

KAPITEL 7

7.1 Bestäm rörelsen för en oändlig sträng om

PDE: $U_{tt}'' - c^2 U_{xx}'' = 0$

a) $U(x, 0) = a \cdot \sin kx, U_t'(x, 0) = 0$

Jag använder d'Alemberts formel.

$$g(x) = U(x, 0) = a \cdot \sin kx$$

$$h(x) = U_t'(x, 0) = 0$$

$$U(x, t) = \frac{1}{2} (a \sin(k(x-ct)) + a \sin(k(x+ct)) + C) =$$

$$= a \sin(kx) \cdot \cos(ckt)$$

b) $U(x, 0) = 0, U_t'(x, 0) = b \sin(kx)$

d'Alemberts ger:

$$U(x, t) = \frac{1}{2} (0 + 0 + \frac{1}{c} \int_{x-ct}^{x+ct} h(y) dy) = \frac{1}{2c} \left[H(y) \right]_{x-ct}^{x+ct} =$$

$$= \frac{1}{2c} (H(x+ct) - H(x-ct)) = \frac{b}{2ck} (\cos(k(x-ct)) - \cos(k(x+ct))) =$$

$$= \frac{b}{ck} \sin(kx) \sin(ckt)$$

$$\frac{1}{c} \int_{x-ct}^{x+ct} h(y) dy = 0$$

7.2

$$\begin{cases} U_{tt}'' - c^2 U_{xx}'' = 0 \\ g: U(x, 0) = a \sin kx \\ h: U_t(x, 0) = ? \end{cases}$$

Bestäm $U_t(x, 0)$ så att vi får en fort-skrivande våg i negativ x -led.

Vi använder d'Alemberts formel:

$$U(x, t) = \frac{1}{2} \left(g(x-ct) + g(x+ct) + \frac{1}{c} H(x+ct) - \frac{1}{c} H(x-ct) \right)$$

Vi vill att summan av bidragen i positivt x -led ska vara noll.

$$\Rightarrow g(x-ct) - \frac{1}{c} H(x-ct) = 0$$

$$\Leftrightarrow G(x-ct) = \frac{1}{c} \cdot h(x-ct)$$

~~$G(x-ct)$~~

$$\Leftrightarrow c \cdot G(x) = h(x)$$

$$\Leftrightarrow -c \cdot \frac{a}{k} \cos kx = h(x)$$

7.3

Lös ekvationen

$$U_{tt}'' - U_{xx}'' = 0, \quad x \in \mathbb{R}$$

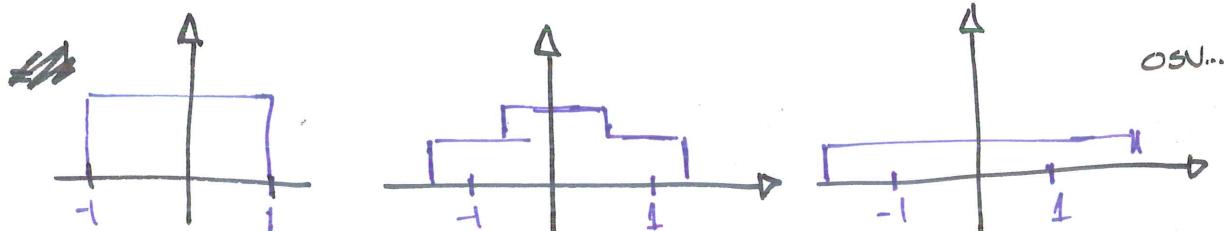
med begynnelsevilkoren nedan.

