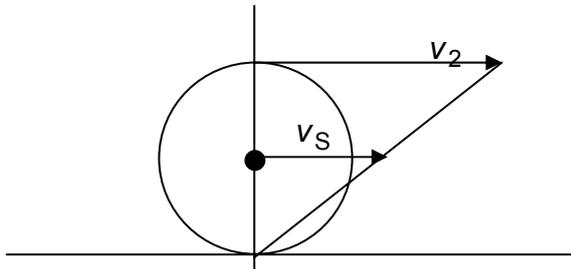


Lösung zu Aufgabe 1:

a) Kinematischer Zusammenhang der Größen der Translation und der Rotation
Bei Rollen ohne zu gleiten ist die Geschwindigkeit am Berührungspunkt von Walze und Unterlage Null



Es gilt:

$$v_2 = 2r\omega$$

$$v_S = r\omega$$

Hieraus ist leicht zu sehen

$$v_2 = 2v_S$$

Analog gilt für die Beschleunigungen

$$a_2 = 2r\alpha$$

$$a_S = r\alpha$$

Also

$$a_2 = 2a_S$$

b) Der Energieerhaltungssatz liefert für die beiden Körper:

$$m_2gy = \frac{1}{2}m_2v_2^2 + \frac{1}{2}m_1v_S^2 + \frac{1}{2}J_S\omega^2$$

Das Massenträgheitsmoment einer Walze ist $J_S = \frac{1}{2}m_1r^2$

Im Energieerhaltungssatz werden nun alle kinematischen Größen durch v_2 ausgedrückt

$$m_2gy = \frac{1}{2}m_2v_2^2 + \frac{1}{2}m_1\left(\frac{v_2}{2}\right)^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{2}m_1r^2\left(\frac{v_2}{2r}\right)^2$$

$$m_2gy = \frac{1}{2}m_2v_2^2 + \frac{1}{8}m_1v_2^2 + \frac{1}{16}m_1v_2^2$$

$$m_2gy = \left(\frac{3}{16}m_1 + \frac{1}{2}m_2\right)v_2^2$$

Division durch die Masse m_2

$$gy = \left(\frac{3}{16} \frac{m_1}{m_2} + \frac{1}{2}\right)v_2^2$$

Das Massenverhältnis ist laut Aufgabenstellung $\frac{m_1}{m_2} = 8$

$$gy = 2v_2^2$$

und damit

$$v_2(y) = \sqrt{\frac{gy}{2}} = \sqrt{\frac{g}{2}} \cdot \sqrt{y} = 2,22 \text{ m}^{\frac{1}{2}} \text{ s}^{-1} \cdot \sqrt{y}$$

Hieraus gilt für v_S

$$v_S(y) = \frac{1}{2}v_2(y) = \sqrt{\frac{gy}{8}} = \sqrt{\frac{g}{8}} \cdot \sqrt{y} = 1,11 \text{ m}^{\frac{1}{2}} \text{ s}^{-1} \cdot \sqrt{y}$$

Und für ω folgt

$$\omega(y) = \frac{1}{2r}v_2(y) = \sqrt{\frac{gy}{8r^2}} = \sqrt{\frac{g}{8r^2}} \cdot \sqrt{y} = 11,1 \text{ m}^{-\frac{1}{2}} \text{ s}^{-1} \cdot \sqrt{y}$$

Da es sich um eine gleichmäßig beschleunigte Bewegung handelt gilt (aus der Kinematik bekannt)

$$a_2 = \frac{v_2^2}{2y} = \frac{g}{4} = 2,45 \text{ ms}^{-2}$$

$$a_S = \frac{a_2}{2} = 1,23 \text{ ms}^{-2}$$

Für die Winkelbeschleunigung folgt

$$\alpha = \frac{a_2}{2r} = \frac{g}{8r} = 12,3 \text{ s}^{-2}$$

Lösung zu Aufgabe 2:

(a) Für ein lineares Momentengesetz gilt – mit der Drehfederkonstante k^* als Proportionalitätskonstante – für den Zusammenhang zwischen äußerem Drehmoment M_{ext} und Winkelauslenkung β

$$M_{\text{ext}} = k^* \beta$$

(analog zum HOOKESchen Gesetz für eine ideale Feder $F_{\text{ext}} = c y$)

daraus wird (der Drehwinkel ist im Bogenmaß einzusetzen)

$$k^* = \frac{M_{\text{ext}}}{\beta} = \frac{20 \text{ Nm}}{\frac{\pi}{6}} = 38,20 \text{ Nm}$$

