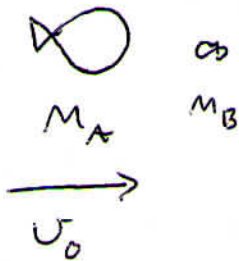


Oppgave 4

Før:



Etter:



66/98 poeng

→ C

(trøyte 69 for en B)

- a) Siden vi ikke trenger å ta hensyn til motstandskraften i vannet, for alle krefter som virker på fiskene konservervise.

Nettokraften som virker på fiskene er like null og derfor kan vi bruke at bevegelsesmengde er bevart.

$$P_0 = P_i \Rightarrow m_A \cdot v_0 + 0 = (m_A + m_B) v_i$$

$$\underline{\underline{v_i = \frac{m_A \cdot v_0}{m_A + m_B}}}$$

Hastigheten til den store fisken, med den lille inni, er

$$v_i = \frac{m_A \cdot v_0}{m_A + m_B}$$

3/3

1b) For å finne ut hvor mye mekaniske energi som ble tapt, finner jeg førstjeller er mekanisk energi før og etter middagen.

$$E_0 = K_0 = \frac{1}{2} M_A U_0^2$$

$$E_1 = K_1 = \frac{1}{2} (M_A + M_B) U_1^2 = \frac{1}{2} (M_A + M_B) \cdot \left(\frac{M_A U_0}{M_A + M_B} \right)^2$$

Energi tapt: $E_0 - E_1 = \frac{1}{2} M_A U_0^2 - \frac{1}{2} \frac{M_A^2 U_0^2}{M_A + M_B}$

$$= \frac{1}{2} U_0^2 M_A \left(1 - \frac{M_A}{M_A + M_B} \right)$$

kunne ha satt inn tallverdier,
 men svaret er helt riktig.

3/3

Oppgave 2

a) Vi har at $h' = \frac{1}{\gamma} h_0$ hvor $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$,

~~ACHTUNG~~

Hastigheten til romskip 1 som måler $h' = 60\text{m}$ er:

$$60\text{m} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \cdot 100\text{m} \Rightarrow 60\text{m} = \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}} \cdot 100\text{m}$$

$$\Rightarrow (60\text{m})^2 = \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) (100\text{m})^2 \Rightarrow 1 - \frac{u^2}{c^2} = \frac{60\text{m}^2}{100\text{m}^2}$$

$$1 - \frac{60^2}{100^2} = \frac{u^2}{c^2} \Rightarrow u^2 = \left(1 - \frac{60^2}{100^2}\right) \cdot c^2$$

$$\underline{\underline{u = \sqrt{1 - \frac{60^2}{100^2}} c = 0,8c}}$$

Hastigheten til romskip 2 som måler $h' = 80\text{m}$ er:

$$80\text{m} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \cdot 100\text{m} \Rightarrow 80\text{m} = \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}} \cdot 100\text{m}$$

$$\Rightarrow (80\text{m})^2 = \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) (100\text{m})^2 \Rightarrow 1 - \frac{u^2}{c^2} = \frac{(80\text{m})^2}{(100\text{m})^2}$$

$$\frac{u^2}{c^2} = 1 - \frac{80^2}{100^2} \Rightarrow u^2 = \left(1 - \frac{80^2}{100^2}\right) c^2 \Rightarrow \underline{\underline{u = \sqrt{1 - \frac{80^2}{100^2}} c = 0,6c}}$$

Hastigheten til romskip 1 og romskip 2 er henholdsvis $0,8c$ og $0,6c$ målt fra romstasjonen. 4/4

$$\begin{aligned}
 b) \quad v &= \frac{\Delta x}{\Delta t} & v' &= \frac{\Delta x'}{\Delta t'} = \frac{\gamma(\Delta x - u \Delta t)}{\gamma(\Delta t - \frac{u}{c^2} \Delta x)} \\
 & & &= \frac{\cancel{\gamma} \left(\frac{\Delta x}{\Delta t} - u \frac{\Delta t}{\Delta t} \right)}{\cancel{\gamma} \left(\frac{\Delta t}{\Delta t} - \frac{u}{c^2} \frac{\Delta x}{\Delta t} \right)} = \frac{v - u}{1 - \frac{u}{c^2} v}
 \end{aligned}$$