a) $U(x,0) = P(x), \quad U_t(x,0) = 0$, $P = \Theta(x+1) - \Theta(x-1)$

d'Alemberts:

$$U(x,t) = \frac{1}{2} (P(x-ct) + P(x+ct)) =$$

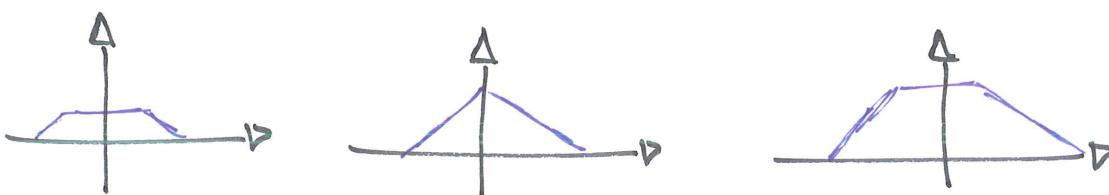
$$= \frac{1}{2} (\Theta(x+1-ct) - \Theta(x-1-ct) + \Theta(x+1+ct) - \Theta(x-1+ct)) =$$



b) $U(x,0) = 0, \quad U_t(x,0) = \cancel{H(x)} = P(x)$

$$U(x,t) = \frac{1}{2} (0 + 0 + H(x+ct) - H(x-ct)) =$$

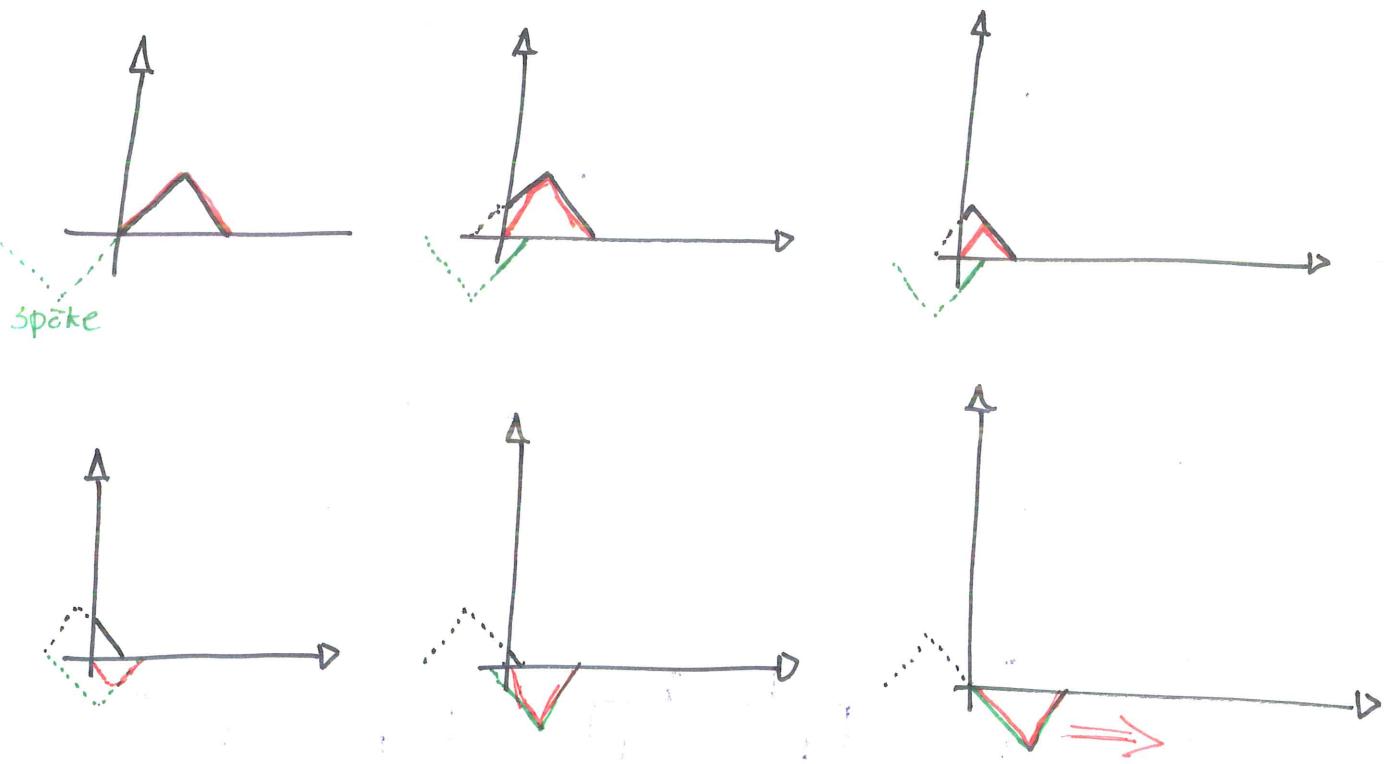
$$= \frac{1}{2} \int_{x-ct}^{x+ct} P(y) dy$$



