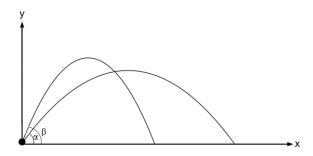
Løsningsforslag eksamen høsten 2023:

Oppgave 1:

Ettersom lyshastigheten er konstant, er tiden t lyser bruker på å forflytte seg $1.0 \, \mathrm{ft} = 0.3048 \, \mathrm{m}$ av størrelsesorden

$$t = \frac{s}{c} = \frac{0.3048 \text{ m}}{3.0 \cdot 10^8 \text{ m/s}} = 1.02 \cdot 10^{-9} \text{ s} = 1.0 \text{ ns}$$

Oppgave 2:



Tiden t hver enkelt kula bruker opp til toppunktet er:

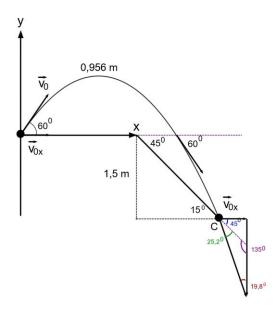
$$v_y = v_0 \sin x - gt = 0 \quad \Rightarrow \quad t = \frac{v_0 \sin x}{g}$$

Ettersom $\sin \beta > \sin \alpha$ vil kula med størst utgangsvinkel bruke lengst tid opp til toppunktet. Den vil dermed også bruke lengst tid innen den lander. Videre gjelder at:

$$v_{topp} = v_{0x} = v_0 \cos x$$

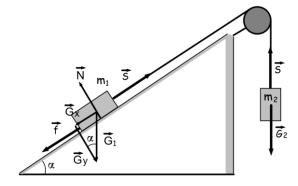
Ettersom $\cos \alpha > \cos \beta$ vil kula med den minste utgangsvinkelen ha den største farta på toppunktet.

Oppgave 3



Fartskomponenten i horisontal retning: $v_{0x}=5.0~\mathrm{m/s}\cdot\cos60^0=2.5~\mathrm{m/s}$. Energiloven: $v_C=\sqrt{v_0^2+2gh}=\sqrt{(5.0~\mathrm{m/s})^2+2\cdot9.81~\mathrm{m/s^2}\cdot1.5~\mathrm{m}}=7.38~\mathrm{m/s}$ Vinkelen mellom \vec{v}_{0x} og \vec{v}_C : $\cos\beta=v_{0x}/v_C=0.34~\Rightarrow~\beta=70.2^0$ Vinkelen mellom \vec{v}_C og det skrå bakkeplanet: $\alpha=\beta-45^0=70.2^0-45^0=25.2^0$ (Noen andre vinkler er også satt i inn figuren med hensyn på alternative løsninger).

Oppgave 4: Newtons 2.lov

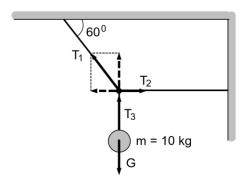


Newtons 1.lov i forhold til loddenes bevegelse:

$$\sum F = G_2 - f - G_x = m_2 g - \mu_s m_1 g \cos \alpha - m_1 g \sin \alpha = 0$$

$$\Rightarrow m_2 = \frac{m_1 g(\mu_s \cos \alpha + \sin \alpha)}{g} = m_1(\mu_s \cos \alpha + \sin \alpha)$$

Oppgave 5: Newtons 1.lov:

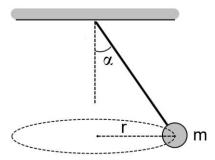


Basert på kraft-diagrammet i figuren:

$$T_3 = G = mg = 10 \text{ kg} \cdot 9,81 \text{ m/s}^2 = 98 \text{ N}$$

 $\tan 60^0 = \frac{T_3}{T_2} \Rightarrow T_2 = \frac{T_3}{\tan 60^0} = \frac{98,1 \text{ N}}{\tan 60^0} = 56,6 \text{ N} \approx 57 \text{ N}$
 $\sin 60^0 = \frac{T_3}{T_1} \Rightarrow T_1 = \frac{T_3}{\sin 60^0} = \frac{98,1 \text{ N}}{\sin 60^0} = 113 \text{ N}$

Oppgave 6 Horisontal sirkelbevegelse (sentripetalkraft)



Kula henger i ro i y-retningen. Newtons 1.lov i denne retningen gir:

$$\sum F_y = 0 \implies G - S_y = 0 \implies S_y = G = mg$$

I xretningen virker sentripetalkrafta, og ifølge Newtons 2.lov er denne gitt ved:

