



Universitetet  
i Stavanger

## DET TEKNISK – NATURVITENSKAPELIGE FAKULTET

**Eksamen i fag BIT 100** : FYSIKK

**Tid for eksamen** : Onsdag 16. februar 2011.  
kl. 0900 - 1400 .

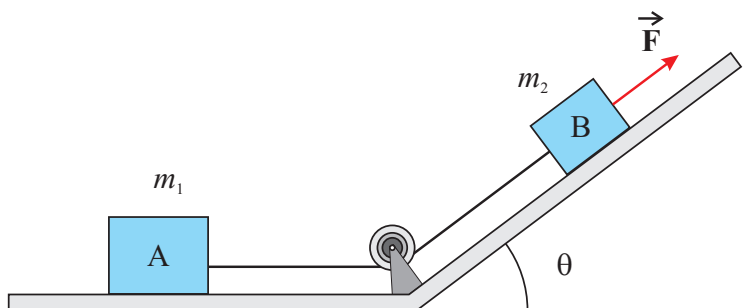
**Tillatte hjelpemidler** : Bestemt enkel kalkulator.  
**Vedlagt** : BIT100 Fysikk – formelark (s. 7–8).  
Tabell over treghetsmomenter  
til noen homogene stive legemer (s. 9).

Oppgavesettet består av 6 oppgaver på 6 sider.

LYKKE TIL!

For tyngdens akselerasjon,  $g$ , nyttes verdien  $g = 9.80 \text{ m/s}^2$ .

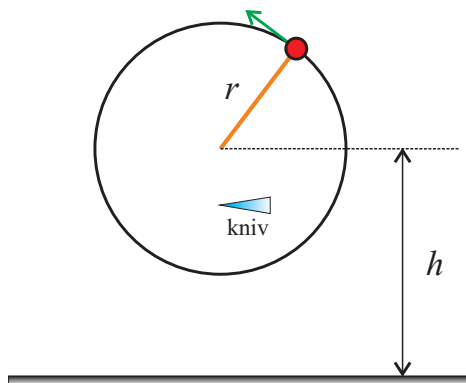
### OPPGAVE 1.



To kasser A og B med massene  $m_1 = 3.00$  kg og  $m_2 = 1.00$  kg er forbundet ved hjelp av en snor. Kassen A kan bevege seg på et horisontalt underlag, mens kassen B kan bevege seg på et skråplan. I det aktuelle oppsettet, vist i figuren ovenfor, har kraften  $\vec{F}$  størrelsen 12.0 N. Den anvendes på kassen B. Kraften er parallell skråplanet, som danner en vinkel på  $\theta = 36.9^\circ$  med horisontalen. Trinse og snor er masseløse. En kan se bort fra friksjonskrefter i analysen.

- Tegn frilegemediagram for de to kassene A og B.
- Bestem størrelsen på akselerasjonen til de to kassene.

## OPPGAVE 2.



En ball med masse  $m = 100 \text{ g}$  er festet til en snor med lengde  $r = 60.0 \text{ cm}$ . Ballen beveger seg i en vertikal sirkel. Sirkelens sentrum er i en høyde  $h = 2.00 \text{ m}$  over det horisontale bakkenivået. Strekkraften i snoren, når ballen er i bunn av sirkelbanen, er  $T = 5.00 \text{ N}$ . En skarp kniv settes plutselig inn slik at snoren kuttes rett under sirkelsenteret.

- (a) Vis at ballens fart, i det øyeblikket snoren kuttes, kan uttrykkes ved

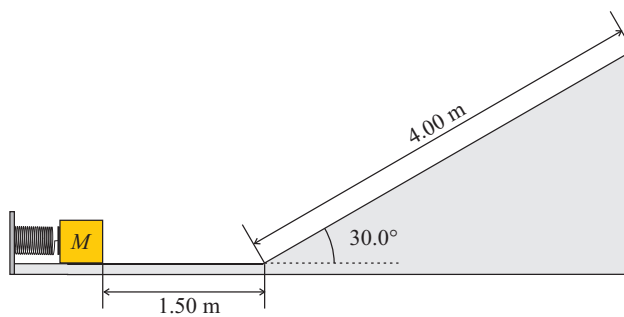
$$v = \sqrt{\left(\frac{T}{m} - g\right) r}$$

og beregn dens aktuelle verdi.

- (b) Hvor langt til høyre for sirkelsenteret treffer ballen bakken?

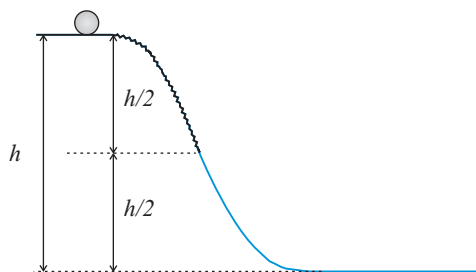
### OPPGAVE 3.

