

## Tvungne svingninger



Vi ser på et masse-fjær system påvirket av en ytre kraft  $F_{ex}(t) = F_0 \cos \omega t$  og får ligningen

$$my'' + \mu y' + ky = F_0 \cos \omega t.$$

En lignende differensialligning beskriver en elektronisk krets med motstand (resistor), kondensator, spole (induktans) og spenningskilde

$$LI'' + RI' + \frac{I}{C} = E'(t),$$

hvor  $E(t)$  er elektromotorisk spenning av kilden.

## Udempet system

La først  $\mu = 0$ .

$$my'' + ky = F_0 \cos \omega t.$$

Vi finner en partikulær løsning

$$y_p = \frac{F_0}{m(\omega_0^2 - \omega^2)} \cos \omega t, \quad \omega_0 = \sqrt{k/m},$$

$\omega_0$  er den naturlige frekvensen til systemet, den er uavhengig av den ytre kraften. Amplituden til  $y_p$  blir

$$A_p = \frac{F_0}{m(\omega_0^2 - \omega^2)} = \frac{F_0}{k(1 - (\omega/\omega_0)^2)}$$

og når  $\omega \rightarrow \omega_0$  (frekvensen til den påtrykte kraften nærmer seg systemets naturlige frekvens), går  $A_p$  til uendelig. Dette fenomenet kalles **resonans**.

# Resonans



Hva skjer når  $\omega = \omega_0$ ? Vi får likningen

$$my'' + ky = F_0 \cos \omega_0 t, \quad \omega_0 = \sqrt{k/m}$$

Fra ubestemte koeffisienters metoden (modifikasjonsregelen) vet vi at løsningen er på formen

$$y_p = t(A \cos \omega_0 t + B \sin \omega_0 t)$$

Vi finner

$$y_p = \frac{F_0}{2m\omega_0} t \sin \omega_0 t$$

Amplituden går til uendelig når  $t \rightarrow \infty$ .

## Dempede tvungne svingninger



Vi antar at  $\mu > 0$ , og ser på dempede svingninger med en ytre kraft,

$$my'' + \mu y' + ky = F_0 \cos \omega t, \quad \mu > 0$$

Generell løsning blir  $y = y_p + y_h$ , hvor  $y_p$  er en partikulær løsning og  $y_h$  er generell løsning til den tilhørende homogene likningen. Vi finner  $y_p$  på formen

$$y_p(t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t,$$

$y_h(t)$  går mot 0 når  $t \rightarrow \infty$ .

## Stasjonære løsningen



Løsningen  $y = y_p + y_h$  til

$$my'' + \mu y' + ky = F_0 \cos \omega t$$

går mot den **stasjonære løsningen**

$$y_p = A \cos \omega t + B \sin \omega t$$

som er en periodisk funksjon med

$$A = \frac{F_0 m (\omega_0^2 - \omega^2)}{m^2 (\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2 c^2}, \quad B = \frac{F_0 \omega c}{m^2 (\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2 c^2}$$



## Oppgave

*Finn funksjonen  $y(t)$  som tilfredstiller bevegelsesligningen gitt av et mass-fjær system med ytre kraft, med masse  $m = 1$  kg, dempningskonstant  $\mu = 4$  kg/s, fjær konstant  $k = 4$  kg/s<sup>2</sup>, ytre kraft  $r(t) = 2 \cos 2t$  N og  $y(0) = y'(0) = 0$ .*

## Variasjon av parametre

En generell metode for å finne en partikulær løsning til

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = r(x)$$

La  $y_1$  og  $y_2$  være to lineært uavhengige løsninger av den tilhørende homogene likningen

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = 0$$

Vi finner  $y_p$  på formen  $y_p = v_1 y_1 + v_2 y_2$ . Et system av ligninger for  $v_1$  og  $v_2$  blir

$$v_1' y_1 + v_2' y_2 = 0$$

$$v_1' y_1' + v_2' y_2' = r(x)$$

Husk å skrive ligningen på standardform for å få riktig  $r(x)$ !

## Variasjon av parametre og Wronskideterminanten



Vi løser systemet, finner  $v_1'$ ,  $v_2'$ , integrerer og får:

$$y_p = -y_1 \int \frac{y_2 r}{W} dx + y_2 \int \frac{y_1 r}{W} dx,$$

der  $W = W(y_1, y_2) = y_1 y_2' - y_2 y_1'$  er Wronskideterminanten til  $y_1$  og  $y_2$ .



## Oppgave

*Finn to lineært uavhengige løsninger  $y(x)$ , på formen  $y(x) = x^m$ , til den homogene ligningen*

$$x^2 y'' + xy' - y = 0, \quad x > 0.$$

*Finn en partikulær løsning til ligningen*

$$x^2 y'' + xy' - y = 4x, \quad x > 0.$$