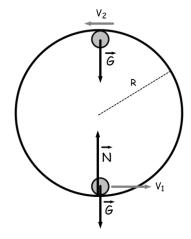
$$\sum F_x = S_x = S_y \tan \alpha = ma_x = m \frac{v^2}{r}$$

Basert på denne siste ligningen er utslagsvinkelen α gitt ved:

$$\tan \alpha = \frac{m v^2}{r \cdot S_y} = \frac{m v^2}{r \cdot mg} = \frac{v^2}{rg} \quad \Rightarrow \quad \alpha = \tan^{-1} \left(\frac{v^2}{rg}\right)$$

Alternativt kan en dimensjonsanalyse av vinkeluttrykket gjennomføres for å identifisere det korrekte alternativet siden dette uttrykket skal være dimensjonsløst.

Oppgave 7 Vertikal sirkelbevegelse



Farta på toppen av loopen:

$$G = \frac{mv_2^2}{R} = mg \implies v_2 = \sqrt{gR}$$

Farta på bunnen av loopen:

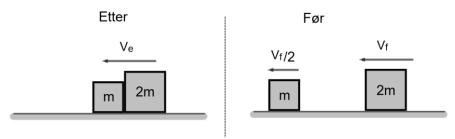
$$\frac{1}{2}mv_1^2 = \frac{1}{2}mv_2^2 + mg(2R)$$

$$\Rightarrow \qquad \qquad \mathbf{v_1} = \sqrt{\mathbf{v_2^2 + 4}gR} = \sqrt{5gR}$$

Ifølge Newtons 2.lov relatert til bunnen av loopen:

$$N - G = \frac{mv_1^2}{R} \implies N = \frac{mv_1^2}{R} + G = \frac{m}{R}(v_1^2 + v_2^2) = \frac{m}{R}(5gR + gR) = 6gR = 6G$$

Oppgave 8 Støtprosess



Støtet er fullstendig uelastisk. Bevaring av massefarten innebærer ut fra dette at:

$$m\left(\frac{1}{2}v_f\right) + 2mv_f = (m+2m)v_e$$

$$\downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad$$

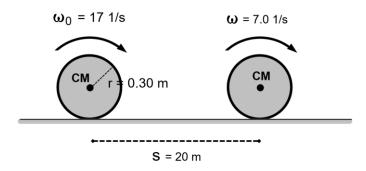
 ${
m Med}\,{
m v}_e=2,0\,{
m m/s}$ gir dette at klossen med masse 2m har hastighet ${
m v}_f=2,4\,{
m m/s}$ før støtet og klossen med masse m har hastighet ${
m v}_f/2=1,2\,{
m m/s}$ før støtet.

Oppgave 9 Enheter

Rotasjonsfarta til propellen i enheter av «1/s» er:

$$1900 \text{ rpm} = \frac{1900 \cdot 2\pi}{60} \text{ 1/s} = 199 \text{ 1/s}$$

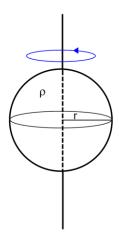
Oppgave 10 Bevegelsesligningene for konstant vinkelakselerasjon



Akselerasjonen til legemets massemiddelpunkt:

$$\omega^{2} - \omega_{0}^{2} = 2\alpha\theta = 2\left(\frac{a_{CM}}{r}\right)\left(\frac{s}{r}\right) = \frac{2a_{CM}s}{r^{2}}$$

$$\Rightarrow \qquad a_{CM} = \frac{(\omega^{2} - \omega_{0}^{2}) \cdot r^{2}}{2s} = \frac{((7.0 \text{ 1/s})^{2} - (17 \text{ 1/s})^{2}) \cdot (0.30 \text{ m})^{2}}{2 \cdot 20 \text{ m}} = -0.54 \text{ m/s}^{2}$$



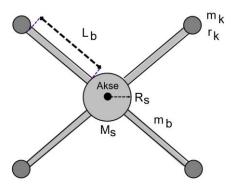
Massen til kula:

$$M = \rho \cdot V = \frac{4\pi r^3 \cdot \rho}{3} = \frac{4\pi \cdot (0,025 \text{ m})^3 \cdot 7874 \text{ kg/m}^3}{3} = 0,515 \text{ kg}$$

