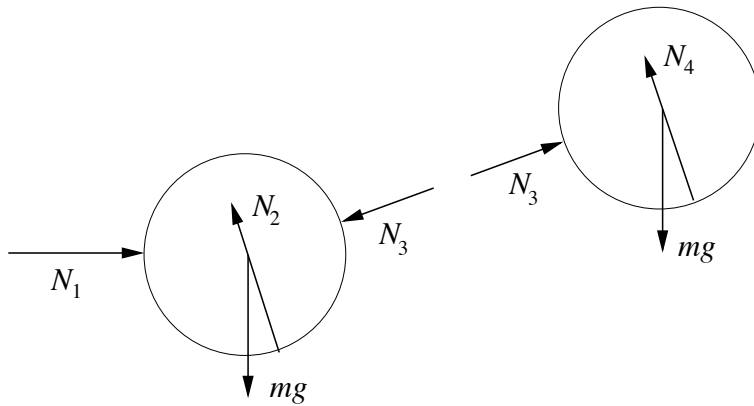


TME010 Mekanik 090827, lösningsförslag

1.



Nedre cylindern:

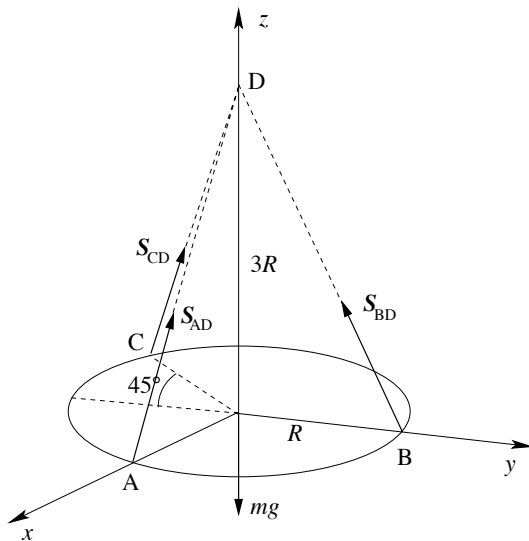
$$\begin{aligned} \nearrow \quad N_1 \cos \alpha - N_3 - mg \sin \alpha &= 0, \\ \searrow \quad N_1 \sin \alpha - N_2 + mg \cos \alpha &= 0. \end{aligned}$$

Övre cylindern:

$$\begin{aligned} \nearrow \quad N_3 - mg \sin \alpha &= 0, \\ \nwarrow \quad N_4 - mg \cos \alpha &= 0. \end{aligned}$$

2.

Alla linor har längden $\sqrt{10}R$ enligt Pythagoras' sats.



$$\mathbf{S}_{AD} = S_{AD} \frac{\overrightarrow{AD}}{|\overrightarrow{AD}|} = S_{AD} \frac{(-R, 0, 3R)}{R\sqrt{10}} = \frac{S_{AD}}{\sqrt{10}}(-1, 0, 3),$$

$$\mathbf{S}_{BD} = S_{BD} \frac{\overrightarrow{BD}}{|\overrightarrow{BD}|} = S_{BD} \frac{(0, -R, 3R)}{R\sqrt{10}} = \frac{S_{BD}}{\sqrt{10}}(0, -1, 3),$$

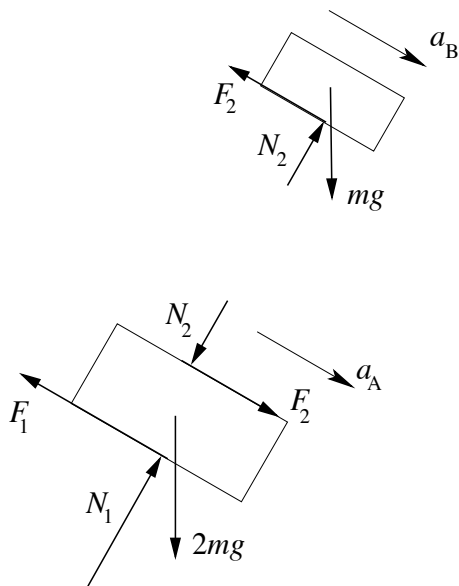
$$\mathbf{S}_{CD} = S_{CD} \frac{\overrightarrow{CD}}{|\overrightarrow{CD}|} = S_{CD} \frac{(\frac{R}{\sqrt{2}}, \frac{R}{\sqrt{2}}, 3R)}{R\sqrt{10}} = \frac{S_{CD}}{\sqrt{10}}\left(\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}, 3\right).$$

