



1

Løsning:

$$y'(t) + 4y(t) = \delta(t - 2) + e^{4t}, \quad y(0) = 0.$$

La $Y(s) = \mathcal{L}\{y\}(s)$ være Laplace-transformasjonen til y . Da er

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\{y' + 4y\} &= \mathcal{L}\{y'\} + 4\mathcal{L}\{y\} \\ &= sY - y(0) + 4Y \end{aligned}$$

og

$$\mathcal{L}\{\delta(t - 2) + e^{4t}\} = e^{-2s} + \frac{1}{s - 4}.$$

Dvs.

$$Y(s) = \frac{e^{-2s}}{s + 4} + \frac{1}{s^2 + 4^2} = \frac{e^{-2s}}{s + 4} + \frac{1}{4} \frac{4}{s^2 - 4^2}.$$

Dermed er

$$\begin{aligned} y(t) &= \mathcal{L}^{-1}\{Y\} \\ &= e^{-4(t-2)}u(t-2) + \frac{1}{4} \sinh 4t \end{aligned}$$

der $u(t - 2) = 1$ for $t \geq 2$, null ellers.

2

Løsning:

$$f(x) = x, \quad -\pi < x < \pi.$$

Fourier-rekken til f er

$$\sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx$$

fordi f er odde. Vi har at

$$\begin{aligned}
b_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx \, dx \\
&= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin nx \, dx \\
&= \frac{2}{\pi} \left(\left[-\frac{x \cos nx}{n} + \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \cos nx \, dx \right] \right) \\
&= \frac{2}{\pi} \left(-\frac{\pi(-1)^n}{n} + \frac{1}{n^2} \left[\sin nx \right]_0^{\pi} \right) \\
&= (-1)^{n-1} \frac{2}{n}.
\end{aligned}$$

Fourier-rekken til f er altså

$$2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin nx$$

som også er Fourier-rekken til den 2π -periodiske utvidelsen av f .

I punktet $x = \pi$ er verdien lik

$$\left|_{x=\pi} 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin nx = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{n=1}^N 0 = 0.\right.$$

3

Løsning: a)

$$u_{xx} + 4u = u_t, \quad x \in [0, \pi], \quad t \geq 0.$$

$$u(0, t) = u_x(\pi, t) = 0, \quad t \geq 0.$$

Anta at $u(x, t) = F(x)G(t)$. Da er $u_{xx} = F''G$, $u_t = FG'$ og

$$F''G + 4FG = FG'.$$

Dvs.

$$\frac{F'' + 4F}{F} = \frac{G'}{G} = \mu, \quad \text{konstant.}$$

Dermed er $G(t) = Ke^{\mu t}$ og $F'' + (4 - \mu)F = 0$ der F har generell løsning

$$F(x) = A \sin \omega x + B \cos \omega x, \quad \omega := \sqrt{4 - \mu}, \quad \text{hvis } \mu < 4,$$

$$F(x) = Ax + B, \quad \text{hvis } \mu = 4,$$

$$F(x) = A \sinh \omega x + B \cosh \omega x, \quad \omega := \sqrt{\mu - 4}, \quad \text{hvis } \mu > 4.$$

Randbetingelsene $0 = F(0)G(t) = F'(\pi)G(t)$ gir at løsningen er triviell, $G(t) \equiv 0$, eller $F(0) = F'(\pi) = 0$. Det eneste tilfellet som ikke gir $A = B = 0$ er $\mu < 4$. I såfall er $B = 0$

og

$$\begin{aligned}
 0 &= F'(\pi) = \omega A \cos \omega \pi \\
 &\iff \\
 \omega \pi &= \frac{\pi}{2} + n\pi, \quad n = 0, 1, 2, \dots \\
 &\iff \\
 \sqrt{4 - \mu} &= \frac{1}{2} + n \\
 &\iff \\
 \mu &= \mu_n := 4 - \left(\frac{1}{2} + n\right)^2.
 \end{aligned}$$

