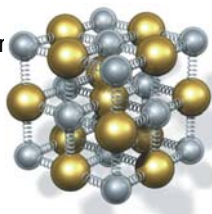


## Kap. 6 Mekaniske svingninger

### • Mye svingning i dagliglivet:

- Pendler
- Musikinstrument
- Elektriske og magnetiske svingninger
- Klokker
- Termiske vibrasjoner (= temperatur)
- Måner og planeter
- Historien og økonomien
- m.m.
- Farlige svingninger:



## 6. Mekaniske svingninger

### • Vi skal se på:

- Udempet harmonisk svingning
 
$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$
- Dempet svingning
 
$$x(t) = A e^{-\gamma t} \cdot \cos(\omega_d t + \varphi)$$
- Tvungen svingning (resonans)
- Eksempler:
  - Fjærpendel
  - Matematisk pendel
  - Fysisk pendel
- Y & F: Kap. 14 (mer enn pensum)
- H & S: Kap 6 (knappt beskrevet)

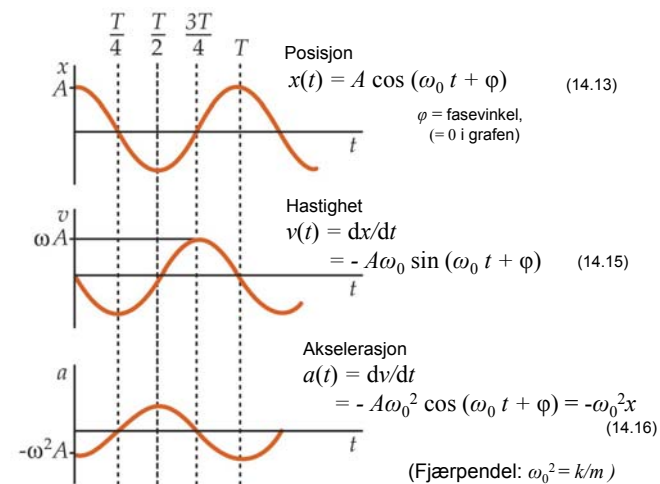
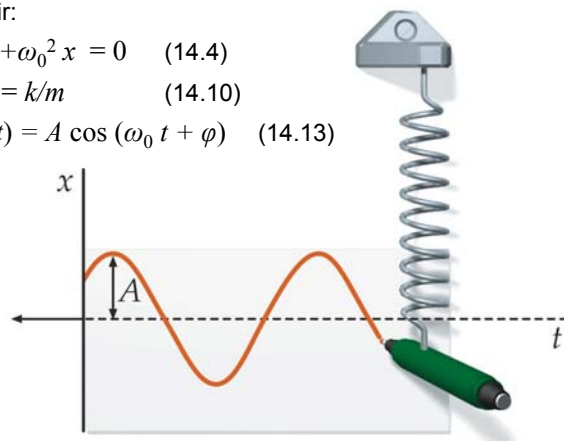
### Harmonisk oscillasjon (SHM = Simple Harmonic Motion)

Newton 2 gir:

$$d^2/dt^2 x + \omega_0^2 x = 0 \quad (14.4)$$

der  $\omega_0^2 = k/m$  (14.10)

løsning:  $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$  (14.13)

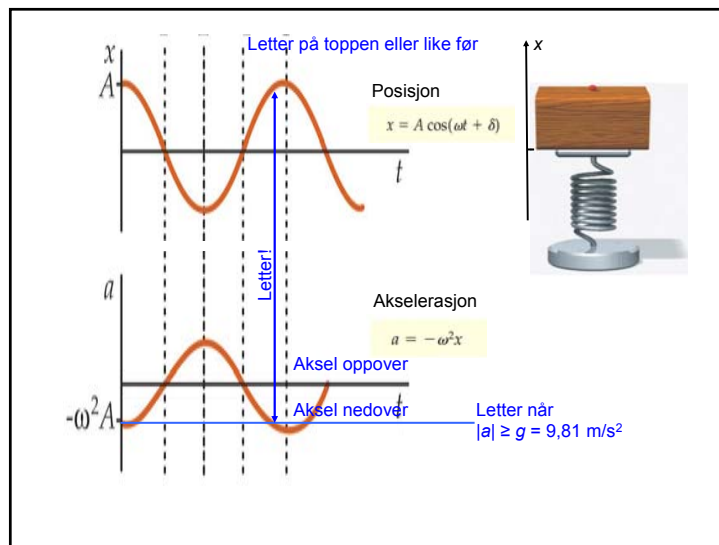


I romfartøy:  
Tyngden mangler.