En fjær med kraftkonstant  $k = 500 \text{ N/m}$  nyttes til å drive en kloss med masse  $m = 0.500 \text{ kg}$  opp på et skråplan. Fjæren trykkes sammen  $\Delta x = 30.0 \text{ cm}$  relativt likevektsposisjonen og frigjøres. Klossen settes dermed i bevegelse fra en tilstand i ro bortover en horisontal flate og oppover skråplanet. Skråplanet har lengden  $s = 4.00 \text{ m}$  og danner en vinkel  $\theta = 30.0^\circ$  med horisontalen. Klossen erfarer kinetisk friksjon under hele sin bevegelse. Aktuell kinetisk friksjonskoeffisient er  $\mu_k = 0.350$ . I det fjæren frigjøres, er klossen i en avstand  $d = 1.50 \text{ m}$  fra den nedre enden av skråplanet. Knekkpunktet mellom den horisontale flaten og skråplanet har ingen innflytelse på klossens bevegelse.



- (a) Hvilken fart har klossen i det den når toppen av skråplanet?

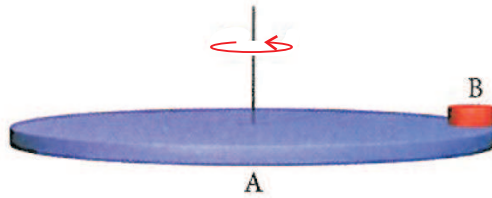
En kompakt, homogen, kuleformet steinblokk starter fra ro og ruller nedover en bakkeskråning som har en høyde  $h = 50.0 \text{ m}$ . Den øvre halvdel av bakken er ru slik at steinblokken ruller uten å gli på underlaget. Den nedre halvdel av bakken er dekket med is og det er her ingen friksjon mellom steinblokken og underlaget. Aktuelle verdier for steinblokkens radius,  $r$ , og dens masse,  $m$ , er *ikke* nødvendige for å kunne besvare oppgaven.



- (b) Hvilken translatorisk fart (massesenter-fart) har steinblokken i det den når bunnen av bakkeskråningen?

#### OPPGAVE 4.

Et objekt er satt sammen av to runde skiver A og B som vist i figuren under. Ytterkanten av skive B er felles med ytterkanten av skive A. Objektet kan rotere om en akse som går gjennom senteret av skive A. Aksen står normalt på skiven. Skive A har en masse  $M_A = 2.00$  kg og en radius  $r_A = 25.0$  cm. Skive B har en masse  $M_B = 0.200$  kg og en radius  $r_B = 2.50$  cm.



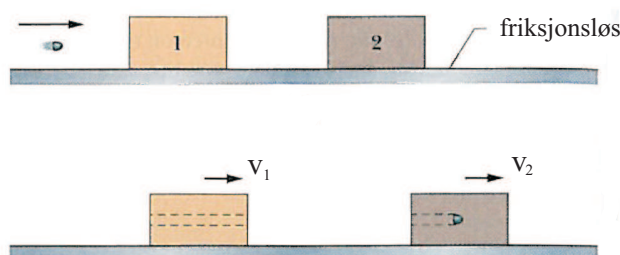
- (a) Bestem treghetsmomentet til det sammensatte objektet.

Objektet roterer innledningsvis med en vinkelhastighet  $\omega_i = 2\pi$  rad/s. Det erfarer et ytre kraftmoment  $\vec{\tau}$  på grunn av friksjon. Kraftmomentets størrelse er  $\tau = 0.200$  Nm.

- (b) Hvor lang tid tar det før objektets rotasjonsbevegelse stopper opp?

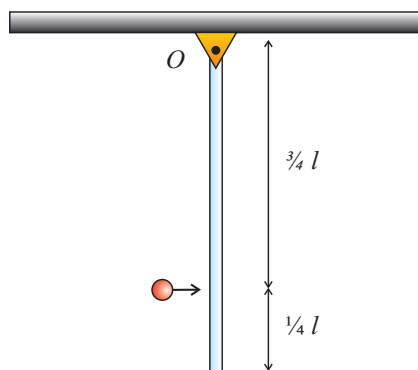
### OPPGAVE 5.

En kule med masse  $m = 3.50$  g skytes horisontalt mot to klosser som ligger i ro på et friksjonsløst bord. Kloss 1 har massen  $M_1 = 1.20$  kg. Kloss 2 har massen  $M_2 = 1.80$  kg. Kula passerer gjennom kloss 1 og setter seg fast i kloss 2. Kloss 1 ender opp med å bevege seg med en fart  $v_1 = 0.630$  m/s, mens kloss 2 beveger seg med en fart  $v_2 = 1.40$  m/s. Aktuelle bevegelsesretninger er angitt på figuren under. I denne oppgaven kan en neglisjere det massetapet som kloss 1 erfarer ved at kula gjennomborer den.