Kulas treghetsmoment om rotasjonsaksen gjennom CM i sentrum blir dermed:

$$I = \frac{2}{5}Mr^2 = \frac{2}{5} \cdot 0,515 \text{ kg} \cdot (0,025 \text{ m})^2 = 1,3 \cdot 10^{-4} \text{ kgm}^2$$

Oppgave 12



Treghetsmomentet til de fire kulene finnes fra Steiners sats:

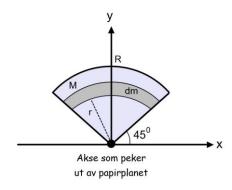
$$\begin{split} I_{kuler} &= 4(m_k d_k^2 + I_{CM,kule}) = 4\left(m_k (R_S + l_b + r_k)^2 + \frac{2}{5} m_k r_k^2\right) \\ &= 4 \cdot \left(0,0050 \text{ kg} \cdot (0,030 \text{ m} + 0,20 \text{ m} + 0,0050 \text{ m})^2 + \frac{2}{5} \cdot 0,0050 \text{ kg} \cdot (0,0050 \text{ m})^2\right) \\ &= 1,11 \cdot 10^{-3} \text{ kgm}^2 \end{split}$$

 ${
m der}\ d_{kule}$ er avstanden fra aksen til kulas massemiddelpunkt (CM). Tilsvarende er treghetsmoment til den massive sylinderen i midten gitt ved:

$$I_{sylinder} = \frac{1}{2} M_s R_s^2 = \frac{1}{2} \cdot 0,050 \text{ kg} \cdot (0,030 \text{ m})^2 = 2,25 \cdot 10^{-5} \text{ kgm}^2$$

Forholdet mellom treghetsmomentene til de fire kulene sammenlignet med treghetsmomentet til sylinderen blir dermed:

$$\frac{I_{kuler}}{I_{sylinder}} = \frac{1,10 \cdot 10^{-3} \text{ kgm}^2}{2,25 \cdot 10^{-5} \text{ kgm}^2} = 49$$



Sidekanten på høyreside av sirkelsektoren danner vinkelen 45^{0} med x-aksen. Ettersom sektoren er symmetrisk om y-aksen er vinkelen mellom de to sidekantene inne i sektoren 90^{0} . Dette tilsvarer en fjerdedel av en hel sirkel. Med polare koordinater og jevn massefordeling gjelder dermed at:

Massetettheten:

$$\sigma = \frac{M}{A} = \frac{M}{\frac{1}{4}\pi R^2} = \frac{4M}{\pi R^2} = \frac{dm}{dA}$$

Videre er:

$$dA = \frac{2\pi r}{4} \cdot dr = \frac{\pi r}{2} \cdot dr$$

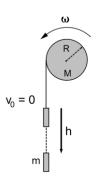
Masselementet dm:

$$dm = \sigma \, dA = \frac{2M}{R^2} \, r dr$$

Treghetsmomentet:

$$I = \int r^2 dm = \frac{2M}{R^2} \int_{0}^{R} r^3 dr = \frac{1}{2} MR^2$$

Oppgave 14



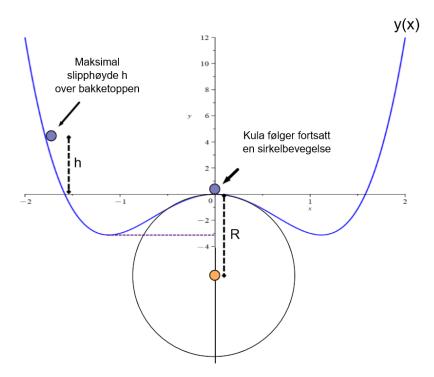
Energiloven gir at:

$$mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2}MR^2\right)\left(\frac{v}{R}\right)^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{4}Mv^2 = v^2\left(\frac{m}{2} + \frac{M}{4}\right)$$

Loddets fart etter å ha falt en høyde h:

$$v = \sqrt{\frac{mgh}{\frac{m}{2} + \frac{M}{4}}} = \sqrt{\frac{2mgh}{m + \frac{M}{2}}}$$

Oppgave 15 (Labbrelatert oppgave)



Den massive kulas hastighet på bakketoppen finner vi ved å bruke energiloven:

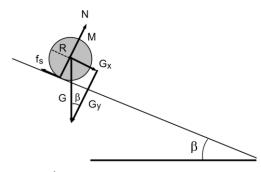
$$mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}(\frac{2}{5}mr^2)(\frac{v}{r})^2 = \frac{7}{10}mv^2 \implies v^2 = \frac{10}{7}gh$$

