

Veiledning: Man 20. okt. og ons 22. okt.

Innlevering: Torsdag 23. okt. kl. 12:00

Gruppeinndelingen finner du på emnets nettside.

Lever øvinger i bokser utenfor R1.

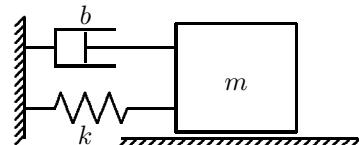
Et læringsmål er at numerisk fysikk skal bli en integrert del av fysikkundervisningen på alle nivåer. Oppgave 1d er basert på å kjøre en oppgitt numerisk programkode. Scriptet er oppgitt i Matlab (Octave), men du kan gjerne bruke Python hvis du tilpasser koden selv.

### Oppgave 1. Dempet svingning

a. På grunnlag av figuren til høyre, vis hvordan man kommer fram til likningen for dampede svingninger:

$$\ddot{x} + 2\gamma\dot{x} + \omega_0^2 x = 0 \quad (1)$$

og finn  $\gamma$  og  $\omega_0$  uttrykt med  $m$ ,  $b$  og  $k$ .



b. Hva betyr det at et system er over-, under- eller kritisk damped?

c. Vis ved innsetting at  $x(t) = A e^{-\gamma t} \cos(\omega_d t + \phi)$  er en løsning av svingelikningen (1) når underkritisk damped. Finn herfra uttrykk for  $\omega_d$ .

d. Vi løser nå differensiallikningen (1) numerisk ved bruk av *Verlet-integrasjon*. Denne metoden består ganske enkelt i å bytte ut  $\ddot{x}$  og  $\dot{x}$  med endelig-differansuttrykkene

$$\dot{x} = \frac{dx}{dt} \rightarrow \frac{x(t_{n+1}) - x(t_{n-1})}{2\Delta t} \quad (2)$$

$$\ddot{x} \rightarrow \frac{x(t_{n+1}) - 2x(t_n) + x(t_{n-1})}{\Delta t^2}. \quad (3)$$

Her er  $t_n = t_0 + n\Delta t$  hvor  $\Delta t$  er tidssteget og  $t_0$  starttiden.  $\Delta t^2 = (\Delta t)^2$ . Bytter vi i differensiallikningen (1)  $\dot{x}$  og  $\ddot{x}$  ut med uttrykkene (2) og (3) og løser med hensyn på  $x(t_{n+1})$ , finner vi

$$x(t_{n+1}) = \frac{2 - \omega_0^2 \Delta t^2}{1 + \gamma \Delta t} x(t_n) - \frac{1 - \gamma \Delta t}{1 + \gamma \Delta t} x(t_{n-1}). \quad (4)$$

Iterasjonen bestemmer altså den neste  $x$ -verdien  $x(t_{n+1})$  på grunnlag av de to foregående. For å starte denne iterasjonen må vi vite  $x(t_0)$  og  $x(t_1)$ . Hvorfor må vi vite to verdier for å komme i gang?

Matlab-scriptet `tfy4115_Øv8.m` som du kan lesse ned fra øvingssiden på nett, implementerer Verlet-algoritmen over. Startverdier er gitt øverst i scriptet, og disse kan du endre på og kjøre programmet gjentagne ganger og for hver gang studere resultatet i figuren.

Kjør scriptet for forskjellige tidssteg  $\Delta t$  og sammenlign med den analytiske løsningen som også er kodet inn og framkommer som rødt i grafen. Sjekk nøyaktigheten ved valg av ulike (ekstreme) verdier av  $\Delta t$ . Velg også andre verdier for inputverdiene  $\gamma$  og  $\omega_0$  og sjekk slik også overdempet og kritisk damped løsning med den analytiske løsningen. Print ut minst én graf, noter på verdier for inputverdier og lever inn sammen med resten av øvingen.

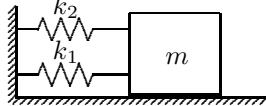
e. En pendel består av ei aluminiumkule festet i en 1,00 m lang tråd. Målinger gir at i løpet av 4,0 minutter vil amplituden minke fra 6,00° til 5,40°.

