

Løsningsforslag Obligatorisk oppgave 1 i FO340E

10. februar 2009

Det er fint om dere har laget figurer hvor kreftene er tegnet inn, selv om det er utelatt i dette notatet av praktiske årsaker.

En oppgave kan løses på mange måter. Her er mitt forslag til løsning av oppgavene.

Oppgave 1

En partikkel er ved tiden $t_0 = 0$ sekund i punktet $[1, -2, 3]$ og beveger seg med forflytningsvektor

$$[1 + t, -2 + t^2, 3 + t^3]$$

for $t \geq 0$.

- Hva er fartsvektoren ved tiden t ?
- Hva er akselerasjonsvektoren ved tiden t ?
- Dekomponer akselerasjonsvektoren i en tangential og en normal komponent.

Løsningsforslag til Oppgave 1

Forflytningsvektoren er gitt ved $\mathbf{r}(t) = [1 + t, -2 + t^2, 3 + t^3]$.

a) Fartvektoren $\mathbf{v}(t)$ er tidsderiverte av $\mathbf{r}(t)$:

$$\mathbf{v}(t) = [1, 2t, 3t^2].$$

b) Akselerasjonsvektoren $\mathbf{a}(t)$ er tidsderiverte av fartsvektoren $\mathbf{v}(t)$:

$$\mathbf{a}(t) = [0, 2, 6t].$$

c) Enhetsvektoren i tangential retning er

$$\mathbf{u}_T = \frac{\mathbf{v}(t)}{|\mathbf{v}(t)|} = \frac{1}{\sqrt{1 + 4t^2 + 9t^4}} [1, 2t, 3t^2].$$

Tangential komponent av akselerasjonen er komponenten til \mathbf{a} i retning \mathbf{u}_T . Dette er

$$\mathbf{a}_T = (\mathbf{a} \cdot \mathbf{u}_T)\mathbf{u}_T = \frac{4t + 18t^3}{\sqrt{1 + 4t^2 + 9t^4}}\mathbf{u}_T = \frac{4t + 18t^3}{1 + 4t^2 + 9t^4}[1, 2t, 3t^2].$$

Normalkomponenten \mathbf{a}_N til akselerasjonen er $\mathbf{a} - \mathbf{a}_T$. Dette er

$$\begin{aligned} \mathbf{a}_N &= [0, 2, 6t] - \frac{4t + 18t^3}{1 + 4t^2 + 9t^4}[1, 2t, 3t^2] = \\ &= \frac{1}{1 + 4t^2 + 9t^4}[-4t - 18t^3, 2 - 18t^4, 6t + 12t^3]. \end{aligned}$$

Dette kan en selvsagt komme frem til på andre måter også.

Oppgave 2

En boks av tre blir skubbet bortover en lang horisontal rett strekning i ett minutt. Boksen ligger i ro i forhold til underlaget før vi begynner å skubbe. La tiden være 0 sekund når vi begynner å skubbe. Kraften som benyttes har størrelse

$$F(t) = k(60\text{sekunder} - t)$$

det første minuttet, og siden er den 0. Konstanten k er 3 kilogram meter/sekund³. Massen til boksen er $m = 50$ kilo. Den kinetiske (glide) friksjonskoeffisienten er $\mu = 0.20$. (Vi går ut fra at den statiske friksjonskoeffisienten er mindre enn 0.30.)

- Beskriv banefarten som en funksjon av tiden t .
- Hva er den største banefarten til boksen?
- Beskriv forflyttingen til boksen fra tiden $t_0 = 0$ til tiden $t \geq 0$.
- Hvor langt beveger boksen seg før den stopper?

Løsningsforslag til Oppgave 2

For å gjøre notasjonen enklere lar vi $T = 60$ sekunder. Kraften i startøyeblikket er 180 Newton. Dette er større enn den statiske friksjonskraften som ikke er større enn $\mu_s mg < 150$ Newton. Så boksen kommer i bevegelse.

a) Vi velger en koordinatakse som er 0 i massesenteret til boksen ved tiden $t_0 = 0$ sekunder med positiv retning i retning av kraften. Vi har da at total kraft på boksen i positiv retning er

$$\begin{cases} k(T - t) - \mu mg & T \geq t \geq 0 \\ -\mu mg & t \geq T \end{cases}$$

Merk at dette bare er gyldig så lenge boksen er i bevegelse. Friksjonskraften bortfaller hvis boksen stopper. Fra Newtons andre lov er akselerasjonen kraften delt på massen. Vi får da at så lenge farten er positiv så er farten

$$v(t) = \int_0^t a(t) dt = \frac{1}{m} \begin{cases} (Tk - \mu mg)t - k\frac{t^2}{2} & T \geq t \geq 0 \\ (Tk - \mu mg)T - k\frac{T^2}{2} - \mu mg(t - T) & t \geq T \end{cases}$$

Når farten blir 0 vil boksen stoppe opp og farten forblir deretter 0. Faktisk vil boksen stoppe opp mens vi enda anvender en kraft på den. La T_s være tidspunktet boksen stopper opp. I intervallet mellom 0 og $T = 60$ sekunder blir farten 0 når tiden er

$$T_s = \frac{2(Tk - \mu mg)}{k} = \frac{2(180 - 10 \cdot 9.8)}{3} \text{ sekund} = 54.7 \text{ sekund.}$$

