

Fouriermetoder för F2
5B1202/del 2 vt 2004
Michael Benedicks

①

Förslag till lösningar till Inlämningsuppgift 2

1. Finn Fouriertransformen av $\frac{1-\cos t}{t^2}$

Lösning. Utnyttja $\cos t = 1 - 2 \sin^2 \frac{t}{2}$. Vi får

$$f(t) = \frac{2 \sin^2 \frac{t}{2}}{t^2}$$

$$\text{Vi får } \hat{f}(\omega) = \int \frac{2 \sin^2 \frac{t}{2}}{t^2} dt = 2 \int \frac{\sin \frac{t}{2}}{t} \frac{\sin \frac{t}{2}}{t} e^{-i\omega t} dt$$

$$= 2 \int g(t) \overline{h(t)} dt$$

$$\text{där } g(t) = \frac{\sin \frac{t}{2}}{t}, \quad h(t) = \frac{\sin \frac{t}{2}}{t} e^{-i\omega t}$$

Plancherels formel ger

$$\hat{f}(\omega) = 2 \cdot \frac{1}{2\pi} \int \hat{g}(x) \overline{\hat{h}(x)} dx,$$

där

$$\hat{g}(x) = \pi \left[H\left(x + \frac{1}{2}\right) - H\left(x - \frac{1}{2}\right) \right] \quad (\text{BETA, s. 315})$$

F15.

$$\text{Formeln } \mathcal{F}(e^{i\Omega t} f(t))(\omega) = \hat{f}(\omega - \Omega) \quad (\text{BETA, s. 313})$$

F8

ger nu

$$\hat{h}(x) = \pi \left[H\left(x + \frac{1}{2} + \omega\right) - H\left(x - \frac{1}{2} + \omega\right) \right]$$

så för $0 < \omega < 1$ gäller

$$\hat{f}(\omega) = 2 \cdot \frac{1}{2\pi} \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}-\omega} \pi^2 = \pi(1-\omega)$$

och

$$\hat{f}(\omega) = 0 \quad \text{då } \omega \geq 1$$

Vidare är $\hat{f}(\omega)$ jämn

Svar.

$$\hat{f}(\omega) = \begin{cases} \pi(1-|\omega|) & |\omega| < 1 \\ 0 & |\omega| \geq 1 \end{cases}$$

(2)

Alternativ metod, $h(t) = \frac{1-\cos t}{t^2} = 2 \frac{\sin \frac{t}{2}}{t} \cdot \frac{\sin \frac{t}{2}}{t}$

Faltningsformeln (BETA, s. 313 F14) ger

$$\mathcal{F}(f(t)g(t))(\omega) = \frac{1}{2\pi} \hat{f} * \hat{g}(\omega)$$

med $f(t) = g(t) = \frac{\sin \frac{t}{2}}{t}$ fås

$$\hat{f}(\omega) = \hat{g}(\omega) = \pi \left(H(\omega + \frac{1}{2}) - H(\omega - \frac{1}{2}) \right)$$

Vi får således

$$\hat{h}(\omega) = 2 \cdot \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega-u) \hat{f}(u) du =$$

$$= \pi \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \left[H(\omega-u+\frac{1}{2}) - H(\omega-u-\frac{1}{2}) \right] du$$

$$= \left[0 < \omega < 1, H(x) = 1 - H(-x) \right] = \pi \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \left[H(u-\omega-\frac{1}{2}) - H(u-(\omega-\frac{1}{2})) \right] du$$

$$= \pi \int_{\omega-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} du = \pi(1-\omega)$$

För $\omega > 1$ är $\hat{h}(\omega) = 0$ och $\hat{h}(\omega) = \hat{h}(-\omega)$, vilket ger samma svar som ovan

Ytterligare en metod är att utnyttja F20 och F8 i BETA, s. 313 och Fouriertransform för distributioner.

