

TFY4106 Fysikk. Institutt for fysikk, NTNU.
Løsningsforslag til Test 5.

Oppgave 1

Med all masse på akse blir treghetsmomentet mhp akse null. Riktig svar: A.

Oppgave 2

Med to stk punktmasser $16u$ i avstand $1.16 \text{ \AA}$ fra akse blir treghetsmomentet $I_x = 2 \cdot 16u \cdot 1.16^2 \text{ \AA}^2 = 43.1 \text{ u\AA}^2$. Riktig svar: D.

Oppgave 3

Det ene oksygenatomet ligger på akse, de to andre er i avstand $1.28 \text{ \AA} \cdot \sin 58.4^\circ = 1.09 \text{ \AA}$ fra akse. Da blir $I_x = 2 \cdot 16u \cdot 1.09^2 \text{ \AA}^2 = 38.0 \text{ u\AA}^2$. Riktig svar: C.

Oppgave 4

Tipset gikk i retning av å dele plata inn i små biter med sidekanter dx og dy og masse $dm = M dx dy / L^2$, i posisjon (x, y) , slik at bitens kvadrerte avstand til akse er $\rho^2 = x^2 + y^2$. Integralet over x og y fra $-L/2$ til $L/2$, slik at vi får med hele plata, gir det vi er ute etter:

$$\begin{aligned} I_0 &= \int_{-L/2}^{L/2} \int_{-L/2}^{L/2} (x^2 + y^2) dx dy M / L^2 \\ &= (M/L) \cdot (1/3) \cdot (L/2)^3 \cdot 2 \cdot 2 \\ &= \frac{1}{6} M L^2 \end{aligned}$$

(Ved integrasjon av x^2 gir integralet over y bare en faktor L , mens $x^3/3$ innsatt øvre og nedre grense gir $2L^3/24$. Tilsvarende for y^2 , med ombytte av x og y .) Riktig svar: C.

Oppgave 5

Tipset baserer seg på at plata ligger i xy -planet, med CM i origo, og med akse langs x -akse. Da kan vi dele opp plata i tynne staver parallelle med x -akse, med bredde dy , lengde L , masse $dm = M dy / L = dy M / L$, og i avstand kvadrert lik $\rho^2 = y^2$ fra akse. Da blir

$$I = \int \rho^2 dm = \int_{-L/2}^{L/2} y^2 dy M / L = \frac{1}{12} M L^2.$$

Alternativt kunne vi ha delt plata inn i tynne staver parallelle med y -akse, med bredde dx , lengde L , masse $dm = dx M / L$, og treghetsmoment $dI = dm L^2 / 12$, kjent fra forelesningene. Da blir

$$I = \int dI = \int_{-L/2}^{L/2} dx \cdot M L / 12 = \frac{1}{12} M L^2.$$

Samme svar, selvsagt. Riktig svar: A.

Oppgave 6

La oss følge tipsene i oppgaven. Trekanten i kvadranten $(x, y) = (+, +)$ har da treghetsmoment mhp x -akse lik

$$\begin{aligned} I_x &= \int_0^{L/\sqrt{2}} y^2 M dy (L/\sqrt{2} - y) / L^2 \\ &= (M/L^2) \Big|_0^{L/\sqrt{2}} \left(\frac{Ly^3}{3\sqrt{2}} - \frac{y^4}{4} \right) \\ &= M L^2 \left(\frac{1}{12} - \frac{1}{16} \right) \\ &= \frac{1}{48} M L^2. \end{aligned}$$

Dermed $ML^2/12$ for hele plata, siden de fire trekantene bidrar like mye til total treghetsmoment. I likhet med forrige oppgave kan tynne staver legges andre veien, på tvers av x -aksen. Riktig svar: A.

Oppgave 7

Total kinetisk energi er summen av translasjons- og rotasjonsenergi ($c = 2/5$):

$$K = (1 + c)MV^2/2 = (7/10) \cdot 0.130 \cdot 0.50^2 \simeq 0.023 \text{ J} = 23 \text{ mJ}.$$

Riktig svar: C.

Oppgave 8

Snookerkulas spinn:

$$L_s = I_0\omega = \frac{2}{5}MR^2 \cdot \frac{V}{R} = \frac{2}{5}MRV = 0.4 \cdot 0.130 \cdot \frac{52.5 \cdot 10^{-3}}{2} \cdot 0.50 \simeq 6.8 \cdot 10^{-4} = 0.68 \text{ mJs}.$$

Riktig svar: B.