Vi kan nå svare på del a). Farten er gitt ved

$$v(t) = \int_0^t a(t) dt = \frac{1}{m} \begin{cases} (Tk - \mu mg)t - k\frac{t^2}{2} & T_s \geq t \geq 0 \\ 0 & t \geq T_s \end{cases}$$

b) Farten vokser så lenge akselerasjonen er positiv og begynner å avta når akselerasjonen snur fortegn og blir negativ. Tiden når farten er størst er derfor tiden T_v hvor $a(T_v) = 0$, eller der hvor den totale kraften på boksen er 0. Vi løser likningen $k(T - T_v) - \mu mg = 0$ og finner

$$T_v = T - \frac{\mu mg}{k} = 27.3 \text{ sekund.}$$

(Det burde ikke være en overraskelse at $T_v = \frac{1}{2}T_s$ siden fartsfunksjonen er en parabel.) Farten er størst når $t = T_v$ og farten er da

$$(Tk/m - \mu g)T_v - k\frac{T_v^2}{2m} = 22.4 \text{ meter/sekund.}$$

c) Forflytningen til boksen er integralet av farten fra tiden $t_0 = 0$ til tiden t . Forflytningen fra 0 er

$$x(t) = \int_0^t v(t) dt = \frac{1}{m} \begin{cases} (Tk - \mu mg)\frac{t^2}{2} - k\frac{t^3}{6} & T_s \geq t \geq 0 \\ (Tk - \mu mg)\frac{T_s^2}{2} - k\frac{T_s^3}{6} & t \geq T_s \end{cases}$$

d) Boksen beveger seg en distanse

$$\frac{1}{m} \left((Tk - \mu mg)\frac{T_s^2}{2} - k\frac{T_s^3}{6} \right) = 817 \text{ meter}$$

før den stopper.

Oppgave 3

En boks A med en flat overflate ligger på en friksjonsfritt bord. Vi legger en liten boks B (vi kan se bort fra utstrekningen til denne) oppå boks A. Vi skal nå dra i boks A. Den statiske friksjonskoeffisienten mellom boksene er μ_s og den glide (kinetiske) friksjonskoeffisienten er μ_g . Massen til boks A er M og massen til boks B er m .

a) Bestem hvor stor kraft vi må minst dra med for at boks B ikke skal følge med boks A (med samme fart).

b) La avstanden fra boks B til kanten av boks A i motsatt retning av kraften vere x . Ved anvendelse av en kraft F (større enn kraften i del a)) på boks A hvor langt har boks B beveget seg i det den faller av boks A? Er avhengigheten av x , m , M , F i uttrykket du får rimelig?

Løsningsforslag til Oppgave 3

Det virker en friksjonskraft R på boks B i retning av kraften. Ved Newtons tredje lov virker det en motkraft R på boks A i motsatt retning. Totalkraft på boks B er derfor R og totalkraft på boks A er $F - R$. Ved Newtons andre lov er akselerasjonen til boks B gitt ved

$$a_B = \frac{R}{m}$$

og akselerasjonen til boks A er gitt ved

$$a_A = \frac{F - R}{M}.$$

Den statiske friksjonskraften vil ikke overstige $\mu_s mg$. Så boksene beveger seg med samme akselerasjon så lenge friksjonskraften er mindre enn $\mu_s mg$. Det vil si så lenge akselerasjonen $a_A = a_B < \mu_s g$. Det er tilfelle så lenge

$$F = (m + M)a_A < (m + M)\mu_s g.$$

Så en må dra med en kraft $F > \mu_s(m + M)g$ for at boks A skal akselerere raskere enn boks B. Når vi drar med en slik kraft vil det komme istand bevegelse mellom boks A og boks B. Når boksene kommer i bevegelse i forhold til hver andre blir friksjonskraften mindre, den blir $R_g = \mu_g mg$. Akselerasjonen til boks B er

$$a_B = \frac{R_g}{m} = \mu_g g,$$

og akselerasjonen til boks A er

$$a_A = \frac{F - R_g}{M} = \frac{F - \mu_g mg}{M}.$$

Vi antar fra nå av at $F > \mu_s(m + M)g$.

Fra vi starter å dra boksene i tiden $t = 0$ til tiden t er forflytningen til boks B gitt ved

$$s_B = \frac{1}{2}a_B t^2$$

og forflytningen til boks A er gitt ved

$$s_A = \frac{1}{2}a_A t^2.$$

Boks B faller av boks A når differansen $s_A - s_B = x$. (Vi går utfra at avstanden er fra massesenteret til boks B ut til kanten av boks A.) Dette skjer når $\frac{1}{2}(a_A - a_B)t^2 = x$. Så kvadratet av tiden er da

$$t^2 = \frac{2x}{a_A - a_B}.$$

Boks B har da forflyttet seg en avstand

$$\frac{1}{2}a_B t^2 = \frac{x a_B}{a_A - a_B} = \frac{xM}{(F/\mu_g g) - (m + M)}.$$

Dette virker rimelig. Avstanden boks B beveger seg er proporsjonal til x . Ved å la kraften F bli veldig stor så kan vi gjøre avstanden boks B beveger seg vilkårlig liten. Hvis kraften vi bruker er bare litt større en kraften som skal til for å få boks A til å dra fra boks B, $F - \mu_g(m + M)g$ liten, så blir avstanden boks B beveger seg stor.

Anta at $\mu_s > \mu_g$. Vi finner den lengste avstanden vi kan få boks B til å bevege seg (uten at den følger boks A) ved bruk av konstant kraft. Den minste kraften vi kan bruke for å få i stand bevegelse mellom boksene er kraften $F = \mu_s(m + M)g$. I dette tilfelle blir lengden boks B beveger seg

$$\frac{xM}{(\mu_s/\mu_g - 1)(m + M)}.$$