

Fouriertransform er egentlig et spesialtilfelle av laplacetransform, men vi kommer ikke til å komme så langt at vi ser det. Fourierrekker og fouriertransform er også to spesialtilfeller av en mer generell konstruksjon, men vi kommer ikke til å se det heller.

Vi skal senere bruke fouriertransform til å løse differensiallikninger på akkurat samme måte som vi gjorde med laplacetransform, men fouriertransform er teknisk vanskeligere å håndtere, og vi skal løse likninger som er mer kompliserte. I dette kapitlet skal vi gå gjennom fouriertransformens grunnleggende egenskaper.

**Definisjon og grunnleggende egenskaper**

**Definisjon.** Fouriertransformen til  $f$  er

$$\mathcal{F}(f) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x)e^{-iwx} dx = \hat{f}(w),$$

der  $w$  er en reell variabel.

Akkurat som med laplacetransform, må vi ta stilling til hvilke funksjoner det er naturlig å ta fouriertransform til. Siden

$$\hat{f}(0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx,$$

ser vi at det gir ingen mening å stappe inn en funksjon som ikke lar seg integrere på hele  $x$ -aksen. Det er vanlig å kreve at  $f$  er absolutt integrerbar, altså at

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty.$$

Å bevise noe ordentlig i dette kapitlet er vanskelig, men det er ikke så vanskelig å se at man ihvertfall kan beregne fouriertransformen for absolutt integrerbare funksjoner.

**Teorem 3.1.** Dersom  $f$  er absolutt integrerbar, konvergerer integralet

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x)e^{-iwx} dx.$$

absolutt.

*Bevis.* Dersom  $w$  og  $x$  er reelle, er  $|e^{-iwx}| = 1$ , slik at

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)e^{-iwx}| dx &= \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| \cdot |e^{-iwx}| dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx < \infty. \quad \square \end{aligned}$$

**Eksempel 3.2.** La  $a > 0$ . Vi beregner

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(e^{-a|x|}) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a|x|}e^{-iwx} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left( \int_0^{\infty} e^{-ax}e^{-iwx} dx + \int_{-\infty}^0 e^{ax}e^{-iwx} dx \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left( \int_0^{\infty} e^{-x(a+iw)} dx + \int_{-\infty}^0 e^{x(a-iw)} dx \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left( \frac{1}{a+iw} + \frac{1}{a-iw} \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{2a}{a^2+w^2} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{a}{a^2+w^2} \quad \triangle \end{aligned}$$

**Motivasjon - relasjon til fourierrekker**

Man kan tenke at fouriertransform er en slags fourierrekke der  $[-L, L]$  strekkes til å bli hele  $x$ -aksen. La  $f$  være en kontinuerlig og absolutt integrerbar funksjon. Vi setter opp fourierrekken til  $f$  på intervallet  $(-L, L)$ , og gjør en omskrivning:

$$\begin{aligned} f(x) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{i\frac{n\pi x}{L}} \\ &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(y)e^{-i\frac{n\pi}{L}y} dy \right) e^{i\frac{n\pi x}{L}} \\ &= \frac{1}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left( \frac{\pi}{L} \int_{-L}^L f(y)e^{-i\frac{n\pi}{L}y} dy \right) e^{i\frac{n\pi x}{L}}. \end{aligned}$$

Det siste uttrykket kan tolkes som en riemannsum på aksene der  $n$  telles fra  $-\infty$  til  $\infty$ . Gitteravstanden er  $\frac{\pi}{L}$ , og punktene er gitt ved  $\frac{n\pi}{L}$ . Hvis vi lar  $L \rightarrow \infty$ , vifter vi det vi kan med armer og bein og får

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left( \int_{-\infty}^{\infty} f(y)e^{-iwy} dy \right) e^{iwx} dw.$$

Vi kjenner igjen det innerste integralet som fouriertransformen til  $f$ :

$$\hat{f}(w) = \mathcal{F}(f) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)e^{-iwx} dx.$$

Det ytterste integralet kalles den inverse fouriertransformen, og vi skriver

$$\mathcal{F}^{-1}(\hat{f}) = \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(x)e^{iwx} dw.$$

Det finnes en inversformel for fouriertransform. Å redegjøre ordentlig for når formelen fungerer, er altfor vanskelig for oss, men vi kan skrive den opp.

**Teorem 3.3.** Hvis  $f$  er glatt, og alle deriverte synker raskt nok når  $|x| \rightarrow \infty$ , er det riktig at

$$f(x) = \mathcal{F}^{-1}(\hat{f}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(w)e^{iwx} dw.$$

I motsetning til laplacetransform har vi tilgang på en formel for den inverse transform. Men det er allikevel vanlig å finne invers fouriertransform ved å slå opp i en tabell.