Måling av masse  
ved SHM:

$$m = k / \omega_0^2$$

Kjent  $k$   
Måler  $\omega_0$



### Fra en eksamen (Fysmat des. 2009) (flervalgsoppgave)

k. En pakke vaskemiddel står oppå en vaskemaskin som er i ferd med å sentrifugere på 1200 omdreininger pr minutt. Vaskemaskinen vibrerer dermed vertikalt med en amplitude på 1 mm. Vil vaskemiddelpakken på noe tidspunkt miste kontakten med underlaget? Hvorfor, evt hvorfor ikke?

- A Ja, fordi vaskemaskinens maksimale akselerasjon overstiger  $9,8 \text{ m/s}^2$ .
- B Ja, fordi vaskemaskinens maksimale hastighet overstiger  $9,8 \text{ m/s}$ .
- C Nei, fordi vaskemaskinens maksimale akselerasjon aldri overstiger  $9,8 \text{ m/s}^2$ .
- D Nei, fordi vaskemaskinens maksimale hastighet aldri overstiger  $9,8 \text{ m/s}$ .
- E Nei, fordi vaskemaskinens maksimale vertikale utsving aldri overstiger  $9,8 \text{ mm}$ .

Mulige svar

SHM:

$$\omega = 2\pi f = 2\pi \cdot 1200/60 \text{ 1/s} = 40\pi \text{ 1/s}$$

$$a = -\omega^2 A \cos(\omega t)$$

$$a_{\max} = \omega^2 A = (40\pi)^2 \cdot 0,002 \text{ m} = 15,8 \text{ m/s}^2 > g \Rightarrow \text{Alt. A}$$

### Fra eksamen des. 2003 Horisontal svingning.

#### Oppgave 4

En pakke med masse  $m$  er plassert på en horisontal plattform som svinger harmonisk langs bakken med periode  $T$ . Friksjonskoeffisienten mellom pakken og plattformen er  $\mu$  og tyngdens akselerasjon er  $g$ . Svingeamplituden  $A$  økes nå langsomt (med konstant  $T$ ).

Ved hvilken amplitude  $A_0$  begynner pakken å skli? (Forsøk med en mynt på et papirark.)

#### Friksjonsbegrenset

Pakken akselereres av friksjonskrafta som er  $\max F_f = \mu mg$ , dvs. dens maksimale akselerasjon den kan følge er  $a_{\max} = F_f / m = \mu g$ .

Underlagets akselerasjon er

$$a = -\omega^2 A \cos(\omega t), \text{ dvs. amplitudeverdi } \omega^2 A = (2\pi/T)^2 A$$

$$\text{Sammenholdt: } \mu g = (2\pi/T)^2 A$$

$$\Rightarrow A_0 = \omega^2 A = \mu g (T/2\pi)^2$$

**Matematisk pendel**  
 $\omega_0^2 = g/L \quad T = 2\pi/\omega$

(Y&F Fig. 14.21b)

Feil ved f.eks. 30°:  
 $\sin 30^\circ = \sin \pi/6 = 0,500$   
 $\pi/6 = 0,524$   
 $\sin \theta = \theta$  feil med 5 %

(Y&F Fig. 14.22)

**Matematisk pendel**  $T_0 = 2\pi \sqrt{L/g}$   
 Periode ved "store" vinkelamplituder  $\Phi_0$ :

$T = T_0 \left[ 1 + \frac{1}{2^2} \sin^2 \frac{1}{2} \Phi_0 + \frac{1}{2^2} \left( \frac{3}{4} \right)^2 \sin^4 \frac{1}{2} \Phi_0 + \dots \right] \approx (14.35)$   
 ( $\Phi \rightarrow \theta$ )

(Y&F Fig. 14.23)

### 6.2. Dempet svingning

Svingelikning:  $d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = 0$  (14.41)