På bakketoppen følger kula en vertikal sirkelbevegelse hvor den erfarer en sentripetalkraft inn mot sirkelens sentrum. Dersom den akkurat mister kontakten med underlaget, er normalkrafta N=0. Dermed gjelder at:

$$G = \frac{mv^2}{R} \quad \Rightarrow \quad G = \frac{v^2}{R}$$

Innsatt i uttrykket for \mathbf{v}^2 over gir dette at forholdet mellom den maksimale slipphøyden h og bakketoppens krumningsradius R er:

$$v^2 = \frac{10}{7} \left(\frac{v^2}{R} \right) h \quad \Rightarrow \quad h = \frac{7}{10} R$$



Newtons 2.lov samt kraftmomentet gir:

$$\sum F_x = G_x - f_s = Ma_{CM} \quad \Rightarrow \quad f_s = Mg \sin \beta - Ma_{CM}$$

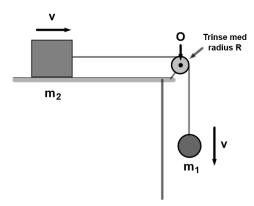
$$\Sigma \tau = R \cdot f_S = I \cdot \frac{a_{CM}}{R} = cMR \cdot a_{CM} \implies a_{CM} = \frac{f_S}{cM}$$

Friksjonskrafta f_s er dermed gitt ved:

$$f_s = Mg \sin \beta - \frac{f_s}{c} \implies f_s \left(\frac{c+1}{c}\right) = Mg \sin \beta$$

$$f_s = \frac{c \cdot Mg \sin \beta}{c + 1}$$

Oppgave 17



Systemets totale dreieimpuls om aksen «O» er summen av de individuelle dreieimpulsene til henholdsvis de to massene i tillegg til trinsa. Arma fra «O» ut til snora er trinseradien R. For de to legemene er:

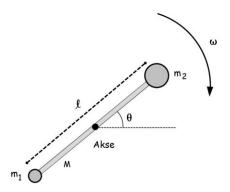
$$L_{m_1,m_2} = m_1 vR + m_2 vR$$

Trinsa spinner om «O» som gir:

$$L_{tr} = I\omega = I \cdot \frac{\mathbf{v}}{R}$$

Systemets totale dreieimpuls er dermed:

$$L_{tot} = L_{m_1, m_2} + L_{tr} = m_1 vR + m_2 vR + I \cdot \frac{v}{R} = v \left((m_1 + m_2)R + \frac{I}{R} \right)$$



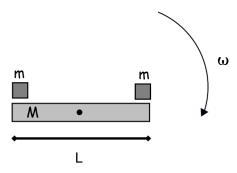
Det sammensatte legemets treghetsmoment ${\it I}$ om rotasjonsaksen er:

$$I = \frac{1}{12}Ml^2 + m_1\left(\frac{l}{2}\right)^2 + m_2\left(\frac{l}{2}\right)^2 = \frac{l^2}{4}\left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2\right)$$

Legemets dreieimpuls om den samme rotasjonsaksen er dermed:

$$L = I\omega = \frac{l^2}{4} \left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2 \right) \omega$$

Oppgave 19



Vi tar utgangspunkt i at stavens lengde er L. Da er stavens treghetsmoment med rotasjonsakse midt på staven gitt ved:

$$I_{st} = \frac{1}{12}ML^2$$

Treghetsmomentet etter at loddene er plassert på endene:

$$I_{tot} = I_{st} + 2I_{lodd} = \frac{1}{12}ML^2 + 2m\left(\frac{L}{2}\right)^2$$

Bevaring av dreieimpulsen gir dermed:

Bølgefunksjonen er gitt ved:

$$y(x,t) = (0.750 \text{ cm}) \sin (\pi [(0.400 \text{ cm}^{-1})x + (250 \text{ 1/s})t])$$

Bølgelengden λ til denne harmoniske bølgen finner fra bølgetallet k:

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} \implies \lambda = \frac{2\pi}{k} = \frac{2\pi}{0.400\pi \text{ cm}^{-1}} = 5.0 \text{ cm}$$

Oppgave 21

Bølga forplanter seg med konstant fart

$$L = \mathbf{v} \cdot T$$

Tiden *T* som bølga da bruker over strengen er gitt ved:

$$v = \sqrt{\frac{F}{\mu}} \implies \frac{L}{T} = \sqrt{\frac{F}{\mu}} \implies T = L \cdot \sqrt{\frac{\mu}{F}}$$

