

## Uitwerking<sup>1</sup> Mechanica 2 (NS-350b) 13 november 2003

### Opgave 1

a)  $\frac{1}{2}mv_0^2 = mgL_0$  zodat  $v_0 = \sqrt{2gL_0}$ .

$$\begin{aligned} m(-\ddot{y}) &= mg - k(-y) \\ \ddot{y} &= -y - \frac{k}{m}y = -\omega^2(y + \frac{g}{\omega^2}) \text{ met } \frac{g}{\omega^2} = \frac{mg}{k} = \eta L_0. \\ \ddot{z} &= -\omega^2(z - \eta L_0 + \eta L_0) = -\omega^2 z. \end{aligned}$$

b)  $\dot{z} = -A\omega \cos(\omega t - \alpha)$

$$\ddot{z} = +A\omega^2 \sin(\omega t - \alpha) = -\omega^2 z$$

$$z(0) = A \sin \alpha, \text{ maar ook } z(0) = \eta L_0 + y(0) = \eta L_0$$

$$\dot{z}(0) = -A\omega \cos \alpha, \text{ maar ook } \dot{z}(0) = \dot{y}(0) = -v_0$$

zodat

$$\tan \alpha = (-\omega) \frac{\eta L_0}{-v_0} = \eta \frac{\omega L_0}{v_0} = \eta \frac{L_0 \sqrt{\frac{k}{m}}}{\sqrt{2gL_0}} = \eta \frac{L_0 \sqrt{\frac{1}{\eta} \frac{g}{L_0}}}{\sqrt{2gL_0}} = \eta \sqrt{\frac{1}{2}\eta} = \sqrt{\frac{1}{2}\eta}$$

$$\begin{aligned} A^2 &= A^2 \sin^2 \alpha + A^2 \cos^2 \alpha = \eta^2 L_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2} = \eta^2 L_0^2 + \frac{2gL_0}{\frac{k}{m}} = \eta^2 L_0^2 + \frac{2mg}{k} L_0 \\ &= \eta^2 L_0^2 + 2\eta L_0^2 = L_0^2 \eta (\eta + 2), \text{ zodat } A = L_0 \sqrt{\eta(\eta + 2)}. \end{aligned}$$

c)

$$\begin{aligned} v_{\max} = \dot{y}_{\max} = \dot{z}_{\max} = A\omega &= L_0 \sqrt{\eta(\eta + 2)} \sqrt{\frac{k}{m}} = L_0 \sqrt{\eta(\eta + 2)} \sqrt{\frac{1}{\eta} \frac{g}{L_0}} \\ &= \sqrt{\eta + 2} \sqrt{gL_0} = \sqrt{\eta + 2} \frac{v_0}{\sqrt{2}} = v_0 \sqrt{1 + \frac{1}{2}\eta}. \\ a_{\max} = \ddot{y}_{\max} = \ddot{z}_{\max} = A\omega^2 &= L_0 \sqrt{\eta(\eta + 2)} \frac{k}{m} = L_0 \sqrt{\eta(\eta + 2)} \frac{1}{\eta} \frac{g}{L_0} = g \sqrt{1 + \frac{2}{\eta}} \end{aligned}$$

d)

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}m\dot{y}^2 + mgy + \frac{1}{2}ky^2 &= \text{constant} \\ m\dot{y}\ddot{y} + mg\dot{y} + ky\dot{y} &= 0 \\ \ddot{y} + g + \frac{k}{m}\dot{y} &= 0, \text{ oké} \\ \text{constant} &= \frac{1}{2}mv_0^2 = mgL_0 \text{ (bijv. voor } y = 0) \end{aligned}$$

e)  $y = -\eta L_0$  of  $z = 0$

---

<sup>1</sup>Deze uitwerkingen zijn met de grootste zorg gemaakt. In geval van fouten kan de  $\mathcal{TBC}$  niet verantwoordelijk worden gesteld, maar wordt zij wel graag op de hoogte gesteld: [tbc@a-eskwadmaat.nl](mailto:tbc@a-eskwadmaat.nl)

## Opgave 2

- a) Impulsmomentbehoud:  $mv_p^2 r_p = mv_a r_a$  met  $m =$  massa satelliet.

$$\text{Energiebehoud: } \frac{1}{2}mv_p^2 - \frac{GMm}{r_p} = \frac{1}{2}mv_a^2 - \frac{GMm}{r_a}, v_p = v_a \frac{r_a}{r_p}$$

$$\frac{1}{2}v_a^2 \frac{r_a^2}{r_p^2} - \frac{GM}{r_p} = \frac{1}{2}v_a^2 - \frac{GM}{r_a}$$

$$\frac{1}{2}v_a^2 \frac{(r_a+r_p)(r_a-r_p)}{r_p^2} = GM \frac{r_a-r_p}{r_a r_p} \text{ zodat}$$

$$v_a = \sqrt{\frac{2GM}{(r_a+r_p)}} \frac{r_p}{r_a} = v_0 \sqrt{\frac{r_p}{r_a}} \text{ en } v_p = v_0 \sqrt{\frac{r_a}{r_p}}, \text{ zodat } v_p v_a = v_0^2.$$