- i) Bestem koeffisienten  $\gamma$  i likningen for underkritisk dämping.
- ii) Bestem perioden  $T_d$  for den dampede svingingen.

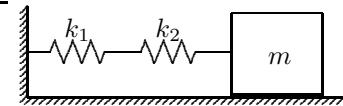
## Oppgave 2. Kopling av fjærer

Et enkelt masse-fjær-svingesystem med masse  $m$  og fjærstivhet  $k_i$  har som kjent svingefrekvens  $\omega_i = \sqrt{k_i/m}$ . Sett opp Newtons lover for de tre svingesystemene vist i figurene under og finn svingefrekvensen  $\omega$  for hvert av systemene uttrykt med  $\omega_1$  og  $\omega_2$ . I alle tilfellene er fjærene masseløse og det er ingen friksjon.

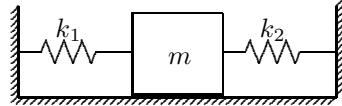
a.



b.



c.



## Oppgave 3. Vertikal svingning

Vi har i forelesning studert og beskrevet svingningen for en kloss (masse  $m$ ) festa til ei fjær (fjærkonstant  $k$ ) når klossen beveger seg på et friksjonsfritt horisontalt underlag. Vi fant fra Newton 2 bevegelseslikningen  $\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$  med løsning  $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \phi)$  der  $\omega_0 = \sqrt{k/m}$  er vinkelfrekvensen og  $\phi$  er en fasekonstant.

La nå massen og fjæra dreies 90 grader slik at massen  $m$  henger vertikalt i tyngdefeltet med øvre del av fjæra festa i et fast punkt. Ny likevektsposisjon for klossen tilsvarer at fjæra er strukket en lengde  $\Delta x$ .

a. Finn et uttrykk for  $\Delta x$ .

b. Finn bevegelseslikningen for klossen med utsving  $y$  fra likevektsposisjonen, og vis dermed at den vil svinge harmonisk med samme frekvens som for en horisontal masse-fjær-pendel.

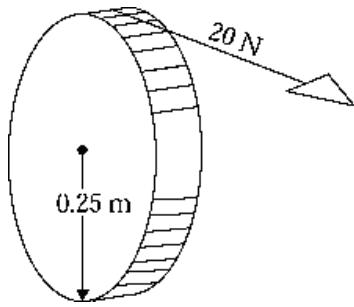
c. Finn den totale energien  $E$  for dette vertikale svingesystemet, uttrykt med oppgitte størrelser:  $m, k$ , startverdier  $v_0 = v(t=0), y_0 = y(t=0)$  samt tyngdens akselerasjon  $g$ .

(forts.)

#### Oppgave 4. Flervalgsoppgaver

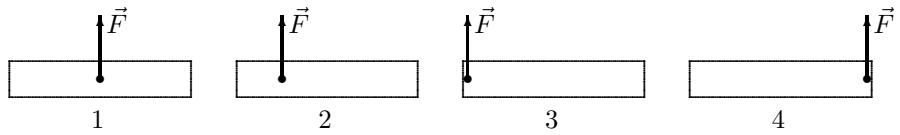
- a. Ei tynn, masseløs snor er trukket rundt en slipestein med radius 0,25 m. Steinen kan rotere friksjonsfritt om dens akse. Ei konstant kraft på 20 N i snora får steinen til å øke vinkelhastigheten fra null til 60 rad/s på 12 sekunder. Da er tregheitsmomentet til steinen

- A)  $0,32 \text{ kg m}^2$
- B)  $1,00 \text{ kg m}^2$
- C)  $2,00 \text{ kg m}^2$
- D)  $4,00 \text{ kg m}^2$
- E)  $6,28 \text{ kg m}^2$



