

2007-01-29

Fourierserie på ett intervall

1) Låt $f(\theta)$ vara definierad på intervallet $-\pi < \theta < \pi$. Vi fortsätter f till hela \mathbb{R} som en periodisk funktion. (fig1)

2) Låt $f(\theta)$ vara definierad på intervallet $0 < \theta < \pi$. (fig2). Fortsätter på $(-\pi, 0)$.

... som en udda funktion eller

... som en jämn funktion.

Fourier-serie för den jämna fortsättningen:

$$f(\theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos n\theta + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin n\theta, \quad b_n = 0$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(\theta) \cos n\theta \, d\theta$$

utveckling i cosinus-Fourier-serie.

Fourier-serie för den udda fortsättningen

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

$$a_n = 0$$

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(\theta) \sin n\theta \, d\theta$$

(fig3)

Konvergens av Fourier-serier på $(0, \pi)$.

1) cos-F-serie konvergerar mot $\frac{f(\theta_+) + f(\theta_-)}{2}$ för alla $\theta \in (0, \pi)$ och mot $f(0+)$; $\theta = 0$. $f(\pi-)$, $\theta = \pi$.

2) sin-F-serie konvergerar mot $\frac{f(\theta_+) + f(\theta_-)}{2}$, $0 < \theta < \pi$ och mot 0 då $\theta = 0, \theta = \pi$.

Fourier-serie på ett godtyckligt intervall

1) $x \in (-L, L)$; $F(x)$. Variabelbyte: $\theta = \frac{x\pi}{L}$, $x = \frac{\theta L}{\pi}$.

$$g(\theta) = F\left(\frac{\theta L}{\pi}\right)$$

$$g(\theta) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\theta}$$

$$F\left(\frac{\theta L}{\pi}\right) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\theta} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\frac{\pi x}{L}}$$

$$F(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{in\frac{\pi x}{L}}$$

$$\begin{aligned} c_n &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(\theta) e^{-in\theta} d\theta = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F\left(\frac{\theta L}{\pi}\right) e^{-in\theta} d\theta = \\ &= \frac{1}{2L} \int_{-L}^L F(x) e^{-in\pi x/L} dx \end{aligned}$$

2) $F(x), 0 < x < L$.

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{2}; \quad a_n = \frac{2}{L} \int_0^L F(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx$$

$$F(x) = \sum b_n \sin \frac{n\pi x}{L}; \quad b_n = \frac{2}{L} \int_0^L F(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx$$

Värmeekvationen $u_t - u_{xx} = 0, 0 < x < \pi, t > 0$

$$u(t, 0) = u(t, \pi) = 0; u(0, x) = \varphi(x).$$

Vi söker lösningen $u(t, x)$ som en F-serie i x -variabeln med koefficienterna beroende av t . Randvillkoren ger: sinus-F-serie.

$$u(t, x) = \sum_{n=1}^{+\infty} b_n(t) \sin nx$$

Sätter in i evkationen:

$$VL = \sum_{n=1}^{+\infty} b'_n(t) \sin nx - \sum_{n=1}^{+\infty} b_n(t) (-n^2) \sin nx = \sum_{n=1}^{+\infty} (b'_n(t) + n^2 b_n(t)) \sin nx = HL = 0$$

Fourierserie av funktionen 0. Fourierkoefficienterna av nollfunktionen är noll.

$$b'_n(t) + n^2 b_n(t) = 0$$

$$b_n(t) = b_n(0) e^{-n^2 t}$$

$$u(t, x) = \sum b_n(0) e^{-n^2 t} \sin nx$$

$$u(0, x) = \sum b_n(0) \sin nx = \varphi(x)$$

Det är F-serie för φ på $[0, \pi]$. $b_n(0)$ är Fourierkoefficienterna av φ .

$$b_n(0) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \varphi(x) \sin nx dx$$

$$u(t, x) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \varphi(x) \sin nx dx \cdot e^{-n^2 t} \sin nx$$

Varför är det tillåtet att termvis derivera Fourierserie för lösningen?

För $t > 0$:

$$b_n(t) = b_n(0) \cdot e^{-n^2 t}$$

går mot 0 väldigt snabbt då $n \rightarrow \infty$.

$$\sum |b_n(0) e^{-n^2 t}| \quad \text{konvergerar}$$

Deriverade serier:

$$\sum |n b_n(0) e^{-n^2 t}| \quad \text{konvergerar}$$

$$\sum |n^2 b_n(0) e^{-n^2 t}| \quad \text{konvergerar}$$

Enligt Weierstraß' test konvergerar deriverade F-serie likformigt.

