

8 4.2

Bølgligning
med initialdata
og Neumann
randbetingelser

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0$$

$$u(0, x) = g(x)$$

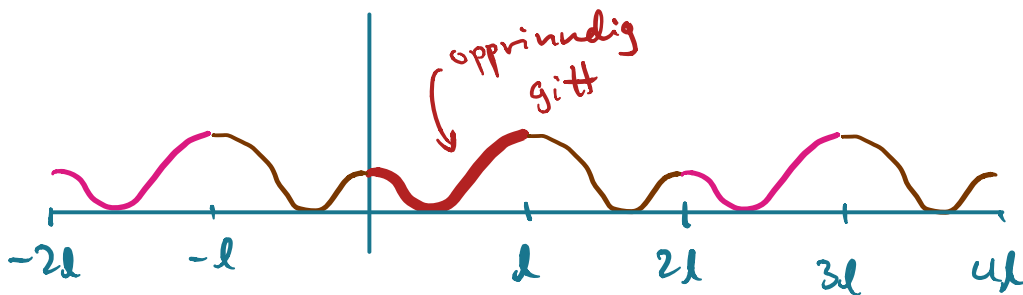
$$u_t(0, x) = h(x)$$

$$u_x(t, 0) = u_x(t, l) = 0$$

Enten derivater funksjon med jevn symmetri om et punkt har derivert like null i punktet. Så vi bør utvide g slik at $g(-x) = g(x)$, $g(l-x) = g(l+x)$ for alle x ; ditto for h .

D'Alemberts løsning vil arve disse symmetriene, slik at de også vil oppfylle randbetingelsene.

Om vi bytter ut x med $l+x$ i $g(l+x) = g(l-x)$, får vi $g(2l+x) = g(-x)$. Siden også $g(-x) = g(x)$, må de $g(x+2l) = g(x)$



Utvidelsen blir altså periodisk med periode $2l$.

(Hvis en randbetingelse er Dirichlet: $u(t, 0) = 0$

og den andre er Neumann: $u_x(t, l) = 0$, blir perioden $4l$.)

B 4.4 Her er nesten alt arbeidet gjort i Example 4.8:

For $\sin(\omega_k x) = 0$ både for $x=0$ og for $x=l$, så vi kan utvide f til alle $x \in \mathbb{R}$ ved å sette

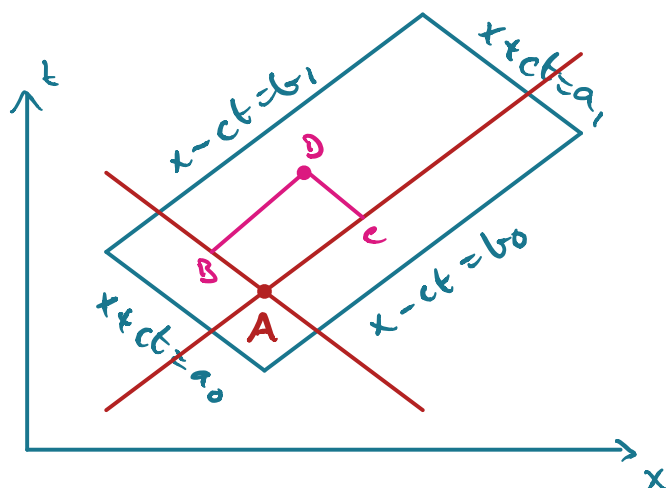
$$f(b, x) = \cos(\omega t) \sin(\omega_k x)$$

Men så har problemet nøyaktig samme strukturen som i Ex. 4.8, og vi trenger bare bytte ut ω_0 der med ω_k . Altså:

$$u(t, x) = \begin{cases} \frac{\sin(\omega_k x)}{\omega_k^2 - \omega^2} (\cos(\omega t) - \cos(\omega_k t)) & \omega \neq \omega_0 \\ \frac{t}{2\omega_k} \sin(\omega_k x) \sin(\omega_k t) & \omega = \omega_0 \end{cases}$$

(Merk at løsningene for $\omega = \omega_k$ er grensen av løsningene for $\omega \neq \omega_k$ når $\omega \rightarrow \omega_k$.)

X3:



Velg et fast punkt

$$A = (t_*, x_*)$$

i området,

og trekk de to linjene

$$x-ct = x_* - ct_*$$

$$x+ct = x_* + ct_*$$

For et vilkårlig punkt D

$$u(D) = u(B) + u(C) - u(A)$$



Kan skrives som en

funksjon av $x-ct$

(fordi $x-ct$ har

samme verdi i D og B.)

↘ kan skrives som en

funksjon av $x+ct$

(fordi $x+ct$ har samme

verdi i D og C)

Dette fungerer også om D er plassert på eller under

en eller begge linjene $x \pm ct = x_* \pm ct_*$

X4 $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0$ kan skrives $(\partial_t \mp c \partial_x)(u_t \pm c u_x) = 0$

(\mp og \pm er motsatte fortegn!)

Så vi kan skrive $u_t \pm c u_x(t, x) = g_{\mp}(x \pm ct)$

Men som oppgave sier, kan vi integrere g_{\mp} og gange med passende konstanter, og skrive i stedet

$$u_t - c u_x = -2c w'_+(x - ct)$$

$$u_t + c u_x = 2c w'_-(x + ct)$$

Hvis summen av de to blir

$$\begin{aligned} u_t &= c w'_-(x + ct) - c w'_+(x - ct) \\ &= \partial_t (w_-(x + ct) + w_+(x - ct)) \end{aligned}$$

slik at

$$u = w_-(x + ct) + w_+(x - ct) + C_1(x)$$

$\frac{1}{2c}$ ganger differensen blir

$$u_x = w'_-(x + ct) + w'_+(x - ct)$$

slik at

$$u = w_-(x + ct) + w_+(x - ct) + C_2(t)$$

Men da må $C_1(x) = C_2(t)$ så begge er virkelige konstanter, og dermed

$$u = w_-(x + ct) + w_+(x - ct) + C$$

Men så kan vi erstatte w_+ med $w_+ + C$, og dermed faller C bort.

til sist setter vi inn i initialbetingelsene:

$$\begin{aligned}w_-(x) + w_+(x) &= g(x) \\ c w'_-(x) - c w'_+(x) &= h(x) \\ w'_-(x) - w'_+(x) &= \frac{1}{c} h(x)\end{aligned}$$

Den siste gir

$$w_-(x) - w_+(x) = \frac{1}{c} H(x)$$

for en antiderivert H av h ...

Vi adderer og subtraherer:

$$w_-(x) = \frac{1}{2} g(x) + \frac{1}{2c} H(x)$$

$$w_+(x) = \frac{1}{2} g(x) - \frac{1}{2c} H(x)$$

og dermed

$$\begin{aligned}u(x,t) &= w_-(x+ct) + w_+(x-ct) \\ &= \frac{g(x+ct) + g(x-ct)}{2} + \frac{1}{2c} (H(x+ct) - H(x-ct)) \\ &= \frac{g(x+ct) + g(x-ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} h(\xi) d\xi\end{aligned}$$

som er D'Alembert.