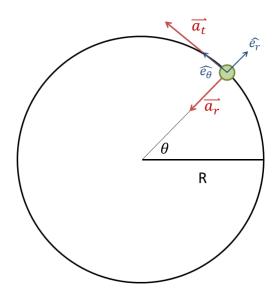
Nr. 3 vom 30.09.2024



## Lösungen 3: Rotationen

#### Üb.1 Diskuswerfer

a)



b) Durch Integration der Winkelbeschleunigung findet sich die Winkelgeschwindigkeit und nach erneuter Integration der Winkel als Funktion der Zeit:

$$\alpha(t) = \alpha$$

$$\Rightarrow \omega(t) = \int_0^t \alpha(t') dt' = \alpha \cdot t$$

$$\Rightarrow \theta(t) = \int_0^t \omega(t') dt' = \frac{\alpha \cdot t^2}{2}.$$

Nach 3 Umdrehungen ist die lineare Geschwindigkeit des Diskus  $\emph{v}_f$  :

$$\begin{cases} \omega(T) = \alpha \cdot T = \frac{v_f}{R} \\ \theta(T) = \frac{\alpha \cdot T^2}{2} = 3 \cdot 2\pi \end{cases}$$

und somit  $\alpha = \frac{v_f^2}{12 \cdot \pi \cdot R^2} = 4.1 \left[ \frac{1}{s^2} \right]$ .

- c) Siehe a).
- d) Die Normen der 3 Beschleunigungen sind

$$a_t(t) = \alpha(t) \cdot R = \frac{v_f^2}{12 \cdot \pi \cdot R}$$

$$a_r(t) = \omega^2(t) \cdot R = \frac{v_f^4}{144 \cdot \pi^2 \cdot R^3} \cdot t^2$$

$$a(t) = \sqrt{a_t(t)^2 + a_r(t)^2} = \frac{v_f^2}{12 \cdot \pi \cdot R} \cdot \left(1 + \frac{v_f^4}{144 \cdot \pi^2 \cdot R^4} \cdot t^4\right)^{\frac{1}{2}}.$$

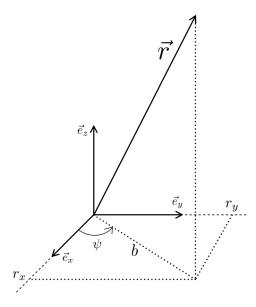
Somit ist die tangentielle Beschleunigung immer konstant. Die Radiale hingegen nicht, woraus folgt, dass die totale Beschleunigung des Diskus während des Durchlaufens seiner Trajektorie steigt.

Nr. 3 vom 30.09.2024



### Üb.2 Verktorielle Geschwindigkeit und Beschleunigung

a) Nach Annahme gilt  $\vec{r}^2 = r_x^2(t) + r_y^2(t) + r_z^2 =$  konst. Somit lautet die Gleichung eines Kreisbodens in der x-y-Ebene mit Radius  $b: r_x^2(t) + r_y^2(t) = \vec{r}^2 - r_z^2 =$  kste  $= b^2$  und  $\psi(t)$  repräsentiert den Winkel zwischen  $\overrightarrow{e_x}$  und dem Vektor  $r_x(t) \cdot \overrightarrow{e_x} + r_y(t) \cdot \overrightarrow{e_y}$ .



b) Durch Ableiten nach der Zeit findet man

$$\vec{v}(t) = b\dot{\psi}(t) \left(\cos(\psi(t))\overrightarrow{e_y} - \sin(\psi(t))\overrightarrow{e_x}\right),$$
 
$$\vec{a}(t) = b\ddot{\psi}(t) \left(\cos(\psi(t))\overrightarrow{e_y} - \sin(\psi(t))\overrightarrow{e_x}\right) - b\dot{\psi}^2(t) \left(\sin(\psi(t))\overrightarrow{e_y} + \cos(\psi(t))\overrightarrow{e_x}\right).$$

c) Gesucht ist 
$$\overrightarrow{v}(t) = \overrightarrow{\Omega}(t) \times \overrightarrow{r}(t) = b \begin{pmatrix} \Omega_1 \\ \Omega_2 \\ \Omega_3 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \cos(\psi) \\ \sin(\psi) \\ \mathbf{r}_{\mathbf{Z}}/b \end{pmatrix} = b \dot{\psi} \begin{pmatrix} -\sin(\psi) \\ \cos(\psi) \\ 0 \end{pmatrix}$$
, wonach  $\overrightarrow{\Omega} = \frac{\Omega_1}{b \cos(\psi)} \begin{pmatrix} b \cos(\psi) \\ b \sin(\psi) \\ \mathbf{r}_{\mathbf{Z}} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \dot{\psi} \end{pmatrix}$ .