2. Anlag att $f \in L^1(\mathbb{R})$, f' kontinuerlig och $f' \in L^1$. Sök en funktion $g \in L^1(\mathbb{R})$ så att

$$g(t) = \int_{-\infty}^t e^{u-t} g(u) du + f'(t), \quad -\infty < t < \infty$$

Denna ekvation kan skrivas

$$g(t) = \int_{-\infty}^{\infty} h(t-u) g(u) du + f'(t) \quad (*)$$

$$\text{där } h(x) = \begin{cases} e^{-x} & x > 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$$

$$\hat{h}(\omega) = \int_0^{\infty} e^{-x} e^{-i\omega x} dx = \left[\frac{e^{-x(1+i\omega)}}{-(1+i\omega)} \right]_0^{\infty} = \frac{1}{1+i\omega}$$

Fouriertransform av (*) ger

$$\hat{g}(\omega) = \frac{1}{1+i\omega} \hat{g}(\omega) + i\omega \hat{f}(\omega)$$

$$\hat{g}(\omega) \left[1 - \frac{1}{1+i\omega} \right] = i\omega \hat{f}(\omega)$$

$$\hat{g}(\omega) \frac{i\omega}{1+i\omega} = i\omega \hat{f}(\omega)$$

$$\hat{g}(\omega) = (1+i\omega) \hat{f}(\omega)$$

Invers transform ger $g(t) = f(t) + f'(t)$

Svar. $g(t) = f(t) + f'(t)$

3. Bestäm i termer av en integral en lösning till $u_{xx} = u_t$ för $t > 0$ så att $u(x,0) = 1$ då $|x| < 1$ och $u(x,0) = 0$ då $|x| > 1$

$$\text{Låt } U(\omega, t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega x} u(x, t) dx$$

Fouriertransformation med avseende på x av $u_{xx} = u_t$ ger

$$(i\omega)^2 U(\omega, t) = \frac{\partial}{\partial t} U(\omega, t)$$

eller

$$\frac{\partial U}{\partial t} = -\omega^2 U,$$

Denna differentialekvation ger

$$U(\omega, t) = A(\omega) e^{-\omega^2 t}$$

Insättning av $t=0$ ger $U(\omega, 0) = A(\omega) = \hat{f}(\omega)$

$$\text{där } f(t) = \begin{cases} 1 & |t| < 1 \\ 0 & |t| > 1 \end{cases}$$

$$\text{vi får } U(\omega, t) = \hat{f}(\omega) e^{-\omega^2 t}$$

Enligt BETA s. 314 F30 fås med $t = \frac{1}{4a}$, $a = \frac{1}{4t}$

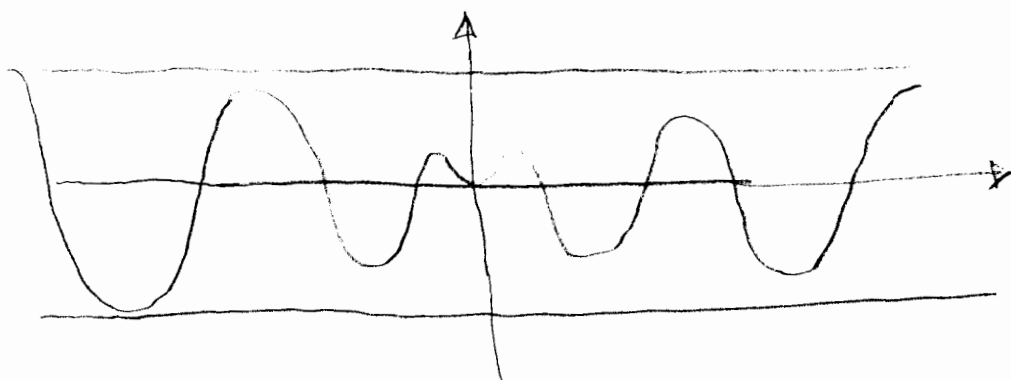
$$e^{-\frac{x^2}{4t}} \xrightarrow{\sqrt{4}} \sqrt{4\pi t} e^{-\omega^2 t}$$

var för enligt faltings formeln s. 313 F13 i BETA

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x-u) e^{-\frac{u^2}{4t}} du = \int_{-1}^1 \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{(x-u)^2}{4t}} du$$

