Lista 4 Equações Diferenciais Parciais

Lucas Emanuel Resck Domingues

Outubro de 2020

Exercícios teóricos

1. (a) Essa função é especial: ela é seno. Sendo assim, podemos escolher os coeficientes a_n e b_n tais que encontremos o seno de 5x. Da expressão da série de Fourier, basta que escolhamos todos os coeficientes iguais a zero, com exceção de $b_5 = 1$. Então:

$$a(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \left(a_m \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) + b_m \sin\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \right)$$
$$= \sin\left(\frac{5\pi x}{L}\right)$$
$$= \sin(5x)$$

(b) Calculemos os coeficientes:

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sin(5x + \alpha) dx = 0$$

Se $n \neq 0$:

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sin(5x + \alpha) \cos(nx) dx$$

$$= \begin{cases} -\frac{2n \sin(\alpha) \sin(\pi n)}{\pi (n^2 - 25)}, & n \neq 5\\ \sin(\alpha), & n = 5 \end{cases}$$

$$= \begin{cases} 0, & n \neq 5\\ \sin(\alpha), & n = 5 \end{cases}$$

Agora para b_n :

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sin(5x + \alpha) \sin(nx) dx$$
$$= \begin{cases} -\frac{10 \cos(\alpha) \sin(\pi n)}{\pi (n^2 - 25)}, & n \neq 5\\ \cos(\alpha), & n = 5 \end{cases}$$
$$= \begin{cases} 0, & n \neq 5\\ \cos(\alpha), & n = 5 \end{cases}$$

Então:

$$b(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \left(a_m \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) + b_m \sin\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \right)$$
$$= a_5 \cos(5x) + b_5 \sin(5x)$$
$$= \sin(\alpha)\cos(5x) + \cos(\alpha)\sin(5x)$$

(c)
$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} c(x) dx = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} 1 dx = 1$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \cos(nx) dx = 0$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \sin(nx) dx = \frac{-\cos(n\pi) + 1}{n\pi} = \begin{cases} 0, & n \text{ par} \\ \frac{2}{n\pi}, & n \text{ impar} \end{cases}$$

$$c(x) = \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2\sin(nx)}{n\pi} = \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\sin((2m+1)x)}{(2m+1)}$$
(d)
$$a_0 = \int_{-1}^{1} x dx = 0$$

$$a_n = \int_{-1}^{1} x \cos(n\pi x) dx = 0$$

afinal o integrando é uma função ímpar.

$$b_n = \int_{-1}^{1} x \sin(n\pi x) dx = \frac{2\sin(\pi n) - 2\pi n \cos(\pi n)}{\pi^2 n^2}$$
$$c(x) = \frac{2}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin(\pi n) - \pi n \cos(\pi n)}{n^2} \sin(n\pi x)$$

2. Veremos que a equação de diferenças parcial pode ser formulada como uma equação diferencial matricial. Vamos resolvê-la e verificar que a base de Fourier nos ajuda a encontrar os coeficientes da solução da equação diferencial matricial.

Temos um polígono com n lados e n vértices Sejam os vértices x_1, \dots, x_n . Veja que a matriz de adjacência é dada:

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 & \cdots & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 1 & 0 & \cdots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 1 & \cdots & 0 & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ 1 & 0 & 0 & 0 & \cdots & 1 & 0 \end{bmatrix}$$

Então a matriz do laplaciano L é dada por

$$L = D - A = \begin{bmatrix} 2 & -1 & 0 & 0 & \cdots & 0 & -1 \\ -1 & 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 2 & -1 & \cdots & 0 & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ -1 & 0 & 0 & 0 & \cdots & -1 & 2 \end{bmatrix}$$

sendo D a matriz diagonal com os graus de cada vértice.

Nosso polígono regular tem n lados. Considere o vetor

$$w(t) = (u(x_1, t), u(x_2, t), \cdots, u(x_n, t))$$

Ele descreve a temperatura em todos os vértices do polígono no tempo t. Porém, sabemos que

$$w'(t) = -Lw(t)$$

(a simples multiplicação de -L por w resulta na equação de diferenças parcial do enunciado, porém para todos os valores de x de uma vez só). Sendo assim, temos uma equação diferencial matricial. Observe que L é uma matriz de convolução.