- (a) Bestem kulens fart i det den trenger inn i kloss 1.

En tynn metallstang har lengden  $l = 2.00$  m og veier  $90.0$  N. Den henger vertikalt og kan rotere om en friksjonsløs akse,  $O$ , som er plassert i stangens ene ende. Stangen treffes av en kule som har massen  $m = 3.00$  kg. Treffpunktet er  $1.50$  m *under* stangens øvre ende (omdreiningsaksen). Kula beveger seg horisontalt og har farten  $10.0$  m/s før kollisjonen. Kula spretter tilbake i motsatt retning etter kollisjonen, nå med en fart på  $6.00$  m/s.



- (b) Bestem stangens vinkelhastighet umiddelbart etter at den er truffet av kula.

### OPPGAVE 6.

En partikkel beveger seg i  $xy$ -planet med konstant akselerasjon.

Ved tidspunktet  $t = 0$  s er partikkelen i posisjonen:

$$\vec{\mathbf{r}} = (4\hat{i} + 3\hat{j}) \text{ m}$$

Ved tidspunktet  $t = 2$  s er partikkelen i posisjonen:

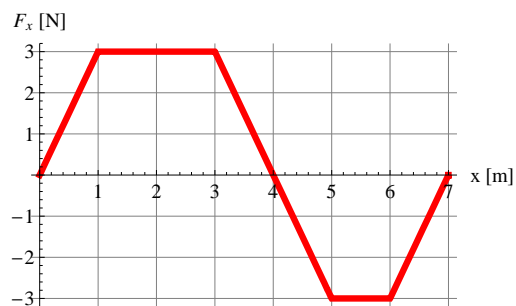
$$\vec{\mathbf{r}} = (10\hat{i} - 2\hat{j}) \text{ m}$$

og dens hastighet er:

$$\vec{\mathbf{v}} = (5\hat{i} - 6\hat{j}) \text{ m/s}$$

(a) Bestem partikkelens akselerasjon  $\vec{\mathbf{a}}$ .

En kloss med masse  $m = 4.00$  kg er initielt i ro i posisjonen  $x = 0.00$  m. Den erfarer så én kraft,  $F_x$ , som varierer med posisjonen langs  $x$ -aksen, som vist i figuren under.



(b) Bestem farten til partikkelen i posisjonen  $x = 6.00$  m.

## BIT100 Fysikk – formelark

Rotasjon om en fast akse	Éndimensjonal bevegelse
Vinkelhastighet $\omega = \frac{d\theta}{dt}$	Hastighet $v = \frac{dx}{dt}$
Vinkelakselerasjon $\alpha = \frac{d\omega}{dt}$	Akselerasjon $a = \frac{dv}{dt}$
Resultantmoment $I\alpha = \sum_i \tau_i$	Resultantkraft $ma = \sum_i F_i$
$\alpha = \text{konstant} \begin{cases} \omega_f = \omega_i + \alpha t \\ \theta_f = \theta_i + \omega_i t + \frac{1}{2}\alpha t^2 \\ \omega_f^2 = \omega_i^2 + 2\alpha(\theta_f - \theta_i) \\ \theta_f = \theta_i + \frac{1}{2}(\omega_i + \omega_f)t \end{cases}$	$a = \text{konstant} \begin{cases} v_f = v_i + at \\ x_f = x_i + v_i t + \frac{1}{2}at^2 \\ v_f^2 = v_i^2 + 2a(x_f - x_i) \\ x_f = x_i + \frac{1}{2}(v_i + v_f)t \end{cases}$
Arbeid $W = \int_{\theta_i}^{\theta_f} \tau d\theta$	Arbeid $W = \int_{x_i}^{x_f} F dx$
Kinetisk energi $K = \frac{1}{2} I \omega^2$	Kinetisk energi $K = \frac{1}{2} m v^2$
Effekt $\mathcal{P} = \tau \omega$	Effekt $\mathcal{P} = F v$
Spinn $L = I \omega$	Bevegelsesmengde $p = m v$
Spinnsatsen $\frac{dL}{dt} = \sum_i \tau_i$	Newtons 2. lov $\frac{dp}{dt} = \sum_i F_i$