4. Funktionen ser ut något i den här stilen

5



$$\hat{f}(\omega) = \mathcal{F}(\cos bt)(\omega) - \mathcal{F}\left[\frac{e^{ibt} + e^{-ibt}}{2} e^{-a^2 t^2}\right](\omega)$$

BETA, s. 315, F46 ger $\mathcal{F}(\cos bt)(\omega) = \pi [\delta(\omega+b) + \delta(\omega-b)]$

BETA s. 314, F36 ger $\mathcal{F}(e^{-a^2 t^2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{a} e^{-\frac{\omega^2}{4a^2}}$

Användning av BETA, s. 313 F8 ger

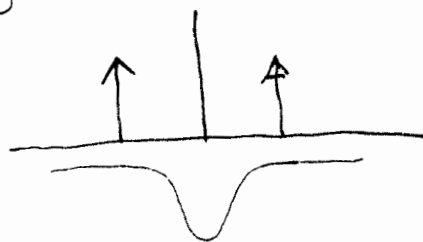
$$e^{i\Omega t} g(t) \xrightarrow{\mathcal{F}} \hat{g}(\omega - \Omega)$$

varför

$$\mathcal{F}(\cos bt \cdot e^{-a^2 t^2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{2a} \left[e^{-\frac{(\omega-b)^2}{4a^2}} + e^{-\frac{(\omega+b)^2}{4a^2}} \right]$$

Fouriertransformen har därför utseendet. Genom derivering ser man att funktionen $e^{-\frac{(\omega-b)^2}{4a^2}} + e^{-\frac{(\omega+b)^2}{4a^2}}$ har ett unikt maximum i $x=0$

Grafen ser ut som



Svar. Fouriertransformen är $\pi [\delta(\omega+b) + \delta(\omega-b)] - \frac{\sqrt{\pi}}{2a} \left[e^{-\frac{(\omega-b)^2}{4a^2}} + e^{-\frac{(\omega+b)^2}{4a^2}} \right]$

6

5

Låt $f(x) = e^{-|x|}$

(a) Sök $f * f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x-y) f(y) dy$

(b) Lös differentialekvationen $y' - y = e^{-|x|}$ med Fouriermetoder

$f(x) = e^{-|x|} \Rightarrow \hat{f}(w) = \frac{2}{1+w^2}$. Således är

$\mathcal{F}(f * f)(w) = \frac{4}{(1+w^2)^2}$

Från BETA, s. 315, F44 fås (med $k=0, b=4, c=0, a=1$)

$\frac{1}{4} e^{-|t|} (4|t| + 4) \xrightarrow{\mathcal{F}} \frac{4}{(1+w^2)^2}$

Således är $f * f(t) = (1+|t|)e^{-|t|}$

(Man kan också räkna ut falningen direkt.)

(b) Fourier transformation av differentialekvationen ger

$(iw)^2 \hat{y} - \hat{y} = \frac{2}{1+w^2}$

Således är $\hat{y} = -\frac{2}{(1+w^2)^2}$

Och från (a) ovan fås $y(t) = -\frac{1}{2} (1+|t|)e^{-|t|}$

Den allmänna lösningen blir

$y(t) = -\frac{1}{2} (1+|t|)e^{-|t|} + Ae^t + Be^{-t}$

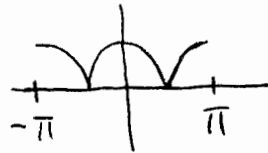
OBS. De homogena lösningarna $Ae^t + Be^{-t}$ försvinner här man tar Fouriertransf. De är ej tempererade distributioner.