$$\Sigma F_x = 0 \Rightarrow -\frac{S_{AD}}{\sqrt{10}} + \frac{S_{CD}}{\sqrt{20}} = 0,$$

$$\Sigma F_y = 0 \Rightarrow -\frac{S_{BD}}{\sqrt{10}} + \frac{S_{CD}}{\sqrt{20}} = 0,$$

$$\Sigma F_z = 0 \Rightarrow \frac{3S_{AD}}{\sqrt{10}} + \frac{3S_{BD}}{\sqrt{10}} + \frac{3S_{CD}}{\sqrt{10}} - mg = 0.$$

3.



Kroppen B:

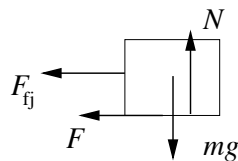
$$\begin{aligned} \searrow & \quad mg \sin 30^\circ - F_2 = ma_B, \\ \nearrow & \quad N_2 - mg \cos 30^\circ = 0. \end{aligned}$$

Kroppen A:

$$\begin{aligned} \searrow & \quad 2mg \sin 30^\circ - F_1 + F_2 = 2ma_A, \\ \nearrow & \quad N_1 - N_2 - 2mg \cos 30^\circ = 0. \end{aligned}$$

$$\text{Glidning} \Rightarrow \frac{F_1}{N_1} = 0,20, \quad \frac{F_2}{N_2} = 0,10,$$

4.

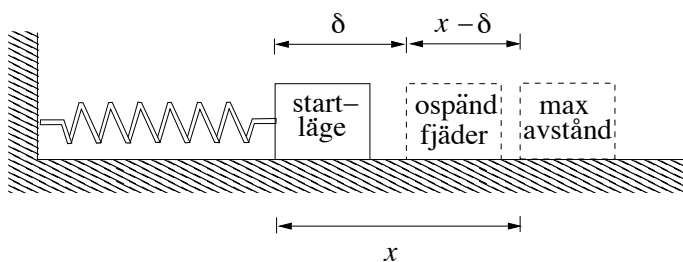


$$\uparrow \quad N - mg = 0.$$

$$\text{Glidning} \Rightarrow \frac{F}{N} = \mu.$$

vilket ger att $F = \mu mg$.

Friktionskraften uträttar arbetet $W_{\text{fr}} = -\mu mgx$, då kroppen glider sträckan x . Detta arbete är lika med ändringen i den mekaniska energin (= summan av kinetisk och potentiell energi), d v s



$$W_{\text{fr}} = \Delta T + \Delta V = T_2 - T_1 + V_2 - V_1.$$

Här svarar index 1 och 2 mot startläget resp det läge där kroppen har sitt största avstånd från detta. I läge 2 har kroppen hastighet och därmed också den kinetiska energin noll, vilket naturligtvis också gäller i startläget. Vi får då

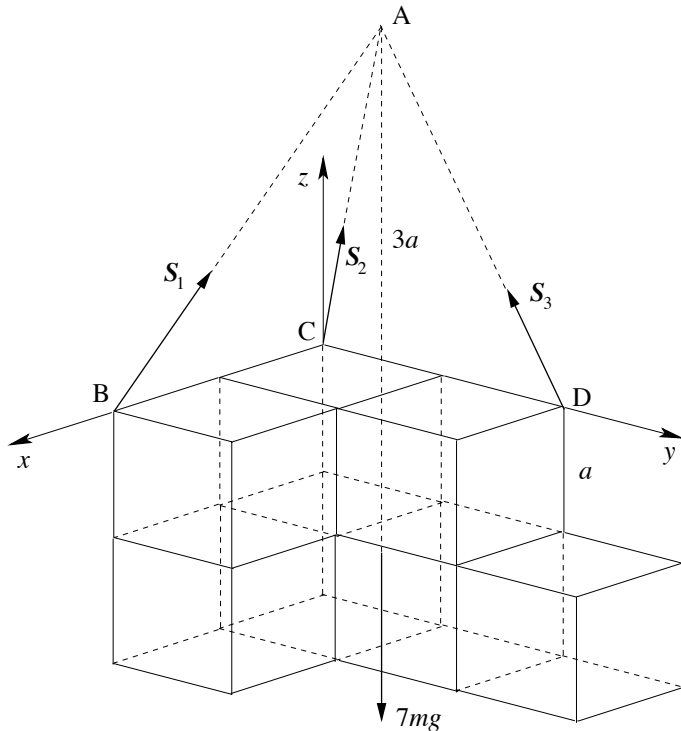
$$-\mu mgx = 0 - 0 + \frac{1}{2}k(x - \delta)^2 - \frac{1}{2}k\delta^2.$$