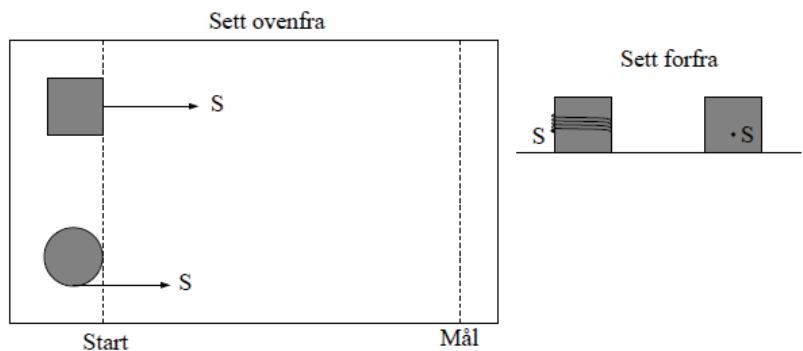
- b. Figuren viser fire like staver som utsettes for samme ytre kraft  $\vec{F}$ , men med ulike angrepspunkt. Ingen andre krefter virker på staven. Hva kan du da si om akselerasjonen  $a_i = |\ddot{a}_i|$  til massesenteret til stav nr  $i$ ?

- A)  $a_1 > a_2 > a_3 = a_4 \neq 0$
- B)  $a_1 < a_2 < a_3 = a_4$
- C)  $a_1 = a_2 > a_3 = a_4$
- D)  $a_1 > a_2, a_3 = a_4 = 0$
- E)  $a_1 = a_2 = a_3 = a_4$



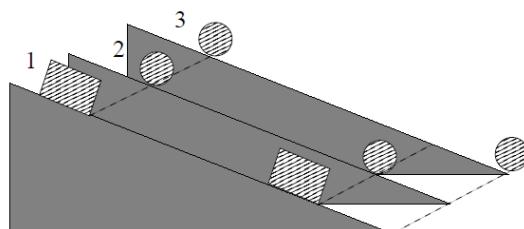
- c. Figuren viser en kloss og en spole, begge med masse  $M$ , som trekkes med samme konstante snordrag  $S$  mot høyre. Snora er viklet flere ganger rundt spolen (som på ei trådsnelle eller en jojo). På klossen er snora festet litt under midten av den ene sidekanten. Det er ingen friksjon mellom underlaget og de to legemene. Hvilket legeme bryter mållinjen først? Roterer spolen når den bryter mållinjen?

- A) Klossen først,  
spolen roterer
- B) Klossen og spolen samtidig,  
spolen roterer
- C) Klossen først,  
spolen roterer ikke
- D) Klossen og spolen samtidig,  
spolen roterer ikke
- E) Spolen først,  
spolen roterer



- d. Figuren illustrerer en kloss (legeme 1) og to sylindersymmetriske legemer (2 og 3) på identiske skråplan. De tre legemene har lik masse. Klossen glir på skråplanet, de to sylinderne ruller uten å gli eller slure. Vi ser bort fra rullemotstand, dvs. ingen energitap pga. rulling. De tre slippes samtidig fra samme høyde på skråplanet, med null starthastighet. Litt senere har den ene sylinderen (3) nådd bunnen av skråplanet. Klossen og den andre sylinderen har nå kommet like langt men har fortsatt et stykke igjen til bunnen. Ranger friksjonskreftene  $f_1$ ,  $f_2$  og  $f_3$  som virker fra skråplanet på henholdsvis legeme 1, 2 og 3.

- A)  $f_1 = f_2 > f_3$
- B)  $f_2 < f_1 < f_3$
- C)  $f_1 > f_2 > f_3$
- D)  $f_1 = f_2 < f_3$
- E)  $f_1 > f_2 = f_3$



Utvilte fasitsvar:

$$1e) 4,4 \cdot 10^{-4} \text{ s}^{-1}, \quad 2,01 \text{ s}; \quad 2b) \frac{\omega_1 \omega_2}{\sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}}, \quad 2c) \sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}; \quad 3c) E = \frac{1}{2}mv_0^2 + \frac{1}{2}ky_0^2 + \frac{1}{2}k\left(\frac{mg}{k}\right)^2.$$