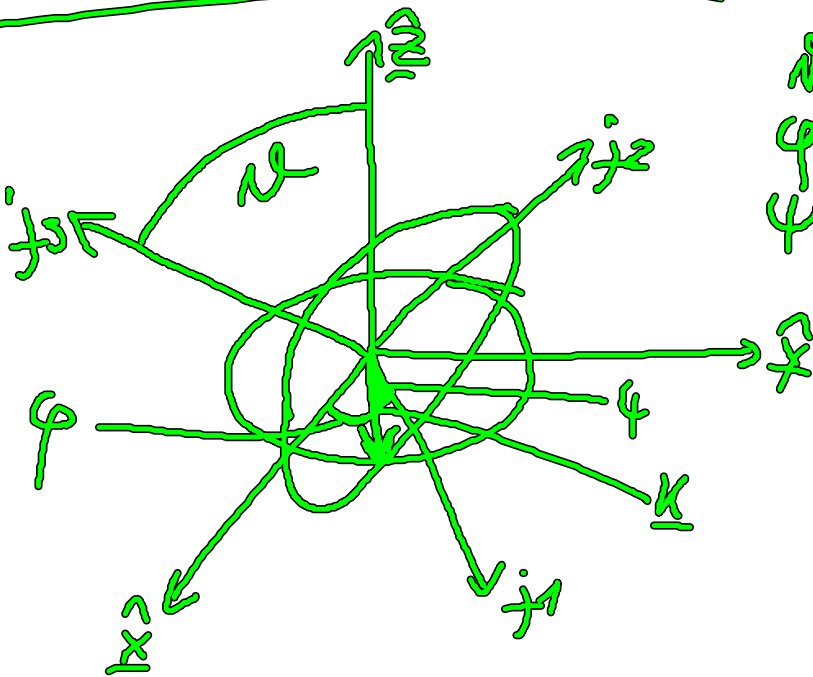
→ Drehimpuls bleibt sowohl betragsmäßig als auch richtungsmäßig erhalten!

→  $\underline{L}_{rel}$  bildet raumfeste Achse

(typischerweise legt man  $\underline{L}_{rel}$  dann in  $z$ -Richtung)

Wie drückt man die Dynamik von  $\underline{w}$  und von der Figurenachse  $j_3$  bezgl. der raumfesten Achse  $\underline{L}_{rel}$  aus?

Dies geht mit dem sogenannten Euler'schen Winkel



$$\alpha = \alpha(\underline{x}_1, \underline{j}_3)$$

$$\varphi = \varphi(\underline{x}_2, \underline{L})$$

$$\psi = \psi(\underline{j}_1, \underline{K})$$

$\underline{x}_1, \underline{x}_2, \underline{x}_3$  beschreiben  
den raumfesten  
System  $K$

$\underline{j}_1, \underline{j}_2, \underline{j}_3$   
Körperfestes System  $K'$

K : "Knotenlinie" : Schnittlinie zwischen der  $(\hat{x}, \hat{y})$ -Ebene  
 des raumfesten Systems und der  $(j_1, j_2)$ -Ebene  
 des Körperfesten Systems!  
 (d.h.  $\underline{k} \cdot \hat{\underline{x}} = 0 = \underline{k} \cdot \underline{j}_3$ )

Um  $\underline{k}$  und  $\underline{k}'$  zur Deckung zu  
 bringen, geht man wie folgt vor:

i) Drehe um  $\hat{\underline{x}}$  mit dem Winkel  $\varphi$

$$\Rightarrow \underline{x} = \underline{k}$$

(alle Drehungen  
 laufen gegen den  
 Uhrzeigersinn!)

ii) Drehe um  $\underline{k}$  mit dem Winkel  $\mu$

$$\Rightarrow \underline{\underline{x}} = \underline{j}_3$$

iii) Drehe um  $\underline{j}_3$  mit dem Winkel  $\psi$

$$\Rightarrow \underline{x} = \underline{j}_1$$

Jeder Rotation kann vollständig durch die  
 Eulerschen Winkel ausgedrückt werden!

Gesamt drehung:

$$\underline{\underline{R}} = \underline{\underline{R}}(\psi) \underline{\underline{R}}(\mu) \underline{\underline{R}}(\varphi)$$

drei hintereinander  
 ausgeführte Drehungen!

