

Løsningsforslag til øving 13

Oppgave 1

a) Vinkelfrekvensen er (antar matematisk pendel, men det spiller ingen rolle, det er bare avhengigheten av g som teller her) $\omega = \sqrt{g/L}$, så perioden er $T = 2\pi\sqrt{L/g}$. Ved høyde h over havet er tyngdens akselerasjon

$$g(h) = GM/(R + h)^2.$$

Dermed:

$$T(h) = T(0)(1 + h/R).$$

b) Med $h = 630$ m og $R = 6378000$ m blir relativ forsinkelse lik $h/R = 3.14 \cdot 10^{-5}$, dvs absolutt forsinkelse ca 1 minutt.

Oppgave 2

Ved uniform sirkelbevegelse er akselerasjonen ren sentripetalakselerasjon v^2/r , og eneste kraften som virker er gravitasjonskraften $G \cdot Mm/r^2$. N2 gir

$$\Sigma F = m \frac{v^2}{r} \Rightarrow G \cdot \frac{Mm}{r^2} = m \frac{v^2}{r} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{GM}{r}}$$

Radien r er avstanden fra jordsentrum, som ved starten A og ved slutten B er lik henholdsvis

$$\begin{aligned} r_A &= R + h_A = 6378 \text{ km} + 8000 \text{ km} = 14378 \text{ km} \\ r_B &= R + h_B = 6378 \text{ km} + 650 \text{ km} = 7028 \text{ km}. \end{aligned}$$

Får ofte bruk for og beregner derfor: $GM = 6.6742 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3/(\text{kg s}^2) \cdot 5.974 \cdot 10^{24} \text{ kg} = 3.9870 \cdot 10^{14} \text{ m}^3/\text{s}^2$.

a) Endring i hastighet:

For den videre regning kan det være lurt å beregne hastighetene v_A og v_B separat og ikke bare differansen:

$$\left. \begin{aligned} v_A &= \sqrt{\frac{GM}{r_A}} = \sqrt{\frac{3.9870 \cdot 10^{14} \text{ m}^3/\text{s}^2}{14378 \cdot 10^3 \text{ m}}} = 5265.9 \text{ m/s} \\ v_B &= \sqrt{\frac{GM}{r_B}} = \sqrt{\frac{3.9870 \cdot 10^{14} \text{ m}^3/\text{s}^2}{7028 \cdot 10^3 \text{ m}}} = 7531.9 \text{ m/s} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \underline{\Delta v = v_B - v_A = +2266 \text{ m/s}}.$$

Hastigheten øker altså.

b) Endring i kinetisk energi:

$$\left. \begin{aligned} K_A &= \frac{1}{2}mv_A^2 = \frac{1}{2}m \frac{GM}{r_A} = 6.9325 \cdot 10^{10} \text{ J} \\ K_B &= \frac{1}{2}mv_B^2 = \frac{1}{2}m \frac{GM}{r_B} = 14.183 \cdot 10^{10} \text{ J} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \underline{\Delta K = K_B - K_A = +7.254 \cdot 10^{10} \text{ J}}.$$

c) Endring i potensiell energi:

$$\left. \begin{aligned} U_A &= -m \frac{GM}{r_A} = -2 \cdot K_A = -13.865 \cdot 10^{10} \text{ J} \\ U_B &= -m \frac{GM}{r_B} = -2 \cdot K_B = -28.366 \cdot 10^{10} \text{ J} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \underline{\Delta U = U_B - U_A = -2 \cdot \Delta K = -14.50 \cdot 10^{10} \text{ J} .}$$

Potensiell energi (relativt ∞) har alltid dobbelt verdi av kinetisk energi. Dette gjelder for alle sirkulære baner i gravitasjonsfelt. Når banen er elliptisk, varierer kinetisk og potensiell energi under omløpet.

d) Endring i totalenergi:

$$\Delta E = \Delta K + \Delta U = \Delta K - 2 \cdot \Delta K = -\Delta K = \underline{-7.254 \cdot 10^{10} \text{ J} .}$$

Eller med mer regnearbeid:

$$\begin{aligned} E_A &= K_A + U_A = -\frac{1}{2} m \frac{GM}{r_A} = -6.9325 \cdot 10^{10} \text{ J} , \\ E_B &= K_B + U_B = -\frac{1}{2} m \frac{GM}{r_B} = -14.183 \cdot 10^{10} \text{ J} . \\ \Delta E &= E_B - E_A = -\frac{1}{2} m GM \left(\frac{1}{r_B} - \frac{1}{r_A} \right) = \underline{-7.254 \cdot 10^{10} \text{ J} .} \end{aligned}$$

En stor porsjon potensiell energi er tapt, halvparten av tapet er overført til kinetisk energi, resten friksjonsarbeid.