$\gamma < \omega_0$  svak dempet:  
 $x(t) = A e^{-\gamma t} \cos(\omega_d t + \varphi)$   
 $\omega_d^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$  (14.43)

$\gamma = \omega_0$  kritisk dempet:  
 $x(t) = (A_1 + tA_2) e^{-\gamma t}$

$\gamma > \omega_0$  overkritisk dempet:  
 $x(t) = A_1 e^{-\alpha t} + A_2 e^{-\beta t}$   
 $\alpha = \gamma + \sqrt{(\gamma^2 - \omega_0^2)} \quad \beta = \gamma - \sqrt{(\gamma^2 - \omega_0^2)}$

$\zeta = \gamma/\omega_0$

### 6.3. Tvungne svingninger. Resonans

Svingelikning:

$$d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = F_0/m \cdot \cos \omega t$$

Etter kort tid bestemmer pådrivet frekvensen:

$$x(t) = A_0 \cos(\omega t - \delta)$$

Amplitude  $A_0$  og fase  $\delta$  bestemmes av  $\omega$  og  $\gamma$ :

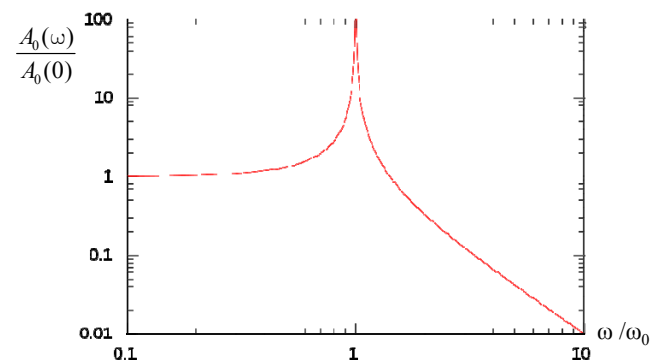
$$A_0 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}} \quad (14.46)$$

$$\tan \delta = \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

Resonans (stor  $A_0$ ) når  $\omega = \omega_0$

$$A_0 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}} \quad \text{i log-log-plot}$$

med  $\zeta = \gamma/\omega_0 = 1/200$  (svært svak demping)



### 6. Mekaniske svingninger. Oppsummering 1

#### • 6.1 Udempet harmonisk oscillasjon (SHM)

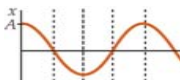
Kriterium SHM: **Krafta som trekker mot likevekt**

**er prop. med avstand  $x$  (eks.  $F = -kx$ )**

Dette gir fra Newton 2:  $d^2/dt^2 x + \omega_0^2 x = 0$

med løsning:  $x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$

- masse/fjær:  $\omega_0^2 = k/m$
- tyngpendel (matematisk):  $\omega_0^2 = g/l$
- fysisk pendel:  $\omega_0^2 = mgl/I$  (seinere)

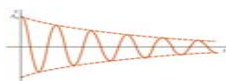


#### • 6.2 Dempet harmonisk oscillasjon

$$d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = 0$$

med løsning:  $x(t) = A e^{-\gamma t} \cdot \cos(\omega_d t + \varphi)$

(svak demping  $\gamma < \omega_0$ )  $\omega_d^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$



### 6. Mekaniske svingninger. Oppsummering 2

#### 6.3 Tvungen svingning (resonans)

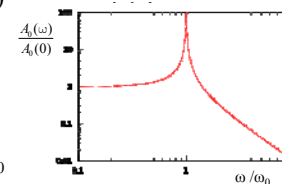
$$d^2/dt^2 x + 2\gamma d/dt x + \omega_0^2 x = F_0/m \cdot \cos \omega t$$

med løsning  $x(t) = A_0 \cos(\omega t - \delta)$

$$A_0 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}}$$

$$\tan \delta = \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

Resonans (stor  $A_0$ ) når  $\omega = \omega_0$



Mer om energi seinere:

- Totalenergien  $E_{\text{tot}} = E_k(t) + E_p(t)$  er konstant og svinger mellom  $E_k(t)$  og  $E_p(t)$
- $E_p(t)$  prop. med  $x^2$  for alle svingninger  
Fjærpendel:  $E_p(t) = \frac{1}{2} k x^2$