Skriv $\omega_n := \frac{1}{2} + n$. Dermed er alle løsninger av type $u = FG$ på formen

$$u_n(x, t) := G_n(t)F_n(x) := Ae^{(4-\omega_n^2)t} \sin \omega_n x, \quad n = 0, 1, \dots$$

Løsning: b)

$$u(x, 0) = \sin \frac{3x}{2} + 2 \sin \frac{5x}{2} + 3 \sin \frac{7x}{2}$$

Ettersom ligningen er lineær og randbetingelsene er homogene, vil også en uniformt konvergerende sum på formen

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{(4-\omega_n^2)t} \sin \omega_n x$$

være en løsning. La $b_1 = 1$, $b_2 = 2$ og $b_3 = 3$. Da er

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^3 b_n e^{(4-\omega_n^2)t} \sin \omega_n x$$

en løsning som åpenbart tilfredsstill initialbetingelsen.

4

Løsning:

$$f(z) = u(x, y) + i(y + 2xy), \quad f(0) = 1.$$

La $v(x, y) = y + 2xy$. Hvis f er analytisk i \mathbb{C} , så er $u_x = v_y$ og $u_y = -v_x$ ved Cauchy-Riemann.

$$\begin{aligned}
 u(x, y) &= \int u_x dx \\
 &= \int v_y dx \\
 &= \int (1 + 2x) dx \\
 &= x + x^2 + C_1(y).
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
u(x, y) &= \int u_y \, dy \\
&= \int -v_x \, dy \\
&= \int -2y \, dy \\
&= -y^2 + C_2(x).
\end{aligned}$$

Dermed må $C_1(y) = -y^2 + c$ og $u = x + x^2 - y^2 + c$. Ettersom $u(0, 0) = 1$ er $c = 1$. Altså

$$u(x, y) = x + x^2 - y^2 + 1.$$

5

Løsning: a)

$$f(z) = e^{\frac{1}{z-2}} + \frac{1}{z(z-2)}.$$

Ved delbrøkkoppspløtning og Taylor-rekken til eksponentialfunksjonen, er

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z-2} \right)^n - \frac{1/2}{z} + \frac{1/2}{z-2}$$

og vi ser at f har en **essensiell singularitet** i $z = 2$ og en **enkel pol** i $z = 0$.

Løsning: b)

La $w = z - 2$. Da er

$$\begin{aligned}
\frac{1}{z} &= \frac{1}{2+w} \\
&= \frac{1}{2} \frac{1}{1 - (-w/2)} \\
&= \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2^n} w^n \\
&= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2^{n+1}} (z-2)^n
\end{aligned}$$

for $|w/2| < 1$. Dvs. for $|z-2| < 2$. Vi har også at

$$\begin{aligned}
\frac{1}{z} &= \frac{1}{2+w} \\
&= \frac{1}{w} \frac{1}{1 - (-2/w)} \\
&= \frac{1}{w} \sum_{n=0}^{\infty} (-2)^n \frac{1}{w^n} \\
&= \sum_{n=0}^{\infty} (-2)^n \frac{1}{(z-2)^{n+1}}
\end{aligned}$$

for $|2/w| < 1$. Dvs. for $|z - 2| > 2$.

Laurent-rekken til f med sentrum i $z = 2$ som konvergerer for $0 < |z - 2| < 2$ er da

$$\begin{aligned} f(z) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z-2} \right)^n - \frac{1/2}{z} + \frac{1/2}{z-2} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z-2} \right)^n - 1/2 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2^{n+1}} (z-2)^n + 1/2 \frac{1}{z-2} \\ &= 3/4 + 3/2 \frac{1}{z-2} + \sum_{n=2}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{1}{(z-2)^n} - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2^{n+2}} (z-2)^n. \end{aligned}$$

