

## ÖVNING 4 - DIFFTRANS DEL 2

ERIC AHLQVIST

### CONTENTS

|   |   |
|---|---|
| 1. Fouriersystemet är komplett                  | 1 |
| 2. Approximation av polynom                     | 2 |
| 3. Fouriers problem och separation av variabler | 2 |
| 4. Variation av Fouriers problem                | 4 |
| References                                      | 5 |

### 1. FOURIERSYSTEMET ÄR KOMPLETT

**Vretblad 5.14.** Använd resultatet i uppgift 4.13 för att beräkna summan

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(4n^2 - 1)^2}.$$

*Lösning.* Låt  $f(t) = |\cos t|$  som i uppgift 4.13. Vi beräknade dess Fourierserie:

$$f(t) \sim \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{4n^2 - 1} \cos(nt).$$

Enligt [Vre03, Theorem 5.8] så är systemet  $\{\cos(nt), n \geq 0; \sin(nt), n \geq 1\}$  fullständigt i  $L^2(\mathbb{T})$  och enligt [Vre03, Theorem 5.4] så gäller *Parsevals formel (fullständighet-srelationen)*. Denna säger i detta fall att

$$\|f\|^2 = \frac{8}{\pi^2} + \frac{16}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(4n^2 - 1)^2}$$

(här är det lätt att tro att det ska vara  $4/\pi^2$  istället för  $8/\pi^2$  men notera att ON-systemet är  $1/\sqrt{2}, \cos t, \cos 2t, \dots$ ). Om vi beräknar  $\|f\|$  med inre produkten får vi

$$\|f\| = 1$$

vilket följer av att

$$\begin{aligned} \cos^2(nt) &= ((e^{int} + e^{-int})/2)^2 \\ &= (e^{2int} + e^{-2int} + 2)/4 \\ &= (\cos(2nt) + 1)/2 \end{aligned}$$

och därmed får vi

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(4n^2 - 1)^2} = \frac{1}{16}(\pi^2 - 8).$$

## 2. APPROXIMATION AV POLYNOM

**Sats 2.1** (Weierstrass). Låt  $f: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  vara en kontinuerlig funktion där  $[a, b]$  är ett kompakt intervall i  $\mathbb{R}$ . För varje  $\varepsilon > 0$  så existerer ett polynom  $p(x)$  sådant att

$$|p(\alpha) - f(\alpha)| < \varepsilon$$

för alla  $\alpha \in [a, b]$ .

**Vretblad 5.18 a).** Hitta bästa approximationen i  $L^2(-1, 1)$  med polynom av grad  $\leq 3$  till stegfunktionen  $H(x)$ .

*Lösning.* Inre produkten ges här av

$$\langle f, g \rangle = \int_{-1}^1 f(x)\overline{g(x)}dx.$$

Som vanligt vill vi hitta en ortogonal (eller ortonormal) bas till det delrum som spänns upp av alla polynom av grad  $\leq 3$ .

- (1) Välj  $\tilde{v}_1 = 1$ . Vi har  $\|\tilde{v}_1\|^2 = 2$  och väljer  $v_1 = 1/\sqrt{2}$ .
- (2) Välj  $\tilde{v}_2 = x - \langle x, v_1 \rangle v_1 = x$  eftersom  $x$  är udda. Vi har  $\|\tilde{v}_2\|^2 = 2/3$  och väljer därför  $v_2 = \sqrt{3/2}x$ .
- (3) Välj  $\tilde{v}_3 = x^2 - \langle x^2, v_2 \rangle v_2 - \langle x^2, v_1 \rangle v_1 = x^2 - \langle x^2, v_1 \rangle v_1 = x^2 - 1/3$  eftersom  $x^3$  är udda. Vi har  $\|\tilde{v}_3\|^2 = 8/45$  och väljer  $v_3 = \sqrt{45/8}(x^2 - 1/3)$ .
- (4)  $\tilde{v}_4 = x^3 - \langle x^3, v_3 \rangle v_3 - \langle x^3, v_2 \rangle v_2 - \langle x^3, v_1 \rangle v_1 = x^3 - \langle x^3, v_2 \rangle v_2 = x^3 - (3/5)x$  eftersom  $x^3$  och  $x^5$  båda är udda. Vi har  $\|\tilde{v}_4\|^2 = 8/175$  och väljer  $v_4 = \sqrt{175/8}(x^3 - (3/5)x)$ .

Det återstår nu bara att projicera stegfunktionen på vår ortonormala bas. Vi har att

- (1)  $\langle H(x), v_1 \rangle v_1 = (1/2) \int_0^1 dx = 1/2$ ;
- (2)  $\langle H(x), v_2 \rangle v_2 = (3/2)x \int_0^1 x dx = (3/4)x$ ;
- (3)  $\langle H(x), v_3 \rangle v_3 = \dots \int_0^1 (x^2 - 1/3) dx = 0$ ;
- (4)  $\langle H(x), v_4 \rangle v_4 = \dots = -(35/32)(x^3 - (3/5)x)$ ;

vilket ger att det sökta polynomet är

$$p(x) = \frac{1}{2} + \frac{45}{32}x - \frac{35}{32}x^3.$$

## 3. FOURIERS PROBLEM OCH SEPARATION AV VARIABLER

Fouriers problem handlar om att försöka hitta en funktion  $u(x, t)$  som beskriver värmen i punkten  $x$  vid tiden  $t$  i en tunn, rak ståltråd av längd  $\pi$ . Det formulerades som följande begynnelsevärdesproblem:

- $$(E) \quad u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0;$$
- $$(B) \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad t > 0;$$
- $$(I) \quad u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < \pi.$$

Fouriers idé var att anta att  $u$  är en produkt av två funktioner, en beroende enbart av  $x$  och en beroende enbart av  $t$ , dvs

$$u(x, t) = X(x)T(t).$$

Ekvationen (E) kan då skrivas om till en ekvation

$$\frac{T'(t)}{T(t)} = \frac{X''(x)}{X(x)}.$$

Eftersom denna ekvation gäller för alla  $t$  och alla  $x$  så måste båda sidor vara konstanta. Detta ger två ekvationer:

$$(1) \quad \begin{aligned} T'(t) - \lambda T(t) &= 0 \\ X''(x) - \lambda X(x) &= 0. \end{aligned}$$

Den första ekvationen har två lösningar  $T(t) = e^{\pm\lambda t}$  där  $e^{\lambda t}$  är ofysikalisk eftersom värmen bör avta med tiden. Därför väljer vi  $T(t) = e^{-\lambda t}$  som en lösning.