## Regneregler

Her er noen regneregler.

**Teorem 3.4.** Dersom  $a$  og  $b$  er reelle tall, og  $f$  og  $g$  er funksjoner, er

$$\mathcal{F}(af + bg) = a\mathcal{F}(f) + b\mathcal{F}(g).$$

**Teorem 3.5.** Hvis  $f$  er glatt, og alle deriverte synker raskt nok når  $|x| \rightarrow \infty$ , er

$$\mathcal{F}(f') = iw\mathcal{F}(f).$$

*Bevis.* Vi tar en delvis integrasjon, og regner ut

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(f') &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f'(x)e^{-iw x} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} f(x)e^{-iw x} \Big|_{-\infty}^{\infty} + \frac{iw}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x)e^{-iw x} dx \\ &= iw\mathcal{F}(f).\end{aligned}$$

□

**Eksempel 3.6.** Vi beregner

$$\mathcal{F}(e^{-x^2}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} e^{-iw x} dx$$

Dette er litt jobb. Derivasjonsregelen over gir

$$\mathcal{F}(-2xe^{-x^2}) = iw\mathcal{F}(e^{-x^2}).$$

Men vi kan også observere at

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(-2xe^{-x^2}) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} -2xe^{-x^2} e^{-iw x} dx \\ &= \frac{-2i}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} -ixe^{-x^2} e^{-iw x} dx \\ &= \frac{-2i}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} \frac{d}{dw} e^{-iw x} dx \\ &= -2i \frac{d}{dw} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} e^{-iw x} dx \\ &= -2i \frac{d}{dw} \mathcal{F}(e^{-x^2}).\end{aligned}$$

Hvis vi setter disse uttrykkene lik hverandre, får vi differensiallikningen

$$iw\mathcal{F}(e^{-x^2}) = -2i \frac{d}{dw} \mathcal{F}(e^{-x^2})$$

eller

$$\frac{d}{dw} \mathcal{F}(e^{-x^2}) + \frac{w}{2} \mathcal{F}(e^{-x^2}) = 0$$

for  $\mathcal{F}(e^{-x^2})$ . Integrerende faktor er

$$e^{w^2/4},$$

slik at

$$\frac{d}{dw} \left( e^{w^2/4} \mathcal{F}(e^{-x^2}) \right) = 0$$

eller

$$\mathcal{F}(e^{-x^2}) = Ce^{-w^2/4}.$$

Husk fra nøtten i øving 2 at

$$\hat{f}(0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{\pi} = \frac{1}{\sqrt{2}},$$

slik at

$$\mathcal{F}(e^{-x^2}) = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-w^2/4}.$$

Dersom  $a > 0$ , kan vi gjøre den samme beregningen og få

$$\mathcal{F}(e^{-ax^2}) = \frac{1}{\sqrt{2a}} e^{-w^2/4a}. \quad \triangle$$

## Konvolusjon

Konvolusjon kommer i mange former. I dette kapitlet definerer vi kovolusjon mellom to funksjoner  $f$  og  $g$  som

$$f * g = \int_{-\infty}^{\infty} f(v)g(x-v) dv.$$

**Teorem 3.7.** Hvis  $f$  er glatt, og alle deriverte synker raskt nok når  $|x| \rightarrow \infty$ , er

$$\mathcal{F}(f * g) = \sqrt{2\pi} \mathcal{F}(f) \mathcal{F}(g).$$

*Bevis.* Vi bruker varablelskiftet  $u = x - v$ ,  $v = v$ , og beregner

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(f * g) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(v)g(x-v) dv e^{-iw x} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(v)g(x-v) e^{-iw x} dv dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(v)g(u) e^{-iw(u+v)} dv du \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} g(u) e^{-iwu} \int_{-\infty}^{\infty} f(v) e^{-iuv} dv du \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} g(u) e^{-iwu} \mathcal{F}(f) du \\ &= \mathcal{F}(f) \int_{-\infty}^{\infty} g(u) e^{-iwu} du \\ &= \sqrt{2\pi} \mathcal{F}(f) \mathcal{F}(g)\end{aligned}$$

□

Konvolusjon kan fremstå som noe umotivert. Men grunnen til at vi trenger det, er veldig enkel. Vi skal løse differensiallikninger med fouriertransform, og da vil vi få bruk for å inverstransformere produkter av fouriertransformer. Konvolusjonsteoremet forteller oss nøyaktig hvordan vi inverstransformerer et slikt produkt.