Laurent-rekken til f med sentrum i $z = 2$ som konvergerer for $|z - 2| > 2$ er

$$\begin{aligned} f(z) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z-2} \right)^n - \frac{1/2}{z} + \frac{1/2}{z-2} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left(\frac{1}{z-2} \right)^n - 1/2 \sum_{n=0}^{\infty} (-2)^n \frac{1}{(z-2)^{n+1}} + 1/2 \frac{1}{z-2} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{1}{(z-2)^n} + \sum_{n=1}^{\infty} (-2)^{n-2} \frac{1}{(z-2)^n} + 1/2 \frac{1}{z-2} \\ &= 1 + \frac{1}{z-2} + \sum_{n=2}^{\infty} \left(\frac{1}{n!} + (-2)^{n-2} \right) \frac{1}{(z-2)^n}. \end{aligned}$$

6

Løsning: a)

$$f(x) = \frac{1}{x^2 - 2x + 2}.$$

La S_R være halvsirkelen med radius R i øvre halvplan.

Vi har at

$$f(z) = \frac{1}{(z-1)^2 + 1} = \frac{1}{(z-z_0)(z-\bar{z}_0)}$$

med poler i $z = z_0 := 1 + i$ og $z = \bar{z}_0$. For $z = x + iy \in S_R$ er $|z| = R$ og dermed er

$$\begin{aligned} |f(z)| &= \frac{1}{|z-z_0||z-\bar{z}_0|} \\ &\leq \frac{1}{\left| |z| - |z_0| \right| \left| |z| - |\bar{z}_0| \right|} \\ &= \frac{1}{(R - \sqrt{2})^2}. \end{aligned}$$

For $w > 0$ er

$$|e^{izw}| = |e^{i(x+iy)w}| = |e^{ixw}| |e^{-yw}| = |e^{-yw}| \leq 1$$

fordi $y \geq 0$.

Videre er lengden av S_R lik πR . Ved ML -estimatet er derfor

$$\left| \int_{S_R} f(z) e^{izw} dz \right| \leq \frac{\pi R}{(R - \sqrt{2})^2}$$

og vi ser at

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{S_R} f(z) e^{izw} dz = 0.$$

Løsning: b)

Ved delbrøkkoppspaltning er

$$\begin{aligned} f(z) &= \frac{1}{(z - z_0)(z - \bar{z}_0)} \\ &= \frac{i}{2} \left(\frac{1}{z - \bar{z}_0} - \frac{1}{z - z_0} \right). \end{aligned}$$

La $w > 0$. Funksjonen $f(z)e^{izw}$ har dermed en enkel pol i z_0 med residy

$$\operatorname{Res}_{z=z_0} f(z)e^{izw} = -\frac{i}{2} e^{iz_0 w}.$$

La $\tilde{S}_R := S_R \cup [-R, R]$. Polen \bar{z}_0 ligger ikke innenfor \tilde{S}_R . For $R > \sqrt{2}$ er da

$$\begin{aligned} \int_{\tilde{S}_R} f(z) e^{izw} dz &= 2\pi i \operatorname{Res}_{z=z_0} f(z) e^{izw} \\ &= -2\pi i \frac{i}{2} e^{iz_0 w} \\ &= \pi e^{-(1-i)w}. \end{aligned}$$

Ved å la R gå mot ∞ på begge sider, får vi

$$\begin{aligned} \pi e^{-(1-i)w} &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\tilde{S}_R} f(z) e^{izw} dz \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \left(\int_{S_R} f(z) e^{izw} dz + \int_{-R}^R f(x) e^{ixw} dx \right) \\ &= 0 + \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ixw} dx \\ &= \sqrt{2\pi} \hat{f}(-w), \end{aligned}$$

den Fourier-transformerte til f i punktet $-w$. Dermed er

$$\hat{f}(-\pi) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-(1-i)\pi} = -\sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-\pi}.$$