For romskip 1 er $u = 0,8c$ og $v = 0,6c$,
 da vil hastigheten til romskip 2 i systemet s' være:

$$v' = \frac{0,6c - 0,8c}{1 - \frac{0,8c \cdot 0,6c}{c^2}} = \frac{-0,2c}{1 - 0,8 \cdot 0,6} = \underline{\underline{-0,385c}}$$

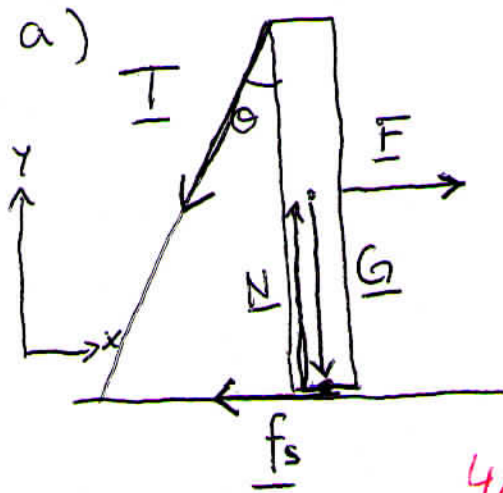
Romskip 2 vil bevege seg vekk fra romskip 1 i negativ x -retning.

For romskip 2 er $u = 0,6c$ og $v = 0,8c$:

$$v' = \frac{0,8c - 0,6c}{1 - \frac{0,8c \cdot 0,6c}{c^2}} = \frac{0,2c}{1 - 0,8 \cdot 0,6} = \underline{\underline{0,385c}}$$

Romskip 1 vil bevege seg vekk fra romskip 2 i positiv x -retning.

5/5

Oppgave 3

\underline{T} = tauuspenninger

\underline{f}_s = den statiske friksjonskraften

\underline{G} = Gravitasjonskraften

\underline{N} = Normalkraften

\underline{F} = horisontal kraft som angripes midt på stangen.

4/4

b) For at stangen ikke skal sli, må \underline{f}_s være lik x-komponenten til tauuspenninger:

$$\underline{f}_s = \underline{T}_x = T \sin \theta$$

ikke helt riktig: for at stangen skal ikke rotere om masseanbudet må

Vi får da at summen av krefter i x-retning blir:

være: $f_s = T \sin \theta$ (null kraftmoment om midtpunktet.)

$$\sum F_x = F - f_s - T_x = 0 \Rightarrow F - T \sin \theta - T \sin \theta = 0$$

$$F = 2T \sin \theta \Rightarrow T = \frac{F}{2 \sin \theta} \Rightarrow \underline{\underline{|\vec{T}| = \frac{|\vec{F}|}{2 \sin \theta}}}$$

4/5

c) Den maksimale kraften \vec{F} som kan virke må være slik at $\sum \vec{F}_x = \vec{F} + \vec{T}_x + \vec{f}_{s, \max} = 0$

Vi vet at $\vec{T}_x = \vec{f}_{s, \max} = -\mu_{s, \max} N \underline{i}$, ^{μ_s er en konstant} så vi får
 $\vec{F} \underline{i} - 2\mu_{s, \max} N \underline{i} = 0 \Rightarrow \vec{F} = 2\mu_{s, \max} N \underline{i}$