Strammekrafta F_2 når $T_2=6.0~{\rm s}$ kan vi da finne på følgende måte:

$$\frac{T_1}{T_2} = \left(L \cdot \sqrt{\frac{\mu}{F_1}}\right) \cdot \left(\frac{1}{L} \cdot \sqrt{\frac{F_2}{\mu}}\right) = \sqrt{\frac{F_2}{F_1}} \quad \Rightarrow \quad F_2 = F_1 \cdot \left(\frac{T_1}{T_2}\right)^2 = F_1 \cdot \left(\frac{2.0 \text{ s}}{6.0 \text{ s}}\right)^2 = \frac{1}{9}F_1$$

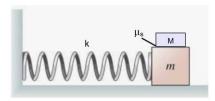
Oppgave 22

Frekvensen f med hensyn på de to ulike massene er gitt ved:

$$f_1 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m_1}}$$
 og $f_2 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{2m_1}}$

Frekvensen f_2 blir dermed:

$$\frac{f_2}{f_1} = \sqrt{\frac{k}{2m_1}} \cdot \sqrt{\frac{m_1}{k}} = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \Rightarrow \quad f_2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot f_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot 2.3 \text{ Hz} = 1,6 \text{ Hz}$$



Newtons 2.lov for dette systemet er gitt ved:

$$\sum F = -kA = (m+M) a \Rightarrow a = -\frac{kA}{m+M}$$

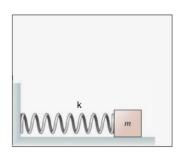
der A er svingningens amplitude. Dersom den øverste klossen ikke faller av, vil den øverste klossen erfare den samme akselerasjonen a. Med andre ord:

$$\mu_s Mg = Ma_{maks} \quad \Rightarrow \quad a_{maks} = -\frac{kA}{m+M} = -\mu_s g$$

$$|A| = \left(\frac{m+M}{k}\right) \, \mu_{S} g$$

Absoluttverdien handler om valget av positiv retning for utslaget og at dette utslaget både kan være positivt og negativt i forhold til denne positive retningen. Det vil si: Fjæra strekkes ut, eller klemmes sammen.

Oppgave 24



Amplituden til en svakt dempet svingning som funksjon av tiden er gitt ved

$$A(t) = A_0 e^{-\frac{b}{2m}t}$$

Her er A_0 amplituden ved tiden t=0, b er dempningskoeffisienten og m er massen til det svingende legemet. Amplituden etter t=5,0 s er:

$$A(5.0 \text{ s}) = 0.40 \text{ m} \cdot e^{-\frac{0.10 \text{ kg/s}}{2 \cdot 0.50 \text{ kg}} \cdot 5.0 \text{ s}} = 0.24 \text{ m}$$

Oppgave 25

Kvasifrekvensen til den dempede svingningen er gitt ved

$$\mu = \frac{\sqrt{4mk - b^2}}{2m}$$

Ei gitt væske innebærer en konstant dempningskoeffisient b, som i sin tur innebærer at loddets svingefrekvens μ også forblir uendret.

Bølgehastigheten langs snora er gitt ved formelen:

$$v = \sqrt{\frac{F}{\mu}}$$

der F er strekkrafta fra loddet på snora og μ er snoras lineære massetetthet. Tiden det tar for ei bølge å forplante seg langs snorlengden L er da:

$$T = \frac{L}{V} = L \cdot \sqrt{\frac{\mu}{F}}$$

Loddet strammer opp snora med sin egen tyngdekraft som er oppgitt til å være:

$$F = G \frac{mM}{R^2} \quad \Rightarrow \quad T = L \cdot \sqrt{\frac{\mu}{G \frac{mM}{R^2}}} = L \cdot \sqrt{\frac{\mu R^2}{G mM}}$$

Denne siste ligningen løses med hensyn på planetens masse M som gir:

$$\left(\frac{T}{L}\right)^2 = \frac{\mu R^2}{G \ mM} \quad \Rightarrow \quad M = \frac{\mu R^2 L^2}{G \ mT^2} = 3.2 \cdot 10^{26} \text{ kg}$$

Oppgave 27

Den stående bølgen er gitt ved bølgefunksjonen

$$y(x,t) = A_0 \sin\left(kx + \frac{\pi}{2}\right) \cos(\omega t)$$

 $\det A_0$ angir amplituden, k angir bølgetallet og ω angir svingefrekvensen. I posisjonen x=0 gir denne bølgefunksjonen et utslag gitt ved

$$A_0 \sin\left(k \cdot 0 + \frac{\pi}{2}\right) = A_0 \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) = A_0$$

Dette representerer en antinode. Dette handler om hvor vi plasserer origoet vårt i den matematiske beskrivelsen av den stående bølgen, og ikke hvor generatoren som produserer den stående bølgen befinner seg.