Oppgave 3

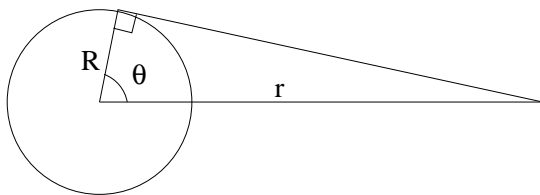
a) Gravitasjonskraften må være lik sentripetalkraften ved omløpstid $T = 24 \text{ h} = 24 \cdot 3600 \text{ s} = 86400 \text{ s}$:

$$\begin{aligned} \Sigma F = ma = m\omega^2 r &\Rightarrow G \frac{mM}{r^2} = m \left(\frac{2\pi}{T} \right)^2 r \\ r = \left(GM \cdot \frac{T^2}{(2\pi)^2} \right)^{1/3} &= \left(6.6742 \cdot 10^{-11} \frac{\text{Nm}^2}{\text{kg}^2} \cdot 5.9742 \cdot 10^{24} \text{ kg} \cdot \frac{(86400 \text{ s})^2}{(2\pi)^2} \right)^{1/3} = 42246 \text{ km} , \end{aligned}$$

som er snaut 7 jordradier. Høyden over jordoverflaten er da

$$h = r - R = 42246 \text{ km} - 6378 \text{ km} = \underline{35868 \text{ km} .}$$

b)

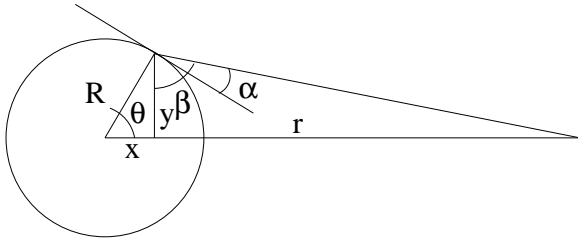


$$\cos \theta = R/r = 6378.1/42246 = 0.15098$$

$$\theta = 81.32^\circ = \underline{81^\circ 19' .}$$

$81^\circ 19'$ er like nord for nordspissen av Svalbard, så hele den befolkede verden vil ha geostasjonære satellitter tilgjengelig, med mindre et fjell skjuler sikten mot sør.

c)



I figuren er $x = R \cos \theta$ og $y = R \sin \theta$. La $\beta = \theta + \alpha$ være vinkelen mellom den vertikale linjen y på figuren og siktlinja til satellitten. Trondheims breddegrad er $\theta = 63^\circ 26' = 63.43^\circ$. Da er

$$\begin{aligned} \tan \beta &= \frac{r-x}{y} = \frac{r/R - \cos \theta}{\sin \theta} \\ &= \frac{42246/6378.1 - \cos 63.43^\circ}{\sin 63.43^\circ} = 6.906, \end{aligned}$$

slik at $\beta = 81.76^\circ$. Da er den søkte vinkelen over horisonten

$$\alpha = \beta - \theta = 81.76^\circ - 63.43^\circ = 18.33^\circ = \underline{18^\circ 20'}.$$

Oppgave 4

Med $m = 1$ er $p = \dot{x}$. For tilfellet underkritisk demping, $\gamma < \omega_0$:

$$p = Ae^{-\gamma t} (-\gamma \sin \omega t + \omega \cos \omega t).$$

For tilfellet overkritisk demping, $\gamma > \omega_0$:

$$p = Ae^{-\gamma t} (-\gamma \cosh at + \alpha \sinh at).$$

Figuren nedenfor viser (x, p) -kurver for udempet oscillator (til venstre, $A = 1$ og $A = 0.5$), underkritisk dempet oscillator (i midten, $\gamma = 0.15$, $\omega = 1$; $A = 1$ (ytterst) og $A = 0.5$ (innerst)) og overkritisk dempet oscillator (til høyre, $\gamma = 1$, $\alpha = 0.2$, $A = 1$):