Summen av krefter i y-retning er:

$$\sum F_y = N - G - T_y = 0 \Rightarrow N - Mg - T \cos \theta = 0$$

$$\Rightarrow N = T \cos \theta + Mg = \frac{|\vec{F}|}{2 \sin \theta} \cos \theta + Mg$$

$$\vec{F} = 2\mu_{s, \max} \left(\frac{|\vec{F}|}{2 \sin \theta} \cos \theta + Mg \right)$$

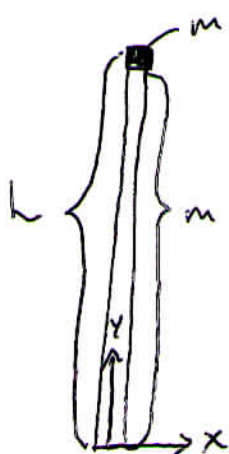
$$\vec{F} - 2\mu_{s, \max} \frac{|\vec{F}|}{2 \sin \theta} \cos \theta = 2\mu_{s, \max} Mg$$

$$\vec{F} \left(1 - \mu_{s, \max} \frac{\cos \theta}{\sin \theta} \right) = 2\mu_{s, \max} Mg$$

$$\vec{F} = \frac{2\mu_{s, \max} Mg}{\left(1 - \mu_{s, \max} \frac{\cos \theta}{\sin \theta} \right)}$$

dette er den maksimale horisontale kraften som kan angripe i midten av staven.

6/6

Oppgave 4

$$\begin{aligned}
 \text{a) } \vec{R} &= \frac{1}{M} \sum_i m_i \vec{r}_i \\
 &= \frac{1}{M} \left(\frac{1}{2} h \underline{j} \cdot m + h \cdot m \underline{j} \right) \\
 &= \frac{1}{2m} \left(\frac{3}{2} h m \underline{j} \right) = \underline{\underline{\frac{3}{4} h \underline{j}}}
 \end{aligned}$$

Massesenteret \vec{R} til stangen er $\frac{3}{4} h \underline{j}$ (målt fra stangens lette ende).

3/3

Går ut i fra at massen til stangen MED blytappen festet i enden er $2m$.

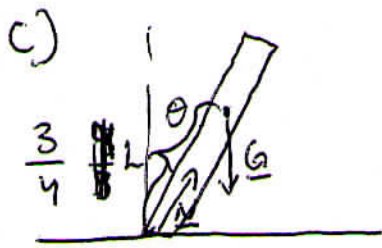
b) Finner først treghetsmomentet til stangen uten blyspiss ved parallellaksesteoriet:

$$\begin{aligned}
 I_0 &= I_{cm} + mD^2 = \frac{1}{12} mL^2 + m\left(\frac{L}{2}\right)^2 = \frac{1}{12} mL^2 + \frac{1}{4} mL^2 \\
 &= \frac{1}{3} mL^2.
 \end{aligned}$$

Deretter bruker jeg superposisjonen og adderer treghetsmomentet til blyspissen (som er i en lengde h una rotasjonsaksen)

$$I_{\text{tot}} = \frac{1}{3} mL^2 + mL^2 = \underline{\underline{\frac{4}{3} mL^2}}$$

3/3



$$\sum \underline{\tau} = \underline{\tau}_N + \underline{\tau}_G = I_z d_z$$

$\underline{\tau}_N$ er 0 fordi kraftarmen $\underline{r} = 0$

$$\underline{\tau}_G = \underline{r} \times \underline{G} = I_z d_z$$

$$\underline{\tau} = \left(\frac{3}{4} L \cos \theta \underline{i} + \frac{3}{4} L \sin \theta \underline{j} \right)$$

$$\underline{r} = \frac{3}{4} L \sin \theta \underline{i} + \frac{3}{4} L \cos \theta \underline{j}$$

masse med stykket = 2m

$$\left(\frac{3}{4} L \cos \theta \underline{i} + \frac{3}{4} L \sin \theta \underline{j} \right) \times (-mg \underline{j}) = \cancel{\frac{4}{3} L mg \underline{k}}$$