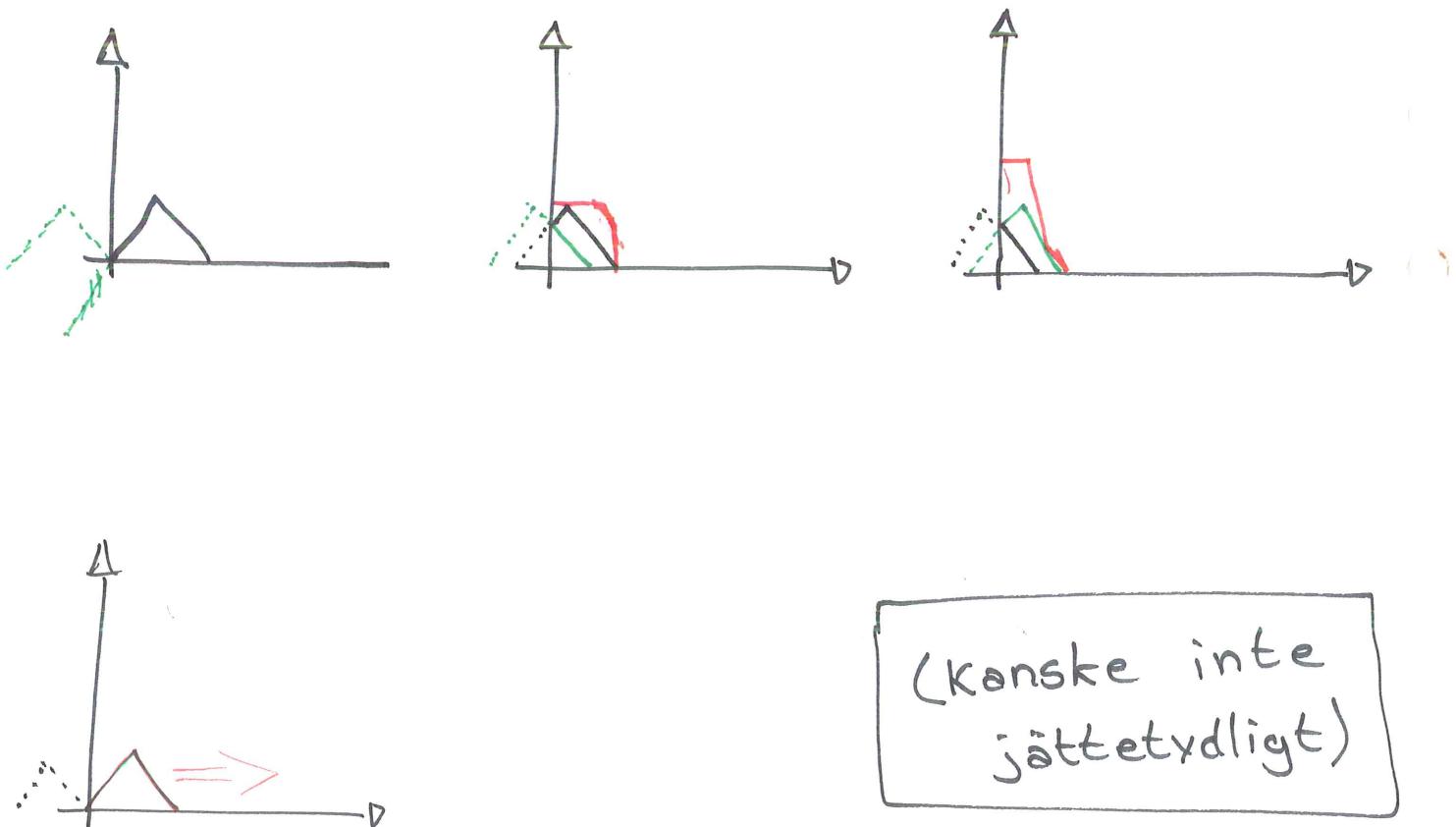
7.6

Beskriv reflektionen av en triangelformad våg mha
en figur om $c=1$ och...