⇒ derivator av $u(t, x)$ kontinuerliga. $u(t, x)$ deriverbar många gånger

⇒ det är tillåtet att termvis derivera.

Värmeekvationen $u_t - u_{xx} = 0$. $0 < x < \pi, t > 0$

$u_x(t, 0) = u_x(t, \pi) = 0$; $u(0, x) = \varphi(x)$. Randen är värmeisolerad.

$$\sum a_n \cos nx$$

$$\frac{d}{dx}(\cos nx) = -n \sin nx$$

$$u(t, x) = \sum a_n(t) \cos nx$$

Sätt in i ekvationen:

$$\sum (a'_n + n^2 a_n) \cos nx = 0$$

Det är en Fourierserie av funktionen noll. Funktionen noll har Fourierkoefficienterna 0.

$$\Rightarrow a'_n(t) + n^2 a_n(t) = 0$$

$$a_n = a_n(0) \cdot e^{-n^2 t}$$

$a_n(0)$ hittar vi ur begynnelsevillkoret.

$$u(0, x) = \sum a_n(0) \cos nx = \varphi(x)$$

$a_n(0)$ är cos-F-koefficienterna av φ .

En variant till

$$u(t, 0) = 0; u_x(t, \pi) = 0$$

Vågekvationen

$$u_{tt} - u_{xx} = 0$$

$$\begin{cases} 0 < x < \pi \\ t > 0 \end{cases}, \quad \begin{cases} u(0, x) = \varphi(x) \\ u_t(0, x) = \psi(x) \\ u(t, 0) = u(t, \pi) = 0 \end{cases}$$

$$u(t, x) = \sum b_n(t) \sin nx$$

Sätter in i ekvationen:

$$\sum (b''_n(t) \sin nt + n^2 b_n(t) \sin nx) = \sum (b''_n + n^2 b_n) \sin nx = 0$$

$$b''_n + n^2 b_n = 0$$

Karakteristiska rötter $k = \pm n$ i ger

$$b_n(t) = A_n \cos nt + B_n \sin nt$$

A_n och B_n får vi ur begynnelsevillkoren ($b_n(0) = A_n$, $b'_n(0) = B_n$):

$$u(0, x) = \sum b_n(0) \sin n x = \varphi(x)$$

$b_n(0)$ — sin-F-koefficient av φ :

$$b_n(0) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \varphi(x) \sin n x dx$$

$b'_n(0)$:

$$u_t(0, x) = \sum b'_n(0) \sin n x = \psi(x)$$

$b'_n(0)$ är sin-F-koefficienterna av ψ :

$$b'_n(0) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \psi(x) \sin n x dx$$

$$u(t, x) = \sum (A_n \cos n t + B_n \sin n t) \sin n x$$

Fourier-transformation (kapitel 7)

$f(x)$, $-\infty < x < \infty$, $f \rightarrow 0$, $|x| \rightarrow \infty$.

“Vi antar att funktionen går mot noll i oändligheten, kanske tillräckligt snabbt.”

$x \in (-L, L)$

$$f(x) = \frac{1}{2L} \sum c_{n,L} e^{inx\pi/L}$$

$$c_{n,L} = \int_{-L}^L f(x) e^{-iny\pi/L} dy$$

$$\xi_n = \frac{n\pi}{L}, \quad n \in \mathbb{Z}$$

$$\Delta\xi = \frac{\pi}{L}$$

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \sum c_{n,L} e^{ix\xi_n \Delta\xi}$$

$$\Delta\xi = \xi_{n+1} - \xi_n$$

När $L \rightarrow \infty$:

$$c_{n,L} \longrightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) e^{-i\xi_n y} dy = \hat{f}(\xi_n)$$

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \sum \hat{f}(\xi) e^{ix\xi_n \Delta\xi} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) e^{ix\xi} d\xi$$

$$\begin{cases} \hat{f}(\xi) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) e^{-i\xi y} dy \\ f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) e^{ix\xi} d\xi \end{cases}$$

$\hat{f}(\xi)$ kallas Fouriertransformationen av $f(x)$. Den andra formeln kallas för inversionsformeln.