$$\cancel{\frac{4}{3} L mg \underline{k}} = \cancel{\frac{4}{3} L mg}$$

$$\cancel{\frac{4}{3} L mg \underline{k}} = \cancel{\frac{4}{3} L mg}$$

$$= -\frac{9}{16} L \cos \theta mg \underline{k} = I_z d_z$$

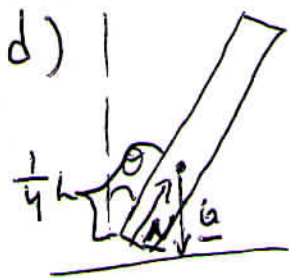
$$d_z = \frac{-\frac{9}{16} mg L \cos \theta \underline{k}}{I_z} = \frac{-\frac{3 \cdot 3}{4 \cdot 4} mg L \cos \theta \underline{k}}{\frac{4}{3} mL^2}$$

$$\underline{d_z} = \underline{\frac{-9g \cos \theta}{16 L} \underline{k}}$$

Vinkelaksellerasjonen til stangen med en helningsvinkel

$$\theta \text{ er } \underline{d_z} = \underline{\frac{-9g \cos \theta}{16 L} \underline{k}}$$

3/4



$$\tau_G = \underline{r} \times \underline{G} = I_z d_z$$

$$\left(\frac{1}{4} L \overset{\sin \theta}{\cos \theta} \underline{i} + \frac{1}{4} L \overset{\cos \theta}{\sin \theta} \underline{j} \right) \times -Mg \underline{j} = I_z d_z$$

$$d_z = \frac{-\frac{1}{4} L \cos \theta Mg \underline{k}}{I_z} = \frac{\frac{1}{4} \cdot \frac{1}{4}^3 K \cos \theta Mg \underline{k}}{\frac{4}{3} L^2}$$

$$d_z = \underline{\underline{-\frac{3}{16} g \cos \theta \underline{k}}}$$

$\frac{4}{3} L^2$ treghetsmoment er

$$\text{h\u00e5: } I = \frac{1}{3} mL^2$$

(Slytappen bidrar ikke)

N\u00e5 er vinkelaksellerasjonen $\frac{1}{3}$ av det den var i stad. Stangen vil ogs\u00e5 ha en mindre vinkelaksellerasjon om den blir litt til siden (og ogs\u00e5 et mindre kraftmoment) s\u00e5 den vil v\u00e8re stadigere med den tunge enden ned.

α blir st\u00f8rre ..

2/4

e) fordi det er lettere \u00e5 justere ~~kraftmoment~~ beregelsen n\u00e5 treghetsmomentet er mindre. Kraftmomentet ved er mindre enn opppe, \rightarrow lettere \u00e5 justere ..

treghetsmomentet er st\u00f8rre med den tunge enden p\u00e5 f\u00f8rste.

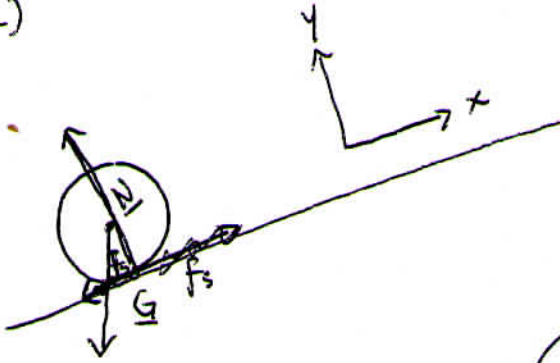
1 poeng for at du argumenterte med treghetsmoment og kraftmoment, selv om argumentasjonen ikke er riktig

oo

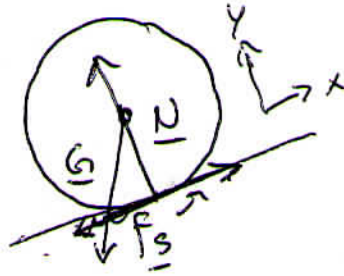
1/5

Oppgave 5

a)

N = normalkraftG = gravitasjonskraftfs = statisk friksjonskraft.