Der erste Term ist proportional zu  $\vec{r}$  und verschwindet für die Wahl von  $\Omega_1=0$ .

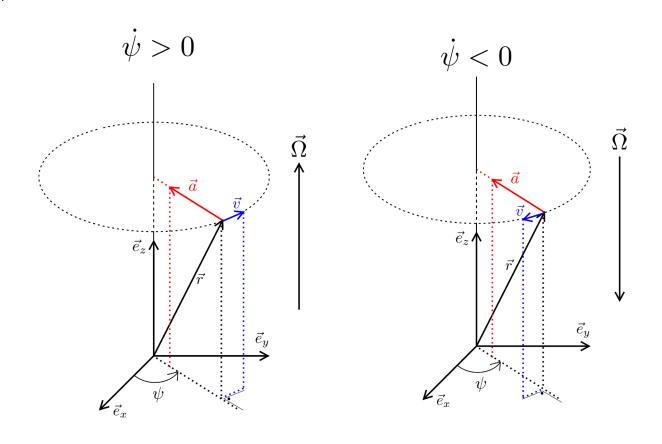
d) Durch Ableiten der Gleichung aus c) und mit Hilfe der Produktregel für Ableitungen folgt

$$\vec{a}(t) = \dot{\vec{v}} = \dot{\vec{\Omega}}(t) \times \vec{r}(t) + \vec{\Omega}(t) \times [\vec{\Omega}(t) \times \vec{r}(t)].$$

Nr. 3 vom 30.09.2024

Lifmet

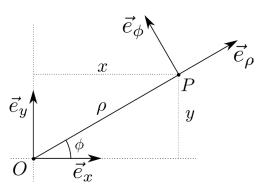
e)



# Üb.3 Zylinderkoordinaten

a) Die Skizze liefert

$$\overrightarrow{OP} = \rho \cdot cos(\phi) \cdot \overrightarrow{e_x} + \rho \cdot sin(\phi) \cdot \overrightarrow{e_y} + z \cdot \overrightarrow{e_z} = \rho \cdot \overrightarrow{e_\rho} + z \cdot \overrightarrow{e_z} \,.$$



b) Die Änderung der Basisvektoren als Funktion der Zeit lauten

$$\frac{d\overrightarrow{e_{\rho}}}{dt} = \frac{d\phi}{dt} \cdot \overrightarrow{e_{\phi}}, \quad \frac{d\overrightarrow{e_{\phi}}}{dt} = -\frac{d\phi}{dt} \cdot \overrightarrow{e_{\rho}}.$$

$$\rightarrow \overrightarrow{v_P} = \frac{d\overrightarrow{OP}}{dt} = \frac{d\rho}{dt} \cdot \overrightarrow{e_\rho} + \rho \cdot \frac{d\overrightarrow{e_\rho}}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \overrightarrow{e_z} = \frac{d\rho}{dt} \cdot \overrightarrow{e_\rho} + \rho \cdot \frac{d\phi}{dt} \cdot \overrightarrow{e_\phi} + \frac{dz}{dt} \cdot \overrightarrow{e_z}.$$

Ebenso findet sich für die Geschwindigkeit

#### Physik - Mechanik (Prof. Grütter)

Nr. 3 vom 30.09.2024



$$\overrightarrow{a_P} = \frac{d\overrightarrow{v_P}}{dt} = \left(\frac{d^2\rho}{dt^2} - \rho \cdot \left(\frac{d\phi}{dt}\right)^2\right) \cdot \overrightarrow{e_\rho} + \left(2 \cdot \frac{d\rho}{dt} \cdot \frac{d\phi}{dt} + \rho \cdot \frac{d^2\phi}{dt^2}\right) \cdot \overrightarrow{e_\phi} + \frac{d^2z}{dt^2} \cdot \overrightarrow{e_z}.$$

Somit sind radiale bzw. tangentielle Beschleunigungen gegeben durch

$$\begin{split} a_r &= \frac{d^2\rho}{dt^2} - \rho \cdot \left(\frac{d\phi}{dt}\right)^2 \text{ und} \\ a_t &= 2 \cdot \frac{d\rho}{dt} \cdot \frac{d\phi}{dt} + \rho \cdot \frac{d^2\phi}{dt^2}. \end{split}$$