- b)  $\frac{1}{2}mv_{pe}^2 = \frac{GMm}{r_p}$ , dus  $v_{pe} = \sqrt{\frac{2GM}{r_p}} = v_0 \sqrt{\frac{r_a+r_p}{r_p}} = v_0 \sqrt{1+\eta}$ , terwijl  $v_p = v_0 \sqrt{\eta}$   
 Analoog  $v_{ae} = v_0 \sqrt{\frac{r_a+r_p}{r_a}} = v_0 \sqrt{1+\frac{1}{\eta}}$ , terwijl  $v_a = v_0 \sqrt{\frac{1}{\eta}}$

$$\frac{v_{ae} - v_a}{v_{pe} - v_p} = \frac{\sqrt{1+\frac{1}{\eta}} - \sqrt{\frac{1}{\eta}}}{\sqrt{1+\eta} - \sqrt{\eta}} = \frac{\sqrt{1+\eta} + \sqrt{\eta}}{\sqrt{1+\frac{1}{\eta}} + \sqrt{\frac{1}{\eta}}} = \frac{\sqrt{\eta(\eta+1)} + \eta}{\sqrt{(\eta+1)} + 1} > 1, \text{ aangezien } \eta > 1$$

(Voor  $\eta = 1$  is de verhouding 1, zoals behoort voor een cirkelbaan.)

Voor ontsnappen uit het perigeum is dus de *minste impulsverandering* nodig.

- c)  $v_{ae}^2 - v_a^2 = v_0^2(1 + \frac{1}{\eta}) - v_0^2 \frac{1}{\eta} = v_0^2$   
 $v_{pe}^2 - v_p^2 = v_0^2(1 + \eta) - v_0^2 \eta = v_0^2$   
 $\frac{1}{2}mv_{ae}^2 - \frac{1}{2}mv_a^2 = \frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}mv_{pe}^2 - \frac{1}{2}mv_p^2$ , is ook direct op te merken.

## Opgave 3

- a) Centrifugaalkracht  $m\omega^2 r \hat{r}$   
 Corioliskracht:  $-2m\omega \dot{r} \hat{\theta}$   
 Reactiekracht:  $(mg \cos \theta + 2m\omega \dot{r}) \hat{\theta}$

- b)  $m\ddot{r} = m\omega^2 r - mg \sin \theta$   
 $\ddot{r} - \omega^2 r = -g \sin \theta = -g \sin \omega t$

- c)

$$r = Ae^{\omega t} + Be^{-\omega t} + \frac{g}{2\omega^2} \sin \omega t \quad \rightarrow r_0 = A + B$$

$$\dot{r} = A\omega e^{\omega t} - B\omega e^{-\omega t} + \frac{g}{2\omega} \cos \omega t \quad \rightarrow v_0 = A\omega - B\omega + \frac{g}{2\omega}$$

$$\ddot{r} = A\omega^2 e^{\omega t} + B\omega^2 e^{-\omega t} - \frac{1}{2}g \sin \omega t$$

zodat  $\ddot{r} - \omega^2 r = -\frac{1}{2}g \sin \omega t - \frac{g}{2} \sin \omega t = -g \sin \omega t$ , oké.

Uit  $r_0$  en  $v_0$  volgt:

$$A = \frac{1}{2}r_0 + \frac{v_0}{2\omega} - \frac{g}{4\omega^2}$$

$$B = \frac{1}{2}r_0 - \frac{v_0}{2\omega} + \frac{g}{4\omega^2}$$

- d) Voor een harmonische trilling dienen zowel  $A$  als  $B$  nul te zijn, zodat  $v_0 = \frac{g}{2\omega}$  en  $r_0 = 0$ . De amplitude is dan  $\frac{g}{2\omega^2}$  en de periode  $\frac{2\pi}{\omega}$ .

- e)  $A = \frac{1}{2}r_0 + \left(\frac{g}{4\omega^2} - \frac{1}{2}r_0\right) - \frac{g}{4\omega^2} = 0$  en  $B = \frac{1}{2}r_0 + \frac{1}{2}r_0 = r_0$

zodat  $r(t) = r_0 e^{-\omega t} + \frac{g}{2\omega^2} \sin \omega t$ ,

een trilling rond een (naar nul gaande) evenwichtsstand  $r_0 e^{-\omega t}$ .