6. Finn en serielösning till Dirichletproblemet

7

$$\begin{cases} \Delta u = 0 & x^2 + y^2 < 1 \\ u(x, y) = |x| & x^2 + y^2 = 1 \end{cases}$$

$$u(x, y) = u(\cos \theta, \sin \theta) = |\cos \theta| \quad -\pi < \theta < \pi$$



Nu gäller att om $u(\cos \theta, \sin \theta) = f(\theta)$ där $f(\theta)$ har Fourierserien

$$f(\theta) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta$$

att lösningen till Dirichletproblemet ges av

$$u(re^{i\theta}) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n r^n \cos n\theta + b_n r^n \sin n\theta$$

BETA (10), s. 310 ger (med $h=1$, $L=\pi$)

$$|\sin \theta| = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{4n^2 - 1} \cos 2n\theta$$

Eftersom $\sin(\theta + \frac{\pi}{2}) = \cos \theta$ får

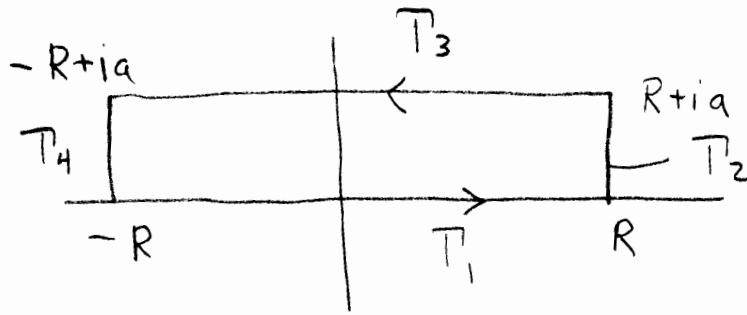
$$\begin{aligned} |\cos \theta| &= \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{4n^2 - 1} \cos 2n(\theta + \frac{\pi}{2}) \\ &= \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{4n^2 - 1} \cdot (-1)^n \cos 2n\theta \end{aligned}$$

Lösningen till Dirichletproblemet är därför

$$u(re^{i\theta}) = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{4n^2 - 1} \cdot (-1)^n r^{2n} \cos 2n\theta$$

7. Betrakta konturen

(8)



Enligt Cauchys integralsats gäller med $\Gamma = \Gamma_1 + \Gamma_2 + \Gamma_3 + \Gamma_4$ att

$$\int_{\Gamma} e^{-\frac{z^2}{a}} dz = \int_{\Gamma_1} + \int_{\Gamma_2} + \int_{\Gamma_3} + \int_{\Gamma_4} = 0$$

Vi ser att

$$\left| \int_{\Gamma_2} e^{-\frac{z^2}{a}} dz \right| \leq \max_{\text{ostka}} \left| e^{-\frac{(R+it)^2}{a}} \right| \cdot |\Gamma_2|$$

$$\leq e^{\frac{a^2}{a}} \cdot a \cdot e^{-\frac{R^2}{a}} \rightarrow 0 \text{ då } R \rightarrow \infty$$

P.s.s. visas $\left| \int_{\Gamma_3} e^{-\frac{z^2}{a}} dz \right| \rightarrow 0 \text{ då } R \rightarrow \infty$

Vi får således

$$\int_{-R}^R e^{-\frac{x^2}{a}} dx + \int_{\Gamma_2} + \int_R^{-R} e^{-\frac{(x+ia)^2}{a}} dx + \int_{\Gamma_4} = 0$$

Då $R \rightarrow \infty$ erhålles

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{a}} dx = e^{\frac{ia^2}{a}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{a} - iax} dx \quad (*)$$

Men $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2}} dx = \sqrt{2\pi}$ ty $\left(\int_0^{\infty} e^{-x^2} dx \right) \left(\int_0^{\infty} e^{-y^2} dy \right)$

$$= \iint_{\substack{x>0 \\ y>0}} e^{-x^2-y^2} dx dy = \frac{\pi}{2} \int_0^{\infty} e^{-r^2} r dr = \frac{\pi}{4}$$

(*) ger därför med $a = \omega$ att den sökta Fouriertransformen

är

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2}} e^{-i\omega x} dx = \sqrt{2\pi} e^{-\frac{\omega^2}{2}}$$