Vamos considerar agora a base de Fourier $\{f_1, \dots, f_n\}$, sendo

$$f_i = \frac{1}{\sqrt{n}} ((w^i)^0, (w^i)^1, \cdots, (w^i)^{n-1})$$

Nós sabemos que a base de Fourier é um conjunto ortonormal de cardinalidade n, então é uma base para o espaço \mathbb{C}^n . Ora, então existem $c_1(t), \dots, c_n(t)$ tais que

$$w(t) = \sum_{i=1}^{n} c_i(t) f_i$$

Segue que

$$w'(t) = \sum_{i=1}^{n} c_i'(t) f_i$$

Porém, também sabemos que a base de Fourier diagonaliza matrizes de convolução. Portanto:

$$\sum_{i=1}^{n} \frac{dc_{i}}{dt}(t)f_{i} = -L\sum_{i=1}^{n} c_{i}(t)f_{i} = -\sum_{i=1}^{n} c_{i}(t)\lambda_{i}f_{i}$$

sendo λ_i autovalor associado ao autovetor f_i . O fato dos autovetores serem ortonormais nos leva a

$$\frac{\mathrm{d}c_i}{\mathrm{d}t}(t) = -c_i(t)\lambda_i$$

cuja solução conhecemos:

$$c_i(t) = c_i(0)e^{-\lambda_i t}$$

Para obtermos $c_i(0)$, fazemos

$$\langle u(.,0), f_i \rangle = \langle w(0), f_i \rangle = \left\langle \sum_{i=1}^n c_i(0) f_i, f_i \right\rangle = c_i(0)$$

Para obtermos λ_i , já sabemos que basta $\lambda_i = \langle h, f_i \rangle$, sendo h o vetor que gera a matriz de convolução. Por exemplo, no nosso caso,

$$h = (2, -1, 0, 0, \cdots, 0, -1)$$

Resumindo: obtemos λ_i , $c_i(0)$, $c_i(t)$ e, finalmente, w(t).

3. Vamos resolver a seguinte EDP utilizando a transformada de Fourier:

$$\begin{cases} u_t + cu_x = 0, & (x,t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R}_+^* \\ u(x,0) = f(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$
 (1)

f periódica com período 2π .

A partir da Equação 1, podemos aplicar a transformada de Fourier, considerando algumas propriedades. A derivada parcial em relação a t não importa, então podemos transformar dentro dessa derivada. Além disso, a transformação da derivada parcial de u em relação a x é igual a $ik \cdot \hat{u}$. Sendo assim:

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial t} u(x,t) &= -c \frac{\partial}{\partial x} u(x,t) \\ \frac{\partial}{\partial t} \hat{u}(k,t) &= -c i k \cdot \hat{u}(k,t) \end{split}$$

Temos agora uma EDO (em t) cuja solução é conhecida:

$$\hat{u}(k,t) = \hat{u}(k,0)e^{-cikt}$$

Como u(x,0) = f(x), vale que $\hat{u}(k,0) = \hat{f}(k)$. Então:

$$\hat{u}(k,t) = \hat{f}(k)e^{-cikt}$$

Vamos montar agora a série de Fourier de u:

$$u(x,t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \hat{u}(k,t)e^{ikx}$$
$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} \hat{f}(k)e^{-cikt}e^{ikx}$$
$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} \hat{f}(k)e^{ik(x-tc)}$$

Apenas por organização, vamos criar uma função gtal que g(y,t)=u(y+tc,t). Então:

$$g(y,t) = u(y + tc, t)$$

$$= \sum_{k=-\infty}^{\infty} \hat{f}(k)e^{iky}$$

$$= f(y)$$

afinal f é periódica com periódo 2π .

Concluímos que u(y + tc, t) = f(y), ou melhor,

$$u(x,t) = f(x - tc)$$

Veja que essa função satisfaz as condições iniciais:

- $u_t(x,t) + cu_x(x,t) = f'(x-tc)(-c) + cf'(x-tc) = 0$
- u(x,0) = f(x)
- 4. Vamos resolver a seguinte EDP pelo método de separação de variáveis:

$$\begin{cases} u_{tt} = u_{xx}, & (x,t) \in (0,L) \times \mathbb{R}_+^* \\ u(x,0) = \sin(5x), & x \in (0,L) \\ u_t(x,0) = 0, & x \in (0,L) \end{cases}$$
 (3)

$$u(x,0) = \sin(5x), \qquad x \in (0,L) \tag{4}$$

$$u_t(x,0) = 0, x \in (0,L)$$
 (5)

Iniciamos supondo u(x,t)=X(x)T(t). Observe a equação 4. Dela, concluímos que

$$X(x)T(0) = \sin(5x) \Rightarrow X(x) = \frac{\sin(5x)}{T(0)}$$

Observe que não vale que T(0) = 0, pois senão $\sin(5x) = 0$ sempre. Por isso vale a divisão.

Pela equação 3:

$$u_{tt} = u_{xx} \Rightarrow X(x)T''(t) = X''(x)T(t)$$
$$\Rightarrow \frac{T''(t)}{T(t)} = \frac{X''(x)}{X(x)}$$

Fixe x, varie t. Então $\frac{T''(t)}{T(t)}$ é constante. Análogo para X. Chamemos essa constante de λ . Pelo fato de que $X''(x) = \lambda X(t)$, além de que sabemos a expressão de X(t), temos que $\lambda = -25$.