a) $u(0,t)=0$ (fast ände)

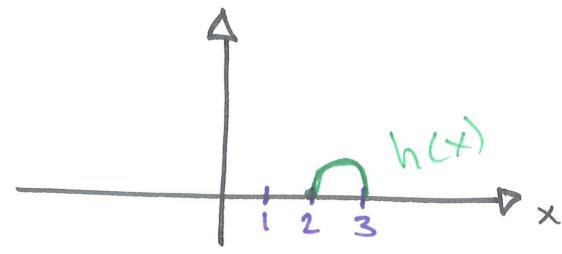


b) $u_x(0,t)=0$ (fri ände)



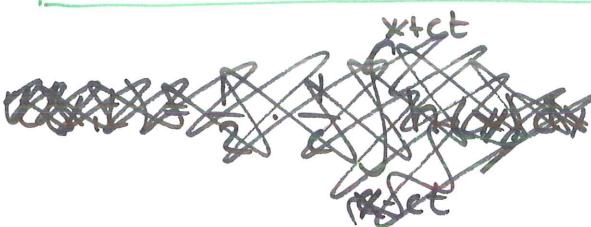
7.8

$$\left\{ \begin{array}{l} U_{tt}'' - c^2 U_{xx}'' = 0, \quad x \in \mathbb{R}^+ \\ U(0,t) = 0 = g(x) \end{array} \right.$$



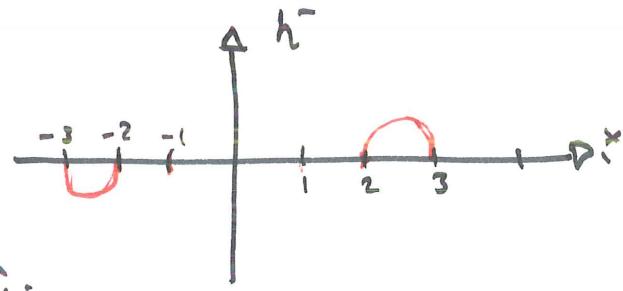
$$U_x(0,t) = \sin(\pi x) \cdot (\Theta(x-2) - \Theta(x-3)) = h(x)$$

- a) Avgör vid vilka tidpunkter strängens transversella utböjning är skild från noll i punkten $x=5$.



Eftersom $g(x)=0$ så speglar vi udda. Vi får då ett problem med $v=u^-$ för hela \mathbb{R} med begynnelsevillkor

$$\left\{ \begin{array}{l} U_t^-(x,0) = h^-(x) \\ U^-(x,0) = 0 \end{array} \right.$$



Enligt d'Alembert har vi:

$$\bar{U}(x,t) = \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} h^-(y) dy = \left. \bar{U}(x,t) \right|_{x=5} = \bar{U}(5,t) = \frac{1}{2c} \int_{5-ct}^{5+ct} h^-(y) dy$$

Vi ska alltså integrera h^- över ett intervall med centrum i $x=5$ och bredd $2ct$.

Från min dåliga figur:

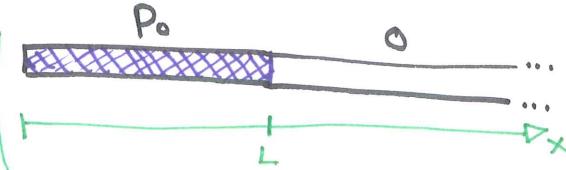
$$U(5,t) \neq 0 \text{ då } 2 < ct < 8$$

$$U_{\max} = \frac{1}{2c} \int_2^3 \sin \pi x dx = \frac{1}{\pi c} \text{ i punkten } x=5 \text{ då } 3 \leq ct \leq 7.$$

Fattade ej denna uppg.