Oppgave 9

Vinkelen mellom en langside og diagonalen er

$$\alpha = \arctan(1778/3569) = 26.48^\circ.$$

Da er avstanden fra diagonalen til et midthull

$$d = (3569/2) \text{ mm} \cdot \sin 26.48^\circ \simeq 796 \text{ mm}.$$

Banedreieimpulsen relativt et midthull er derfor

$$L_b = MVd = 0.130 \text{ kg} \cdot 0.50 \text{ m/s} \cdot 0.796 \text{ m} \simeq 52 \text{ mJs}.$$

Riktig svar: D.

Oppgave 10

La oss si at de fleste voksne mennesker har masse mellom 50 og 100 kg. Hvis vi deretter skriver treghetsmomentet på formen $I_0 = MR_0^2$, med såkalt "treghetsradius" R_0 , koker dette ned til å anslå et rimelig intervall som dekker treghetsradien for de fleste voksne mennesker. Tja ... la oss satse på at R_0 er minst 10-15 cm og maksimalt 25-30 cm, kanskje? Da vil I_0 ligge mellom

$$I_0^{\min} = 50 \cdot 0.10 \cdot 0.10 = 0.5 \text{ kgm}^2$$

og

$$I_0^{\max} = 100 \cdot 0.30 \cdot 0.30 = 3 \text{ kgm}^2.$$

Alternativ B passer best med dette estimatet. Riktig svar: B.

Oppgave 11

Total kinetisk translasjonsenergi:

$$K_{\text{trans}} = \frac{1}{2}MV^2.$$

Hjulenenes rotasjonsenergi:

$$K_{\text{rot}} = 4 \cdot \frac{1}{2}I_0\omega^2 = 4 \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2}mr^2 \cdot \frac{V^2}{r^2} = mV^2.$$

Dermed:

$$\frac{K_{\text{rot}}}{K_{\text{trans}}} = \frac{m}{M/2} = \frac{2m}{M} = \frac{30}{1000}.$$

Riktig svar: C.

Oppgave 12

N2 for rotasjon om akse gjennom CM: $\tau = \Delta L / \Delta t$, med dreiemoment $\tau = FR$. Her er videre $\Delta L = L_s = I_0 \omega$. Dermed:

$$\omega = \frac{L_s}{I_0} = \frac{\tau \Delta t}{MR^2} = \frac{F \Delta t}{MR} = \frac{45 \cdot 0.5}{5 \cdot 0.3} = 15 \text{ radianer/sekund.}$$

Riktig svar: C.

Oppgave 13

N2 for rotasjon om akse gjennom CM:

$$fR = \tau = I_0 \alpha = MR^2 A / R = MRA \Rightarrow f = MA = 0.1 \cdot 0.6 = 0.06 \text{ N.}$$

Riktig svar: A.

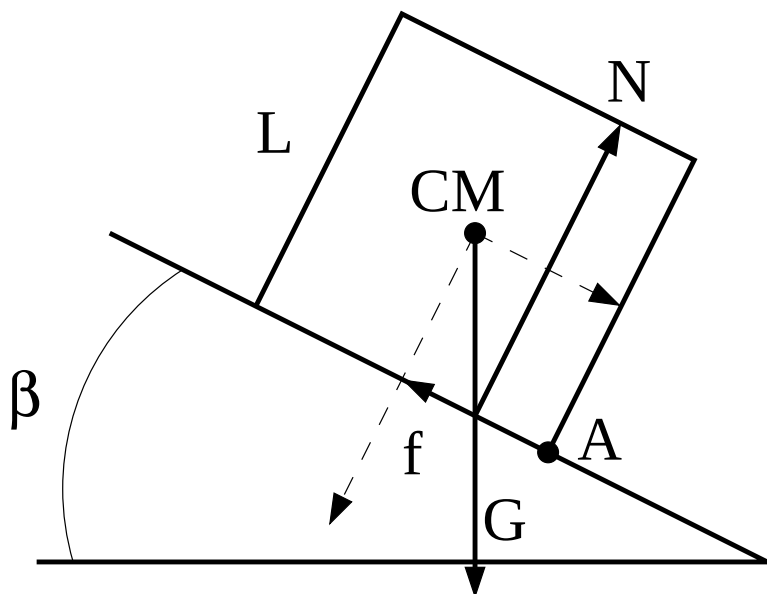
Oppgave 14

N2 nedover langs skråplanet: $Mg \sin \beta - f = MA$, der β er helningsvinkelen. Dermed:

$$\beta = \arcsin \frac{f + MA}{Mg} = \arcsin \frac{2MA}{Mg} = \arcsin \frac{1.2}{9.8} \simeq 7^\circ.$$

Riktig svar: A.