Større tegning :



3/3

b) Kraftmoment er gitt ved $\underline{r} \times \underline{F}$

$$\underline{\tau}_G = \underline{0} \times \underline{G} = 0$$

$$\underline{\tau}_N = -R \underline{j} \times N \underline{j} = 0$$

$$\underline{\tau}_{f_s} = -R \underline{j} \times +f_s \underline{i} = +R f_s \underline{k}$$

3/3

c)

0/5

d) Rullebetingelsen er gitt ved $v = -\omega R$, om vi derivere dette får vi $a = -\alpha R$

$$\alpha = \frac{a}{-R} = \frac{-\frac{5}{7} g \sin \theta}{-R}$$

$$\tau_{fs} = +R f_s \underline{e} = I_z \alpha_z$$

$$+R f_s \underline{e} = \frac{2}{5} m R^2 \alpha_z + \frac{5}{7} g \sin \theta R$$

$$\underline{f_s = \frac{2}{7} m g \sin \theta}$$

3/3

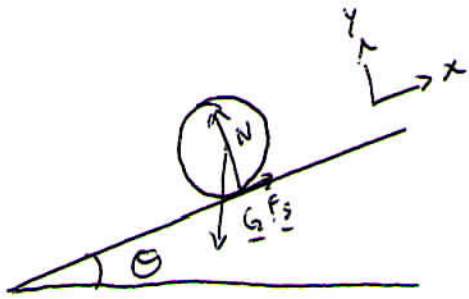
e) Den vil begynne å skli når $v < -\omega R$ og når $a < -\alpha R$.

$$\alpha = \frac{\bar{f}_s R}{I_z} = \frac{\bar{f}_s R}{\frac{2}{5} m R^2} = \frac{5 \bar{f}_s}{2 m R}$$

Se s. 13

$$a < -\frac{5 \bar{f}_s}{2 m} \Rightarrow \bar{f}_s > \underline{\underline{\frac{2 a m}{-5}}}$$

f)



$$\sum F_x = f_s - G_x = ma$$

Her er energi bevart siden det bare er konservative krefter som virker på kuler, og siden f_s ikke gjør noe arbeid på kuler.

$$E_0 = E_1$$

ok.

~~Brukes også rullebetingelsen $v_0 = \omega R$ siden kuler ruller uten å gli. $\omega = \frac{v_0}{R}$~~

$$\frac{1}{2} m v_0^2 = mgh \quad (\text{hvor } h = s \sin \theta)$$

kuler har også
rotasjonsenergi:

$$\frac{1}{2} I \omega^2$$

$$s \sin \theta = \frac{v_0^2}{2g} \Rightarrow s = \frac{v_0^2}{2g \sin \theta}$$

Kuler vil rulle uten å gli til den kommer til s, deretter vil den snu og rulle tilbake.

Kan være at den sklir på vei ned.

3/6

e) Kuler vil begynne å skli når $G_x \geq f_{max}$
 $mg \sin \theta \geq N$

For at kuler akkurat ikke skal begynne å bli, må $G_x = f_{max}$

$$mg \sin \theta = \mu_{s,max} N \quad (N = mg \cos \theta)$$

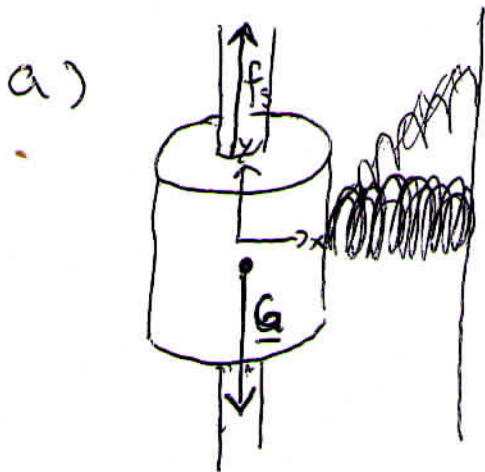
$$mg \sin \theta = \mu_{s,max} mg \cos \theta$$

$$\mu_{s,max} = \tan \theta$$

1 poeng for $f_{max} = \mu_s N$

1/4

Oppgave 6



f_s er den statiske friksjonskraften

G er gravitasjonskraften.