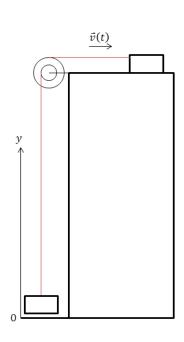
c) Seien R der Radius des Karussels,  $v_r$  die Norm der konstanten radialen Geschwindigkeit und  $\phi(t) = \phi_0 + \omega \cdot t$ , mit Anfangswinkel  $\phi_0$ . Die Trajektorie des Mannes in Zylinderkoordinaten ist

$$\rho(t) = R - v_r \cdot t .$$

Daraus folgt die Beschleunigung  $\overrightarrow{a_P} = -\rho(t) \cdot \omega^2 \cdot \overrightarrow{e_\rho} - 2 \cdot v_r \cdot \omega \cdot \overrightarrow{e_\phi}$ . Eine tangentiale Beschleunigung ist folglich unabdingbar in diesem Bezugssystem, damit der Rotation entgegengewirkt werden kann und die gewünschte Trajektorie beigehalten wird.

## Üb.4 Seilzug und Laufrolle

a)



Vitesse du traction du treuil

3.5

2.5

2

0.5

1

0.5

0

20

40

60

80

100

120

140

160

180

Temps [s]

- b)  $\omega(t) = \frac{v_T}{R} \cdot \left(1 exp(-A \cdot t)\right)$ ;  $\alpha(t) = \frac{d(\omega(t))}{dt} = \frac{v_T}{R} \cdot A \cdot exp(-A \cdot t)$ . Da die beiden Zylinder konzentrisch sind, finden wir dieselben  $\omega(t)$  und  $\alpha(t)$  für beide Zylinder.
- c) Die Höhe der Babywanne als Funktion der Zeit ist gegeben durch:

$$y(t) = \frac{v_T}{A} \cdot \frac{r}{R} \cdot (A \cdot t + exp(-A \cdot t) - 1) \Rightarrow v_T = A \cdot H \cdot \frac{R}{r} \cdot \frac{1}{A \cdot T + exp(-A \cdot T) - 1} = 3.5 \left[ \frac{m}{s} \right].$$

#### Physik - Mechanik (Prof. Grütter)

Nr. 3 vom 30.09.2024



d) Die Beschleunigung der Wanne als Funktion der Zeit lautet

$$a(t) = \frac{d^2(y(t))}{dt^2} = v_T \cdot \frac{r}{R} \cdot A \cdot exp(-A \cdot t)$$

und ist maximal für t=0[s] mit  $a_{max}=v_T\cdot\frac{r}{R}\cdot A=8.8\cdot 10^{-2}\left[\frac{m}{s^2}\right]$ .

e) Die Rolle dreht sich  $n = \frac{H}{2\pi r} = 477$  mal.

## Üb.5 Uhr

e) Die beiden Zeiger liegen übereinander falls ihre Winkel bezüglich der Semi-Vertikalen (definiert als Linie zwischen Uhrmittelpunkt und 12:00h) gleich sind. Somit muss gelten

$$\theta_h(t) = \omega_h \cdot t = \frac{2\pi}{T_h} \cdot t$$
,  $\theta_m(t) = \omega_m \cdot t = \frac{2\pi}{T_m} \cdot t$ ,

wobei  $T_h=43200s$  und  $T_m=3600s$ . Falls die Zeiger zur Zeit  $t_k$  übereinanderliegen, gilt

$$\frac{2\pi}{T_m} \cdot t_k = \frac{2\pi}{T_h} \cdot t_k + k \cdot 2\pi \qquad \Rightarrow \qquad t_k = k \cdot \frac{T_h \cdot T_m}{T_h - T_m}$$

wobei k die Anzahl Umdrehungen des Minutenzeigers bezeichnet. Die Zeiger liegen erstmals  $t_1 = 3927s = 1h\ 5'27''$ übereinander. Nach 11 Umdrehungen überlagern sie mittags. Somit überlagern sie 22 Mal täglich.

f) Ähnlich müssen nun die ganzen Zahlen  $k_1$  und  $k_2$  gefunden werden, so dass

$$\frac{2\pi}{T_s} \cdot t = \frac{2\pi}{T_m} \cdot t + k_1 \cdot 2\pi = \frac{2\pi}{T_h} \cdot t + k_2 \cdot 2\pi .$$

Es folgt  $\frac{k_2}{k_1} = \frac{719}{708}$ , was 43200s, also einem halben Tag entspricht. Die drei Zeiger sind als nur 2 Mal täglich deckend (mittags und mitternachts).