# Zusammenhang mit der Winkelgeschwindigkeit $\underline{\omega}$

Rotation des Körpers bedeutet Änderung der Euler'schen Winkel

$$\left. \begin{array}{l} \dot{\varphi} : \text{Drehung um } \underline{\hat{z}} \\ \dot{\mu} : \text{ " " } \underline{\hat{k}} \\ \dot{\psi} : \text{ " " } \underline{j_3} \end{array} \right\} \underline{\omega} = \dot{\varphi} \underline{\hat{z}} + \dot{\mu} \underline{\hat{k}} + \dot{\psi} \underline{j_3}$$

drücke nun die Drehachsen  $\underline{\hat{z}}, \underline{\hat{k}}, \underline{j_3}$  durch die Hauptachsen des Körperfesten Systems aus

$$\underline{\omega} = \dot{\varphi} \underline{\hat{z}} + \dot{\mu} \underline{\hat{k}} + \dot{\psi} \underline{j_3}$$

$$\text{es gilt: } \underline{\hat{z}} = \sin \mu \sin \psi \underline{j_1} + \sin \mu \cos \psi \underline{j_2} + \cos \mu \underline{j_3}$$

$$\underline{\hat{k}} = \cos \psi \underline{j_1} - \sin \psi \underline{j_2}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \underline{\omega} &= \dot{\varphi} (\sin \mu \sin \psi \underline{j_1} + \sin \mu \cos \psi \underline{j_2} + \cos \mu \underline{j_3}) \\ &+ \dot{\mu} (\cos \psi \underline{j_1} - \sin \psi \underline{j_2}) + \dot{\psi} \underline{j_3} \\ &\stackrel{!}{=} \omega_1 \underline{j_1} + \omega_2 \underline{j_2} + \omega_3 \underline{j_3} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \omega_1 &= \dot{\varphi} \sin \alpha \sin \varphi + \dot{\alpha} \cos \varphi \\ \omega_2 &= \dot{\varphi} \sin \alpha \cos \varphi - \dot{\alpha} \sin \varphi \\ \omega_3 &= \dot{\varphi} \cos \alpha + \dot{\varphi} \end{aligned} \quad (*)$$

→ Bewegungsgleichungen für die Euler-Eckenwinkel, falls  $\omega_1, \omega_2, \omega_3$  bekannt!

betrachte den Drehimpuls:

$$\frac{d}{dt} \underline{L}_{\text{rot}} \Big|_K = 0 \quad \text{setze } \underline{L}_{\text{rot}} = L_{\text{rot}} \hat{\underline{z}}$$

zerlege  $\hat{\underline{z}}$  wieder in Beiträge entlang  $\hat{j}_1, \hat{j}_2, \hat{j}_3$   
 $\hat{\underline{z}}$  = z-Achse des raumfesten Systems

$$\begin{aligned} \rightarrow \underline{L}_{\text{rot}} &= L_{\text{rot}} \hat{\underline{z}} \\ &= L_{\text{rot}} \sin \alpha \sin \varphi \hat{j}_1 \\ &\quad + L_{\text{rot}} \sin \alpha \cos \varphi \hat{j}_2 \\ &\quad + L_{\text{rot}} \cos \alpha \hat{j}_3 \end{aligned} \quad (**)$$

Schließlich hatten wir gesehen (bei der Diskussion des Kardanischen Systems)

$$\underline{L}_{\text{rot}} = \underline{J} \underline{\omega} = \underset{\substack{\uparrow \\ \omega_1 \sin(\omega_0 t + \varphi)}}{J} \omega_1 \hat{j}_1 + \underset{\substack{\uparrow \\ \omega_1 \cos(\omega_0 t + \varphi)}}{J} \omega_2 \hat{j}_2 + J_3 \omega_3 \hat{j}_3 \quad (***)$$