### Generelle sammenhenger

Bevegelse med konstant akselerasjon	$\begin{cases} \vec{v}_f = \vec{v}_i + \vec{a} t \\ \vec{r}_f = \vec{r}_i + \vec{v}_i t + \frac{1}{2} \vec{a} t^2 \end{cases}$
Newtons 2. lov	$m \vec{a} = \sum_i \vec{F}_i$
Arbeid	$W = \int \vec{F} \cdot d\vec{r}$
Arbeid-kinetisk energi teoremet	$\Delta K = W$
Bevegelsesmengde	$\vec{p} = m \vec{v}$
Newtons 2. lov	$\frac{d\vec{p}}{dt} = \sum_i \vec{F}_i$
Impuls	$\vec{I} = \int \vec{F} dt$
Impuls-bevegelsesmengde teoremet	$\Delta \vec{p} = \vec{I}$
Massesenter	$\vec{r}_{\text{CM}} = \frac{1}{M} \int \vec{r} dm$
Treghetsmoment	$I = \int r^2 dm$
Steiners sats (parallellakseteoremet)	$I = I_{\text{CM}} + M D^2$
Kraftmoment	$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$
Spinn	$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$
Spinnsatsen	$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum_i \vec{\tau}_i$
Sirkelbevegelse	$s = r\theta, v = r\omega, a_c = r\omega^2, a_t = r\alpha$



## Matematiske sammenhenger

---

### Vektorrelasjoner

---

Prikkprodukt	$\vec{\mathbf{A}} \cdot \vec{\mathbf{B}} =  \vec{\mathbf{A}}   \vec{\mathbf{B}}  \cos \phi$
Absoluttverdi av kryssprodukt	$ \vec{\mathbf{A}} \times \vec{\mathbf{B}}  =  \vec{\mathbf{A}}   \vec{\mathbf{B}}  \sin \phi$

---

### Trigonometri

---

Definisjoner	$\tan \alpha = \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha}$
Identiteter	$\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1$ $\sin 2\alpha = 2 \sin \alpha \cos \alpha$ $\cos 2\alpha = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha = 2 \cos^2 \alpha - 1 = 1 - 2 \sin^2 \alpha$ $\sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta$ $\cos(\alpha \pm \beta) = \cos \alpha \cos \beta \mp \sin \alpha \sin \beta$
Deriverte	$\frac{d \sin \alpha}{d \alpha} = \cos \alpha$ $\frac{d \cos \alpha}{d \alpha} = -\sin \alpha$

---

### 2. grads ligning

---

Ligning	$a t^2 + b t + c = 0$
Løsning	$t = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4 a c}}{2 a}$

---

### Ligningen for en rett linje

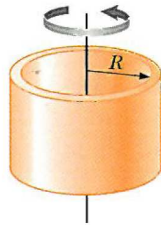
---

Gitt to punkter på linjen	$y = y_1 + \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1} (x - x_1)$
---------------------------	---

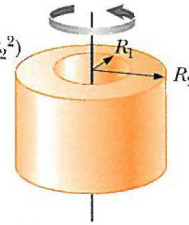
---

**TABLE 10.2** Moments of Inertia of Homogeneous Rigid Objects with Different Geometries

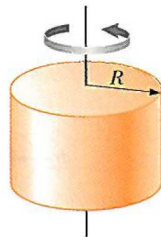
Hoop or thin cylindrical shell  
 $I_{\text{CM}} = MR^2$



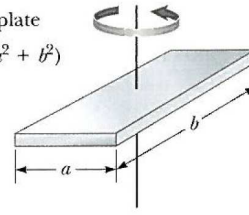
Hollow cylinder  
 $I_{\text{CM}} = \frac{1}{2}M(R_1^2 + R_2^2)$



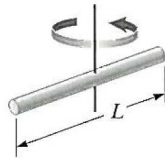
Solid cylinder or disk  
 $I_{\text{CM}} = \frac{1}{2}MR^2$



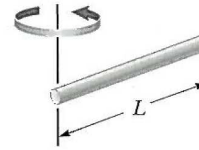
Rectangular plate  
 $I_{\text{CM}} = \frac{1}{12}M(a^2 + b^2)$



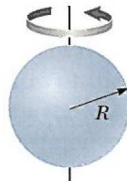
Long, thin rod with rotation axis through center  
 $I_{\text{CM}} = \frac{1}{12}ML^2$



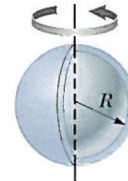
Long, thin rod with rotation axis through end  
 $I = \frac{1}{3}ML^2$



Solid sphere  
 $I_{\text{CM}} = \frac{2}{5}MR^2$



Thin spherical shell  
 $I_{\text{CM}} = \frac{2}{3}MR^2$



Trehetsmoment til homogene stive legemer.

Tabell fra Jewitt & Serway: *Physics for Scientists and Engineers* Volume 1.