\mathcal{F} ; invers: \mathcal{F}^{-1} .

$$f(x) \stackrel{\mathcal{F}}{\mapsto} \hat{f}(\xi)$$

För processer i tiden t , vinkelfrekvens ω .

DEFINITIONER:

$L^1 = L^1(\mathbb{R}) =$ rummet av funktioner $f(x)$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x)| dx \text{ konvergerar}$$

$L^2 = L^2(\mathbb{R}) =$ rummet av funktioner $f(x)$:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx \text{ konvergerar}$$

Om $f \in L^1$, så $|f(y) e^{-i\xi y}| = |f(y)| \Rightarrow$ integralen i $\hat{f}(\xi)$ konvergerar och \hat{f} kan definieras.

EXEMPEL.

1)

$$f(x) = \begin{cases} 1 & \text{om } -b < x < b \\ 0 & \text{om } |x| > b \end{cases}$$

$$\hat{f}(\xi) = \int_{-b}^b e^{-iy\xi} dy = \left[\frac{1}{-i\xi} e^{-iy\xi} \right]_{-b}^b = \frac{1}{-i\xi} (e^{-ib\xi} - e^{ib\xi}) = \frac{2 \sin b\xi}{\xi}$$

2)

$$f(x) = \begin{cases} e^{-ax}, & a > 0, \text{ om } x > 0 \\ 0, & \text{om } x < 0 \end{cases}$$

$$\hat{f}(\xi) = \int_0^{+\infty} e^{-ay} e^{-iy\xi} dy = \left[\frac{1}{-a - i\xi} e^{-ay - iy\xi} \right]_0^{+\infty} = \frac{1}{a + i\xi}$$

3)

$$f(x) = e^{-\frac{ax^2}{2}}$$

Inversionssatsen i L^1

Låt $f \in L^1$ och styckvis glatt. Då gäller

1)

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) e^{-\varepsilon\xi^2} e^{ix\xi} d\xi = \frac{f(x+) + f(x-)}{2} = [\text{om } f \text{ är kontinuerlig}] = f(x)$$

Faktorn $e^{-\varepsilon\xi^2}$ regulariserar integralen för att göra den konvergent.

2) Om \hat{f} också tillhör L^1 , så

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\xi) e^{i\xi x} d\xi = \frac{f(x+) + f(x-)}{2}$$

Diskussion om L^1 och L^2

$$f(x) = \begin{cases} 0, & \text{då } x < 1 \\ x^{-\alpha}, & \text{då } x > 1 \end{cases}$$

$$L^1: \int_1^{+\infty} x^{-\alpha} dx \quad \text{konvergerar om } \alpha > 1$$

$$L^2: \int_1^{+\infty} x^{-2\alpha} dx \quad \text{konvergerar om } \alpha > \frac{1}{2}$$

$$f(x) = \begin{cases} x^{-\alpha} & \text{om } 0 < x < 1 \\ 0 & \text{annars} \end{cases}$$

$$L^1: \int_0^1 x^{-\alpha} dx \quad \text{konvergerar för } \alpha < 1$$

$$L^2: \int_0^1 x^{-2\alpha} dx \quad \text{konvergerar för } \alpha < \frac{1}{2}$$

Funktioner i L^1 måste gå mot noll snabbare än i L^2 , men de tillåter starkare lokala singulariteter.

Fouriertransformation och inversion i L^2

Vi definierar Fouriertransformation för $f \in L^2$ enligt

$$\hat{f}(\xi) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) e^{-\varepsilon y^2} e^{-iy\xi} dy$$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) e^{-\varepsilon \xi^2} e^{ix\xi} d\xi \rightarrow \begin{cases} f(x) & \text{om } f \text{ är kontinuerlig i } x \\ \frac{f(x+) + f(x-)}{2} & \text{annars} \end{cases}$$

Om $f(x) \in L^2$:

$$\hat{f}(\xi) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{+\infty} f(y) e^{-\varepsilon y^2} e^{-iy\xi} dy$$

och

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{+\infty} |f(x) - f_\varepsilon(x)|^2 dx = 0 \quad (\text{konvergerar i } L^2)$$

$$f_\varepsilon(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) e^{-\varepsilon \xi^2} e^{ix\xi} d\xi$$

$$f_R(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-R}^R \hat{f}(\xi) e^{ix\xi} d\xi$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x) - f_R(x)|^2 dx \rightarrow 0 \quad \text{då } R \rightarrow +\infty$$