Normalkraft for stengen?

fjærestrekk? 2/4

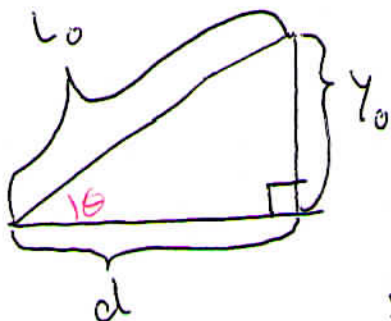
b) ~~Her~~ Vi har at $F(x) = -k(x - x_0)$

$$F(L) = -k(L - l_0)$$

hvor L er gitt ved $L = \sqrt{y^2 + d^2}$

$$F(L) = -k(\sqrt{y^2 + d^2} - d) \quad dk$$

$$F(y) = -k(y - y_0)$$



$$y_0 = \frac{y d}{\sqrt{y^2 + d^2}}$$

du må bruke $\sin \theta = \frac{y}{L}$ for å finne y-komponenten til fjærestrekk.

$$F(y) = -k\left(y - \frac{y d}{\sqrt{y^2 + d^2}}\right) = -k y \left(1 - \frac{d}{\sqrt{y^2 + d^2}}\right)$$

2/4



$$c) F(u)^2 = F(x)^2 + F(y)^2$$

$$F(x)^2 = F(u)^2 - F(y)^2 \quad \text{ok måte for å finne } F_x$$

$$F(x)^2 = -k^2(y^2 + d^2) - 2d\sqrt{y^2 + d^2} + d^2 +$$

$$k^2 y^2 \left(1 - \frac{2d}{\sqrt{y^2 + d^2}} + \frac{d^2}{y^2 + d^2} \right)$$

$$= \cancel{k^2} (-\cancel{y^2} - \cancel{d^2} - 2d\sqrt{y^2 + d^2} + \cancel{d^2} + \cancel{y^2})$$

rotet deg bort les... $-\frac{2dy^2}{\sqrt{y^2 + d^2}} + \frac{d^2 y^2}{y^2 + d^2}$

$$F(x) = \sqrt{k^2 \left(2d\sqrt{y^2 + d^2} - \frac{2dy^2}{\sqrt{y^2 + d^2}} + \frac{d^2 y^2}{y^2 + d^2} \right)}$$

2/3

d

$$\sum F_y = G + f_d + F(y) = ma$$

Giude bruke NLL i
+ uttrykk for å finne N
og så bruke $f = \mu N$

$$f_d = m\vec{a} = \underline{G} - \vec{F}(y)$$

1 poeng for bruk av NLL

1/4

e) for i in range $(N+1)$:

skulle vært
mye.

$$a = \frac{mg + f_d + F(y)}{m}$$

den samme regne ut kraftene
i for-løpene.

$$v[i+1] = v[i] + a * dt$$

Euler-Cromi etc

$$x[i+1] = y[i] + v[i+1] * dt$$

3/5

$$t[i+1] = t[i] + dt$$

f) det vil være dobbelt så tungt å dra
sylinderen ned, og sylinderen vil bli omløst
dobbelt så raskt oppover. Det vil ~~ikke~~ få
større hastighet enn hva den hadde med bare
en fjær, ettersom den dynamiske friksjons-
koeffisienter er konstant.

riktig, men hovedpoeng er at
fysikken er borte i denne situasjonen.

2/5