Oppgave 28

Intensiteten til bølgen er gitt ved:

$$I = \frac{P}{A} = \frac{10 \text{ W}}{4\pi \cdot (5.0 \text{ m})^2} = 3.18 \cdot 10^{-2} \text{ W/m}^2$$

I desibel tilsvarer dette:

$$I[dB] = \beta = 10 \log_{10} \left(\frac{I}{I_0} \right) = 10 \log_{10} \left(\frac{3.18 \cdot 10^{-2} \text{ W/m}^2}{1.0 \cdot 10^{-12} \text{ W/m}^2} \right) = 105 \text{ dB}$$

Intensiteten i hver enkelt av de to posisjonene er gitt ved henholdsvis:

$$I_1 = \frac{P}{4\pi r_1^2} = 95 \text{dB}$$
 og $I_2 = \frac{P}{4\pi r_2^2}$

Intensiteten β_2 i posisjon r_2 kan vi ut fra dette finne på følgende måte:

$$\Delta\beta = \beta_2 - \beta_1 = 10 \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_0}\right) - 10 \log_{10} \left(\frac{I_1}{I_0}\right)$$

$$= 10 \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_0} \cdot \frac{I_0}{I_1}\right) = 10 \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_1}\right)$$

$$= 10 \log_{10} \left(\frac{P}{4\pi r_2^2} \cdot \frac{4\pi r_1^2}{P}\right) = 10 \log_{10} \left(\frac{r_1}{r_2}\right)^2 = 20 \log_{10} \left(\frac{r_1}{r_2}\right)$$

$$= 20 \log \left(\frac{6.0 \text{ m}}{60 \text{ m}}\right) = -20 \text{ dB}$$

Med en intensitet på $\beta_1=95~\mathrm{dB}$ i en avstand $r_1=6.0~\mathrm{m}$ er det en tilsvarende intensitet $\beta_2=\beta_1-\Delta\beta=(95-20)\mathrm{dB}=75~\mathrm{dB}$ i en avstand $r_2=60~\mathrm{m}$.

Oppgave 30



I et rør som er lukket i den ene enden og åpent i den andre enden er grunntonen representert av en stående bølge med node i den lukkede enden og den første antinoden i den åpne enden. Dermed må rørets lengde L i dette tilfellet tilsvare en fjerdedels bølgelengde λ . Den tilhørende resonansfrekvensen f_1 for grunntonen er oppgitt til å være:

$$f_1 = \frac{\mathbf{v}}{\lambda} = \frac{\mathbf{v}}{4L} = 175 \text{ Hz}$$

De påfølgende harmoniske frekvensene i denne klarinetten er videre gitt ved:

$$f_n = n \frac{V}{4L}$$
; $n = 1,3,5,7,...$

Den andre harmoniske frekvensen (n = 3):

$$f_2 = 3 \cdot \frac{343 \text{ m/s}}{4 \cdot 0.49 \text{ m}} = 525 \text{ Hz} > 350 \text{ Hz}$$

Dette angir at frekvensen 350 Hz ikke er en resonansfrekvens for denne klarinetten.

I et åpent rør er det en antinode i begge ender. Det vil si: grunntonen er da representert av en stående bølge med bølgelengde lik halvparten av rørets lengde L . Dette innebærer at for den tredje laveste grunntonen (n=3) gjelder at

$$L = 3 \cdot \frac{\lambda_3}{2} = \frac{3}{2} \cdot \frac{\text{v}}{f_3} = 1.5 \cdot \frac{343 \text{ m/s}}{4080 \text{ Hz}} = 0.126 \text{ m} = 126 \text{ mm}$$

Oppgave 32

På grunn av Doppler-effekten vil vi måle en frekvens på

$$f = \left(1 + \frac{v_o}{v}\right) f_0 = \left(1 + \frac{50 \text{ m/s}}{343 \text{ m/s}}\right) \cdot 400 \text{ Hz} = 458 \text{ Hz}$$