Kombiniere **(\*\*)** und **(\*\*\*)** mit den Bewegungsgleichungen für die Eulerschen Winkel **(\*)**

$$\underset{\substack{\uparrow \\ (*)}}{J} \omega_1 = \underset{\substack{\uparrow \\ (**)}}{J} \dot{\varphi} \sin \alpha \sin \varphi + J \dot{\alpha} \cos \varphi$$

$$J \omega_2 = J \dot{\varphi} \sin \alpha \cos \varphi - J \dot{\alpha} \sin \varphi \stackrel{!}{=} L_{\text{rot}} \sin \alpha \cos \varphi$$

$$J_3 \omega_3 = J_3 \dot{\varphi} \cos \alpha + \dot{\alpha} \stackrel{!}{=} L_{\text{rot}} \cos \alpha$$

nur lösbar mit  $\dot{\alpha} = 0$ , d.h.  $\alpha = \alpha_0 = \text{const}$   
und  $\dot{\varphi} = \text{const}$  (und  $\dot{\alpha} = \text{const}$ )

⇒ Die Gleichungen reduzieren sich auf:

$$\begin{aligned} \Rightarrow \omega_1 &= \dot{\varphi} \sin \alpha_0 \sin \varphi \\ &= \omega_1 \sin(\omega_0 t + \varphi) \end{aligned}$$

$$\omega_z = \dot{\varphi} \sin \alpha_0 \cos \psi = \omega_L \cos(\omega_0 t + \hat{z})$$

$$\omega_3 = \dot{\varphi} \cos \alpha_0 + \dot{\psi}$$

Lösung:  $\psi(t) = \omega_0 t + \hat{z}$  mit  $\omega_0 = \frac{J - J_3}{J}$

$$\varphi(t) = \frac{\omega_L}{\sin \alpha_0} t + \varphi_0$$

$$\alpha = \alpha_0 \text{ mit } \tan \alpha_0 = \frac{\omega_L J}{\omega_0 J_3}$$

Diskussion (im raumfesten System)

- $\alpha = \alpha_0 = \text{const}$

Erinnerung:  $N = \hat{z} \times (\hat{z}_3, j_3)$

(dabei:  
 $\dot{\varphi}$  beschreibt  
 Drehungen um  $\hat{z}$ )

↑  
 Achse des  
 Drehimpulses  
 in  $U$

←  
 Figuren achse

⇒ Figuren achse bewegt sich also mit konstanter Öffnungswinkel  $\alpha_0$  und mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\dot{\varphi} = \frac{\omega_L}{\sin \alpha_0}$  um  $\hat{z}$  nach dem "Nutationsregel"



- $\dot{\varphi} = \omega_0 = \frac{J - J_3}{J} \omega_3$

Winkelgeschwindigkeit, mit der sich der Körper um  $j_3$  dreht

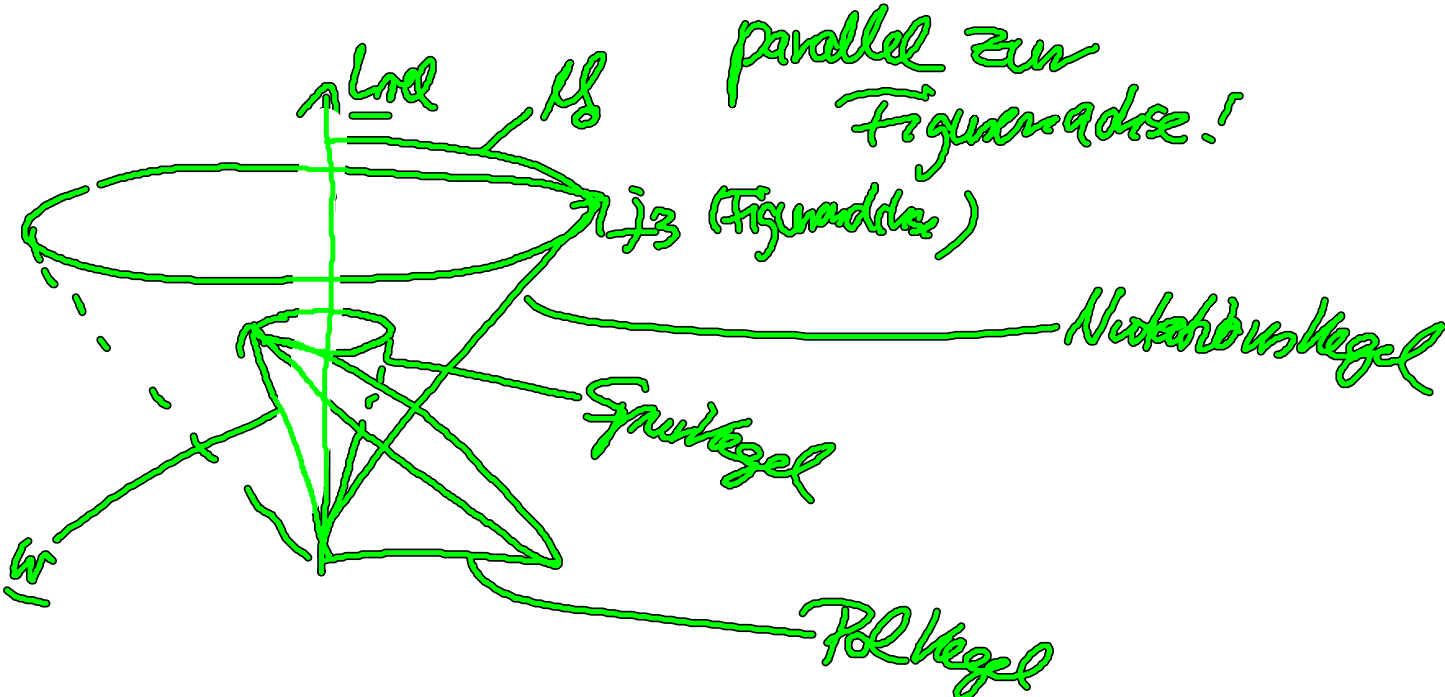
- totale Winkelgeschwindigkeit:

$$\underline{\omega} = \dot{\varphi} \underline{e} + \dot{\varphi} j_3 + \cancel{\omega_3 j_3}$$

Die Winkelgeschwindigkeit liegt immer in einer Ebene mit  $j_3$  und  $\underline{e}$ !

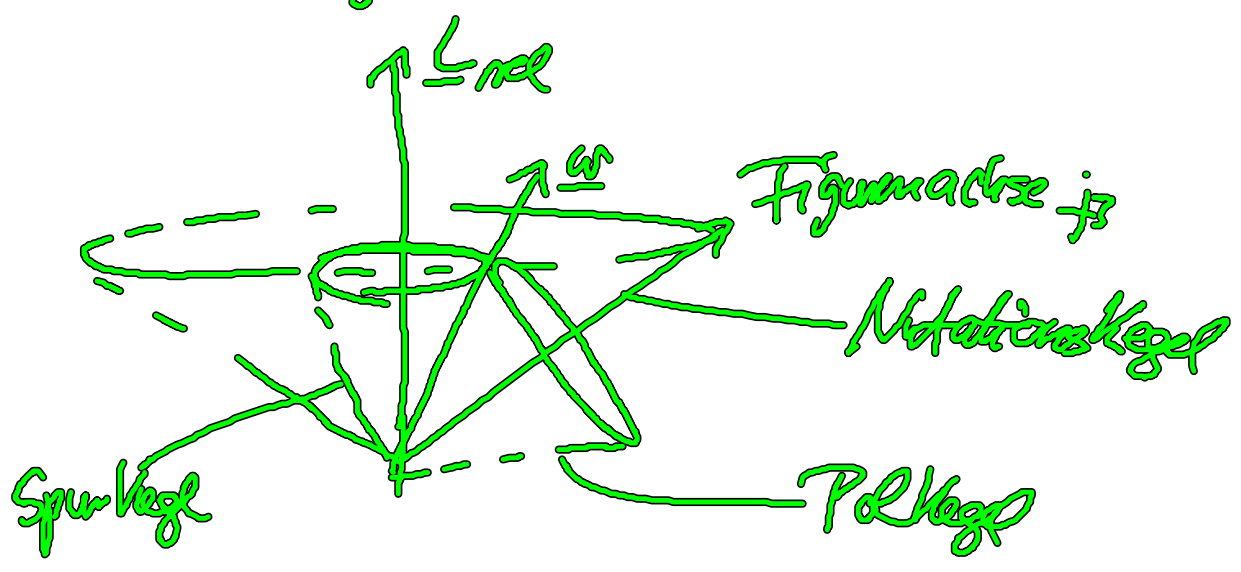
### Veranschaulichung

a)  $J > J_3$  :  $\underline{\omega} = \dot{\varphi} j_3$



Polkegel rollt mit seiner Innenfläche auf dem Mantel des Spurkegels!

b)  $J < J_3$  :



Polkegel rollt mit seiner äußeren Mantelfläche auf dem Spurkegel ab