(b) Die Schwingungsdauer eines Drehpendels bestimmt sich aus Massenträgheitsmoment J und Drehfederkonstante k^* gemäß

$$T_1 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{k^*}} \quad (\text{analog zum Federpendel } T_0^{\text{Federpendel}} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{c}})$$

daraus erhält man für das Massenträgheitsmoment

$$\begin{aligned} J_P &= \frac{k^* T_1^2}{4\pi^2} = \frac{38,20 \text{ (kgms}^{-2}\text{) m} \cdot (0,65 \text{ s})^2}{4\pi^2} \\ &= 0,4088 \text{ kg m}^2 \end{aligned}$$

(c) Die Schwingungsdauer eines physikalischen Pendels unter der Einschränkung 'kleine Auslenkungen' (nach Linearisierung der Differentialgleichung) ist gegeben durch

$$T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{m g d}}$$

mit

- m Gesamtmasse
- g Schwerebeschleunigung
- d Abstand zwischen Drehpunkt P und Massenmittelpunkt S
- J_P Massenträgheitsmoment bezüglich des Drehpunkts P

Quadrieren und Auflösen nach dem Abstand Drehpunkt-Massenmittelpunkt $d = \overline{PS}$ liefert

$$\begin{aligned} d &= \frac{4\pi^2 J_P}{m g T_2^2} = \frac{4\pi^2 \cdot 0,4088 \text{ kg m}^2}{10 \text{ kg} \cdot 9,81 \text{ m s}^{-2} \cdot (0,92 \text{ s})^2} \\ &= 0,1944 \text{ m} \end{aligned}$$

(d-e) Zusätzlich zum Drehmoment der Gewichtskraftkomponente wirkt jetzt auch noch das Drehmoment, das von der Feder ausgeübt wird.

Das gesamte rücktreibende Drehmoment ist damit

$$M_{\text{rück}} = -(k^* \beta + mgd \sin \beta)$$

Bei kleinen Auslenkungen gilt $\sin \beta \approx \beta$ und damit wird das rücktreibende Drehmoment

$$M_{\text{rück}} = -(k^* \beta + mgd \beta) = -(k^* + mgd) \beta$$

Nach Newton folgt

$$J_P \ddot{\beta} + (k^* + mgd) \beta = 0$$

Diese Differentialgleichung normiert liefert

$$\ddot{\beta} + \frac{k^* + mgd}{J_P} \beta = 0$$

Vergleich mit der Standarddifferentialgleichung einer reibungsfreien Drehschwingung ergibt sich

$$\ddot{\beta} + \omega^2 \beta = 0$$

und damit

$$\frac{k^* + mgd}{J_P} = \omega_3^2$$

Da das rücktreibende Drehmoment größer wird folgt direkt, dass die Eigenkreisfrequenz ω größer wird und damit die Schwingungsdauer notwendig kleiner wird, da $T \sim \frac{1}{\omega}$.

Berechnung der Schwingungsdauer

$$T_3 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{k^* + mgd}} < T_2 \quad \text{und} \quad T_3 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{k^* + mgd}} < T_1$$

$$T_3 = 2\pi \sqrt{\frac{J_P}{k^* + mgd}} = 0,531 \text{ s}$$

Lösung zu Aufgabe 3:

a) Die Zustandsgleichung idealer Gase für den Zustand '1' liefert die Teilchenmenge

$$n = \frac{p_1 V_1}{R_m T_1} = \frac{0,950 \cdot 10^5 \text{ N} \cdot 4 \cdot 10^{-3} \text{ m}^3}{\text{m}^2 (8,31 \text{ N m mol}^{-1} \text{ K}^{-1}) 283 \text{ K}} = 0,162 \text{ mol}.$$

b) Für die isobare Zustandsänderung von '3' → '1' gilt

$$T_3 = \frac{V_3}{V_1} T_1 = \frac{2,0 \text{ l}}{4,0 \text{ l}} 283 \text{ K}$$

$$T_3 = 141,5 \text{ K}.$$

Mit der isentropen Zustandsänderung von '1' → '2' und $\kappa(\text{He}) = \frac{5}{3}$ (eiatomiges Gas)

folgt ($V_3 = V_2$)

$$T_2 = \left(\frac{V_1}{V_3} \right)^{\kappa-1} T_1 = 2^{0,67} 283 \text{ K}$$

$$T_2 = 450 \text{ K}.$$

c) Bei diesem Kreisprozeß wird nur Q_{23} abgegeben:

$Q_{12} = 0$ (isentropische Kompression)

$Q_{31} > 0$ (isobare Expansion mit $\Delta V_{12} > 0$ und $\Delta U_{31} > 0$)

Für die isobare Zustandsänderung von (3) nach (1) gilt

$$Q_{31} = n C_{mp}(\text{He})(T_1 - T_3) ,$$

wobei $C_{mp}(\text{He}) = \frac{5}{2} R_m$.

Somit ist $Q_{zu} = Q_{31}$ oder

$$Q_{zu} = 0,162 \text{ mol} \frac{5}{2} 8,31 \text{ J mol}^{-1} \text{ K}^{-1} (141,5 \text{ K})$$

$$Q_{zu} = 475 \text{ J}$$

d) Es ist

$$\begin{aligned} W_{31} &= - \int_{V_3}^{V_1} p_1 V = - p_1 (V_1 - V_3) \\ &= - (0,950 \cdot 10^5 \text{ N m}^{-2}) (4,0 - 2,0) 10^{-3} \text{ m}^3 \end{aligned}$$

$$W_{31} = -190 \text{ J}$$

$W_{23} = 0 \text{ J}$ (isochore Zustandsänderung mit $\Delta V_{23} = 0$)

und

$$W_{12} = \Delta U_{12} = nC_{mv}(\text{He})(T_2 - T_1)$$

$$= 0,162 \text{ mol} \frac{3}{2} 8,31 \text{ J mol}^{-1} \text{ K}^{-1} (167 \text{ K})$$

$$W_{12} = 336 \text{ J} \quad (\text{isentrope Zustandsänderung mit } \Delta Q_{12} = 0).$$

Somit ergibt sich für die mechanische Nutzarbeit

$$W = W_{12} + W_{23} + W_{31}$$

$$= (336 + 0 - 190) \text{ J}$$

$$W = 146 \text{ J}$$

Dies bestätigt nochmals, dass bei einem linksläufigen Kreisprozeß insgesamt Arbeit hineingesteckt werden muss, um Wärme entgegen dem natürlichen Temperaturgefälle zu transportieren.

e) Die Leistungszahl (Güteziffer) \square dieser Kältemaschine beträgt

$$\varepsilon = \frac{Q_{\text{zu}}}{|W|} = \frac{Q_{31}}{|W|} = \frac{475 \text{ J}}{146 \text{ J}} = 3,2$$

Lösung zu Aufgabe 4:

a) Es gilt

$$L_1 = L(r_1) = 90 \text{ dB}$$

Somit folgt für die zugehörige Intensität

$$L_1 = 10 \lg\left(\frac{I_1}{I_0}\right) \text{ dB}$$

Aufgelöst nach I_1

$$I_1 = I_0 \cdot 10^{\frac{L_1}{10 \text{ dB}}} = 10^{-12} \cdot 10^9 \frac{\text{W}}{\text{m}^2} = 10^{-3} \frac{\text{W}}{\text{m}^2}$$

b) 10 s später ist die Quelle um $x = v_Q t = 180 \text{ m}$ weiter entfernt

$$r_2 = r_1 + x = 190 \text{ m}$$

Es gilt für die Intensitäten

$$\frac{I_2}{I_1} = \frac{r_1^2}{r_2^2}$$

$$\Rightarrow I_2 = I_1 \frac{r_1^2}{r_2^2} = 2,77 \cdot 10^{-6} \frac{\text{W}}{\text{m}^2}$$

Für den Pegel folgt

$$L_2 = 10 \lg\left(\frac{I_2}{I_0}\right) \text{ dB} = 64,42 \text{ dB}$$

c) f_0 ist die Frequenz der Schallwelle bei ruhendem Mikrofon und ruhender Schallquelle. f_{weg} ist die Frequenz bei ruhendem Mikrofon und sich entfernender Schallquelle

Für das Frequenzverhältnis folgt

$$\frac{f_{\text{weg}}}{f_0} = \frac{1}{1 + \frac{v_Q}{c}} = 0,95$$