7.9

Beskriv tryckvågen som bildas då membranet brister.



Vi gör en jämn utveckling och får:

$$P^+(x) = \begin{cases} P_0 & , |x| \leq L \\ 0 & , \text{ annars} \end{cases} \Rightarrow u(x,t) = \frac{1}{2}(P^+(x-ct) + P^+(x+ct))$$

7.10

Låt $u(x,t)$ vara den begränsade lösningen till

$$\left\{ \begin{array}{l} u_{tt} - u_{xx} = 0 & , x > 0, t > 0 \\ u(0,t) = 0 & t > 0 \\ u(x,0) = 0 & x > 0 \\ u_t(x,0) = \delta(x) & x > 0 \end{array} \right.$$

$$L=1$$

Beskriv $u(x,1)$, $u(x,2)$ & $u(x,3)$ mha figurer.

$$u(x,t) = \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} \delta_+(y) - \delta_-(y) dy = (\text{d'Alemberts formel})$$

↑ Vi har här speglat värdena.

$$= \frac{1}{2} \left[\Theta(y-1) - \Theta(y+1) \right]_{x-t}^{x+t} = \frac{1}{2} \left(\Theta(x+t-1) - \Theta(x+t+1) \right. \\ \left. - \Theta(x-t-1) + \Theta(x-t+1) \right)$$

Enkelt
rita!

7.18

En tunn sfär med radien R imploderar plötsligt.
Skissa tryckets variation

$$\begin{cases} u_{tt}'' - c^2 \Delta u = 0 \\ u(r, 0) = \begin{cases} 0 & , 0 < r < R \\ u_0 & , r > R \end{cases} \end{cases}$$

Vi skriver Δ i sfäriska koordinater:

$$\begin{cases} u_{tt}'' - c^2 \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (ru) \Leftrightarrow \frac{\partial^2}{\partial t^2} (ru) - c^2 \frac{\partial}{\partial r} (ru) = 0 \\ u(r, 0) = \begin{cases} 0 & , 0 < r < R \\ u_0 & , r > R \end{cases} \end{cases}$$

$v = ru$

Vi får en ny diffekvation:

$$\begin{cases} v_{tt}'' - c^2 v_{rr}'' = 0 & t > 0 \quad r > 0 \\ v(0, t) = 0 & t > 0 \quad \text{ubegränsad} \\ v(r, 0) = r \cdot u(r, 0) = V_0(r) & r > 0 \end{cases}$$

Vi beräknar v genom att göra en udda spegling i $r=0$.

7.20

Bestäm karakteristikerna

a) $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} - 3 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + 2 \frac{\partial u}{\partial x} + 6 \frac{\partial u}{\partial y} = 0$

Tänk typ att du multiplicerar med $\frac{dx^2 dy^2}{du}$.

Kar. ekv: $dy^2 + 2dxdy - 3dx^2 + 0 + 0 = 0$

$$\Leftrightarrow (dx - 3dx)(dx + dy) = 0$$

skit i de ~~g~~
~~g~~ ojämna derivatorna.

$$\begin{cases} dy - 3dx = 0 \\ dx + dy = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} y - 3x = k_1 \\ x + y = k_2 \end{cases}$$

⇒ $\begin{cases} \alpha = x + y \\ \beta = 3x - y \end{cases} \Rightarrow \frac{\partial^2 u}{\partial \alpha \partial \beta} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial \alpha^2} = 0$

7.22

Bestäm karakteristiskorna.

$$x \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - y \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

Kar. ekv: $x \cdot dy^2 + y dx dy = 0$

$$\Leftrightarrow (x dy + y dx) dy = 0$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x dy + y dx = 0 \\ dy = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \frac{1}{x} dy + \frac{1}{y} dx = 0 \\ y = k_1 \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \ln(y) + \ln(x) = \ln(k_2) \\ y = k_1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = y \\ b = xy \end{cases}$$

Vi får den nya ekvationen:

$$u''_{\alpha\beta} = 0 \Rightarrow u = \ell(\alpha) + \psi(\beta) = \ell(y) + \psi(xy)$$