Vi är fria att variera  $\lambda$  och om vi väljer att skriva  $\lambda = n^2$  och utvidgar  $X(x)$  till en udda funktion får vi att

$$X(x) = b_n \sin(nx)$$

är en lösning där  $b_n$  är valfri konstant. Detta ger att

$$u_n(x, t) = b_n e^{-n^2 t} \sin(nt)$$

är en lösning till systemet (1) för  $\lambda = n^2$ .

Om vi väljer  $n$  till att vara ett heltal så ser vi även att denna lösning uppfyller randvärdena (B). Därför uppfyller även varje summa

$$\sum_{n=1}^N b_n e^{-n^2 t} \sin(nt)$$

både (E) och (B). Slutligen vill vi ha en lösning som även uppfyller (I). Om vi utvidgar  $f(x)$  till en udda funktion så vet vi från kapitel 4 att den har en Fourierserie med koefficienter

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

Lösningen kommer ges av att välja  $b_n$  på detta sätt och låta  $N \rightarrow \infty$  (läs introduktionen till kapitel 6 i [Vre03] för mer detaljer). Dvs, lösningen till problemet ges av

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

där

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

**Vretblad 6.2.** Hitta en lösning till följande modifierade Fourierproblem:

$$\begin{aligned} u_t &= \frac{1}{a^2} u_{xx}, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0; \\ u(0, t) &= u(1, t) = 0, \quad t > 0; \\ u(x, 0) &= f(x), \quad 0 < x < 1. \end{aligned}$$

*Lösning.* Vi antar att vi kan separera variablerna  $t$  och  $x$ , dvs

$$u(x, t) = X(x)T(t).$$

Sätt

$$\tilde{u}(x, t) = u(x, a^2 t).$$

Om vi skriver problemet i termer av  $\tilde{u}$  istället för  $u$  får vi då

$$\begin{aligned} \tilde{u}_t(x, t) &= \frac{d}{dt}(\tilde{u}(x, t)) \\ &= a^2 u_t(x, a^2 t) \\ &= u_{xx}(x, a^2 t) \\ &= \tilde{u}_{xx}(x, t). \end{aligned}$$

Detta är bara det vanliga Fourierproblemet vilket vi sett har lösning

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

med

$$b_n = 2 \int_0^1 f(x) \sin(n\pi x) dx.$$

Vi får därför lösningen

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

med  $b_n$  som ovan.

#### 4. VARIATION AV FURIERS PROBLEM

**Vretblad Exempel 6.2.** Lös följande problem:

$$(E) u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < 2, \quad t > 0;$$

$$(B) u(0, t) = 2, \quad u(2, t) = 5, \quad t > 0;$$

$$(I) u(x, 0) = 1 - x^2, \quad 0 < x < 2.$$

*Lösning.* Vi skriver

$$u(x, t) = v(x, t) + \varphi(x)$$

och försöker välja  $\varphi$  så att problemet uttryckt i funktionen  $v$  är ett Fourierproblem med 0 som randvärden. Ekv. (E) ger att  $v_{xx}(x, t) + \varphi''(x) = v_t(x, t)$  och vi vill därför ha  $\varphi''(x) = 0$ . Dvs vi vill välja  $\varphi$  som ett polynom av grad 1. Randvärdena (B) ger att  $\varphi(0) = 2$  och  $\varphi(2) = 5$  och det polynom av grad 1 som uppfyller detta är

$$\varphi(x) = \frac{3}{2}x + 2.$$

Vi får att

$$1 - x^2 = u(x, 0) = v(x, 0) + \varphi(x) = v(x, 0) + \frac{3}{2}x + 2.$$

Vi kan därför skriva problemet som

$$(E) v_t = v_{xx}, \quad 0 < x < 2, \quad t > 0;$$

$$(B) v(0, t) = 0, \quad v(2, t) = 0, \quad t > 0;$$

$$(I) v(x, 0) = -x^2 - \frac{3}{2}x - 1, \quad 0 < x < 2.$$

Detta Fourierproblem vet vi har lösning

$$v(x, t) = \sum_{i=1}^{\infty} b_n e^{-(\frac{n\pi}{2})^2 t} \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right)$$

där

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{2} \int_0^2 \left(-x^2 - \frac{3}{2}x - 1\right) \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right) dx \\ &= - \int_0^2 (x^2 + 1) \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right) dx \\ &= \frac{16(-1)^n - 2}{n\pi} - \frac{16(1 - (-1)^n)}{(n\pi)^3}. \end{aligned}$$

Vi får slutligen att

$$u(x, t) = \frac{3}{2}x + 2 + \sum_{i=1}^{\infty} b_n e^{-(\frac{n\pi}{2})^2 t} \sin\left(\frac{n\pi}{2}x\right).$$

## REFERENCES

- [Vre03] Anders Vretblad, *Fourier analysis and its applications*, Graduate Texts in Mathematics, vol. 223, Springer-Verlag, New York, 2003. MR 1992764