5.

Med hjälp av formelsamling och Steiners sats fås

$$I_x = \bar{I}_x + m\left(\frac{3h}{4}\right)^2 = \frac{3}{20}mR^2 + \frac{3}{80}mh^2 + \frac{9}{16}mh^2 = \frac{3}{20}mR^2 + \frac{3}{5}mh^2.$$

6.



Kroppen påverkas av tre linkrafter och tyngdkraften. Verkningslinjerna för linkrafterna går alla genom A. Vid jämvikt är momentsumman med avseende på A noll. Detta betyder att även tyngdkraftens verkningslinje måste gå genom A, d v s tyngdpunkten ligger rakt under A.

Tyngdpunktens koordinater fås som:

$$\bar{x} = \frac{2m \cdot \frac{3a}{2} + 5m \cdot \frac{a}{2}}{7m} = \frac{11}{14}a,$$

$$\bar{y} = \frac{m \cdot \frac{5a}{2} + 2m \cdot \frac{3a}{2} + 4m \cdot \frac{a}{2}}{7m} = \frac{15}{14}a.$$

Därmed kan linkrafterna uttryckas på vektorform:

$$\mathbf{S}_1 = S_1 e_{BA} = S_1 \frac{\overrightarrow{BA}}{|\overrightarrow{BA}|}, \quad \mathbf{S}_2 = S_2 e_{CA} = S_2 \frac{\overrightarrow{CA}}{|\overrightarrow{CA}|}, \quad \mathbf{S}_3 = S_3 e_{DA} = S_3 \frac{\overrightarrow{DA}}{|\overrightarrow{DA}|}.$$

Här är

$$\overrightarrow{BA} = \left(\frac{11}{14}a - 2a, \frac{15}{14}a, 3a\right) = \left(-\frac{17}{14}a, \frac{15}{14}a, 3a\right) \Rightarrow |\overrightarrow{BA}| = \dots = \frac{\sqrt{2278}}{14}a,$$

$$\overrightarrow{CA} = \left(\frac{11}{14}a, \frac{15}{14}a, 3a\right) \Rightarrow |\overrightarrow{CA}| = \dots = \frac{\sqrt{2110}}{14}a,$$

$$\overrightarrow{DA} = \left(\frac{11}{14}a, \frac{15}{14}a - 2a, 3a\right) = \left(\frac{11}{14}a, -\frac{13}{14}a, 3a\right) \Rightarrow |\overrightarrow{DA}| = \dots = \frac{\sqrt{2054}}{14}a,$$

Insättning i uttrycken för linkrafterna ger efter förenkling:

$$\mathbf{S}_1 = \frac{S_1}{\sqrt{2278}}(-17, 15, 42), \quad \mathbf{S}_2 = \frac{S_2}{\sqrt{2110}}(11, 15, 42), \quad \mathbf{S}_3 = \frac{S_3}{\sqrt{2054}}(11, -13, 42).$$