Oppgave 15



I figuren er kreftene som virker på kassa tegnet inn: Friksjonskraften f , normalkraften N og tyngdekraften $G = Mg$. Stiplede piler angir komponenter av G langs og normalt på skråplanet.

La oss først anta at kassa ikke velter og bestemme ved hvilken helningsvinkel den da vil begynne å gli. Kassa begynner å gli hvis tyngdens komponent langs skråplanet, $Mg \sin \beta$ overstiger maksimal statisk friksjonskraft $\mu_s N = \mu_s Mg \cos \beta$, der β er helningsvinkelen; dvs når $\beta = \arctan \mu_s$, som her er ca 52 grader.

I neste omgang vil vi argumentere for at kassa velter akkurat i det β overstiger 45 grader. Anta at $\beta < 45$ grader (f eks som i figuren) og velg nedre fremre hjørne, merket A i figuren, som referansepunkt. Vi vet at G angriper i CM (massesenteret). Da ser vi at G gir et dreiemoment på kassa som alene ville gi rotasjon mot klokka. Videre vet vi at f er tangentiell til grenseflaten mellom skråplan og kasse, slik at f har null arm mhp det valgte referansepunktet A, og dermed null dreiemoment mhp A. Da gjenstår normalkraften N . Vi vet ikke uten videre hvor N angriper, men la oss i første omgang anta at N angriper lenger til venstre enn

slik den er tegnet inn i figuren. Da vil N gi et dreiemoment på kassa som tilsvarer rotasjon med klokka, og som i absoluttverdi er større enn det motsatt rettede dreiemomentet pga G . Hvis dette er tilfelle, vil altså kasse begynne å rotere med klokka, dvs den vil begynne å velte. Men da vil jo angrepspunktet til N straks flytte seg til A, siden A blir eneste kontaktpunkt mellom skråplan og kassa! Men da vil G sørge for å rotere kassa mot venstre og tilbake i posisjon som i figuren. Konklusjon: Så lenge $\beta < 45$ grader, må kassa bli liggende i ro uten å velte! Med $\beta > 45$ grader gir G et dreiemoment som fører til rotasjon om A med klokka. Normalkraften N kan umulig angripe til høyre for A og motvirke dette. Konklusjon: Med $\beta > 45$ grader må det uansett bli et netto dreiemoment som gir rotasjon med klokka, og kassa må velte. Riktig svar: D.

Oppgave 16

N2: $Ma = Mg - S$, der S er snordraget. N2, rotasjon om CM: $\tau = SR = I_0\alpha = I_0a/R$. Her er α jojoens vinkelakselerasjon. Siste ligning gir $S = I_0a/R^2$, som innsatt i N2 gir $a = g/(1 + I_0/MR^2)$. Riktig svar: C.

Oppgave 17

Når stanga har rotert en vinkel ϕ virker tyngdekraften på stanga med et dreiemoment relativt akslingen A lik $\tau = Mg(L/2)\sin\phi$, og i følge N2 for rotasjon om A skal dette være lik $I_A\alpha$, der $I_A = ML^2/3$ (oppgitt) og α er vinkelakselerasjonen, som vi skal bestemme. Dermed, $\alpha = (3g/2L)\sin\phi$. Riktig svar: E.

Oppgave 18

Her bør vi umiddelbart forvente at $a = V^2/R$, dvs sentripetalakselerasjonen: Hjulet beveger seg med konstant hastighet mot høyre, som ikke bidrar til dets akselerasjon, samtidig som det roterer med vinkelhastighet $\omega = V/R$, noe som gir akselerasjon V^2/R , med retning inn mot hjulets sentrum, for alle punkter på periferien. Med rett fram regning:

$$\begin{aligned} v_x &= V - R\omega \cos \omega t, & v_y &= R\omega \sin \omega t \\ a_x &= R\omega^2 \sin \omega t, & a_y &= R\omega^2 \cos \omega t \\ a &= \sqrt{a_x^2 + a_y^2} = R\omega^2 = V^2/R. \end{aligned}$$

Riktig svar: A.

Oppgave 19

Konstant hastighet betyr null nettokraft. Dermed $f = 0$. Riktig svar: E.

Oppgave 20

Hastigheten V avtar. Da avtar også vinkelhastigheten $\omega = V/R$. Da må det være et netto ytre dreiemoment mhp en akse gjennom CM konsistent med dette, og det er det bare friksjonskraften som kan klare. Og da må denne virke *oppover* skråplanet. Riktig svar: A.