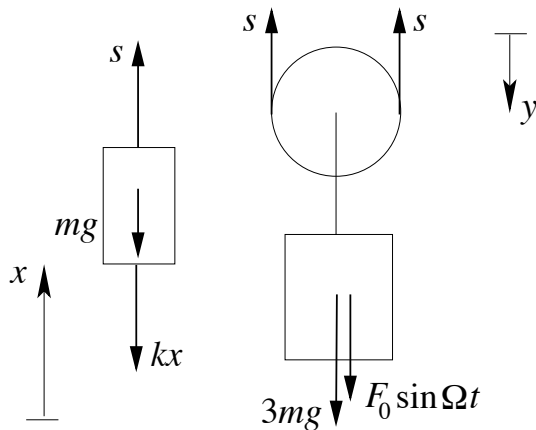
$$\begin{aligned}\Sigma F_x = 0 &\Rightarrow -\frac{17}{\sqrt{2278}}S_1 + \frac{11}{\sqrt{2110}}S_2 + \frac{11}{\sqrt{2054}}S_3 = 0, \\ \Sigma F_y = 0 &\Rightarrow \frac{15}{\sqrt{2278}}S_1 + \frac{15}{\sqrt{2110}}S_2 - \frac{13}{\sqrt{2054}}S_3 = 0, \\ \Sigma F_z = 0 &\Rightarrow \frac{42}{\sqrt{2278}}S_1 + \frac{42}{\sqrt{2110}}S_2 + \frac{42}{\sqrt{2054}}S_3 - 7mg = 0.\end{aligned}$$

Lösning av ekvationssystemet ger efter förenkling:

$$S_1 = \frac{11\sqrt{2278}}{168}mg \approx 3,13mg, \quad S_2 = \frac{\sqrt{2110}}{84}mg \approx 0,57mg, \quad S_3 = \frac{5\sqrt{2054}}{56}mg \approx 4,05mg.$$

Om så önskas kan dessa uttryck sättas in i vektoruttrycken ovan, vilket ger krafterna på vektorform.

7.



Kroppen A:

$$\uparrow S - mg - kx = m\ddot{x}.$$

Kroppen B:

$$\downarrow 3mg + F_0 \sin \Omega t - 2S = 3m\ddot{y}.$$

Kinematiskt samband: $x = 2y \Rightarrow \ddot{y} = \frac{1}{2}\ddot{x}$.
Eliminering av S och \ddot{y} ger en differentialekvation för x :

$$\ddot{x} + \frac{4k}{7m}x = \frac{2F_0}{7m} \sin \Omega t + \frac{2}{7}g.$$

Ansatsen

$$x = A \sin \Omega t + B$$

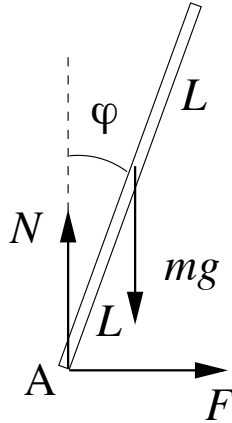
ger efter insättning och identifiering att

$$A = \frac{2F_0}{4k - 7m\Omega^2},$$

vilket är den sökta amplituden, egentligen

$$A = \frac{2F_0}{|4k - 7m\Omega^2|}.$$

8.



Så länge inte stången glider i kontaktpunkten A, roterar den kring en fix axel.

$$\swarrow \quad mg \cos \varphi - N \cos \varphi - F \sin \varphi = m\bar{a}_n = mL\dot{\varphi}^2, \quad (1)$$

$$\searrow \quad mg \sin \varphi - N \sin \varphi + F \cos \varphi = m\bar{a}_s = mL\ddot{\varphi}, \quad (2)$$

$$\widehat{A} \quad mgL \sin \varphi = I_A \ddot{\varphi}. \quad (3)$$

Den enda kraft som uträttar arbete under rörelsen är tyngdkraften, vilket betyder att energin konserveras:

$$mgL = \frac{1}{2}I_A\dot{\varphi}^2 + mgL \cos \varphi. \quad (4)$$

Tröghetsmomentet I_A fås ur formelsamling som

$$I_A = \frac{1}{3}m(2L)^2 = \frac{4}{3}mL^2.$$

Insättning i (3)-(4) ger

$$\ddot{\varphi} = \frac{3g}{4L} \sin \varphi,$$

$$\dot{\varphi}^2 = \frac{3g}{2L}(1 - \cos \varphi).$$

Insättning av uttrycken för $\ddot{\varphi}$ och $\dot{\varphi}^2$ i ekv (1)-(2) ger därefter ett ekvationssystem för F och N som funktioner av φ . Vi vet att då $\varphi = 45^\circ$ börjar stången glida, d v s då är $F = \mu N$, vilket ger ett ekvationssystem med N och μ som obekanta. Lösningen är

$$\mu = \dots = \frac{9 - 6\sqrt{2}}{11 - 6\sqrt{2}} \approx 0,20.$$