Vamos desenvolver agora $T''(t) = \lambda T(t) = -25T(t)$. Estamos resolvendo uma EDO de 2ª ordem homogênea. Busquemos as raízes de

$$y^2 + 25 = 0$$

Então as raízes são $\pm 5i$, de modo que a solução geral dessa EDO é

$$T(t) = e^{0t} (A\cos(5t) + B\sin(5t))$$
$$= A\cos(5t) + B\sin(5t)$$

Vamos utilizar a equação 5 para nos ajudar a determinar o coeficiente B.

$$u_t(x,0) = 0 \Rightarrow X(x)T'(0) = 0$$
$$\Rightarrow T'(0) = 0$$

Ora, se não fosse isso, então X(x) = 0, o que não faz sentido.

$$T'(0) = 0 \Rightarrow -5A\sin(0) + 5B\cos(0) = 0$$
$$\Rightarrow B = 0$$
$$\Rightarrow T(t) = A\cos(5t)$$

Concluímos, portanto, que

$$u(x,t) = X(x)T(t) = \frac{\sin(5x)}{A\cos(0)}A\cos(5t) = \cos(5t)\sin(5x)$$

Observe que essa função satisfaz a todas as condições iniciais.

Exercícios computacionais

1. O programa para o Afinador de Fourier foi escrito em *Matlab* e pode ser conferido no Apêndice A.

O programa toma como entrada o diretório do arquivo, lê o arquivo, calcula a transformada de Fourier do vetor, extrai a frequência com maior amplitude e calcula a frequência real com maior amplitude.

Para o áudio *Corda Violao 2. wav*, o programa detectou predominância da frequência 331 Hz, que representa uma nota E, provavelmente a corda 1 do violão.

- 2. (a) O gráfico dos pontos (x_i, y_i) pode ser observado na Figura 1.
 - (b) Seja $x_0 = (x_1, \dots, x_n)$. Usando da analogia de que esse vetor representa as temperaturas iniciais nos vértices de um grafo circular com n vértices, vamos utilizar a equação do calor para calcular as temperaturas para diferentes instantes de tempo, na esperança que as diferenças de temperatura sejam suavizadas, ou seja, o gráfico dos pontos seja suavizado.

Vamos utilizar a solução para a equação do calor, $x(t)=e^{-ctL}x_0$, para calcular as temperaturas e suavizar o gráfico. Segue:

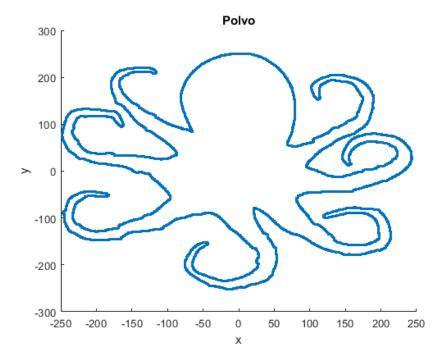


Figura 1: Pontos (x_i, y_i) .

$$x(t) = e^{-ctL}x_0$$
$$= Fe^D F^{-1}x_0$$
$$= Fe^D \text{fft}(x_0)$$

sendo fft a transformada discreta de Fourier, F a matriz com as colunas sendo a base de Fourier e D uma matriz diagonal com os autovalores de -ctL.

É conhecido que os autovalores de -ctL são fft(-cth), sendo h a primeira linha de L.

Considere que $x_{0,F}$ representa x_0 na base de Fourier. Veja que a multiplicação $e^D\cdot x_{0,F}$ é fácil de ser calculada: basta realizar a multiplicação elemento a elemento de

$$\exp(\lambda) = \exp((\lambda_1, \dots, \lambda_n)) = (e^{\lambda_1}, \dots, e^{\lambda_n})$$

ou seja, o vetor com a exponencial de cada autovalor de -ctL, e

nosso vetor x_0 na base de Fourier. É o que será feito. Sendo assim, ao final, basta aplicar ifft para voltarmos à base canônica:

$$x(t) = Fe^{D} \text{fft}(x_0)$$
$$= \text{ifft} \left(e^{D} \text{fft}(x_0)\right)$$

Foram implementadas funções em Matlab que fazem esse cálculo e constroem o gráfico. O código pode ser conferido no Apêndice B. Nas Figuras 2, 3 e 4, podemos ver a suavização dos pontos para diferentes valores de t.

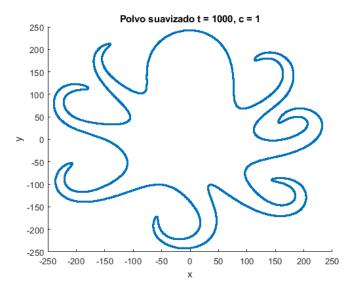


Figura 2: Pontos (x_i, y_i) suavizados para c = 1, t = 1000.

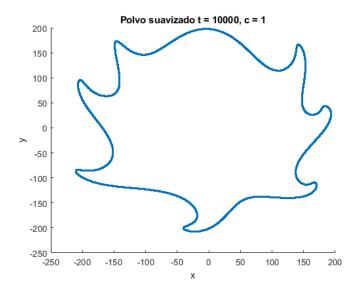


Figura 3: Pontos (x_i,y_i) suavizados para $c=1,\,t=10000.$

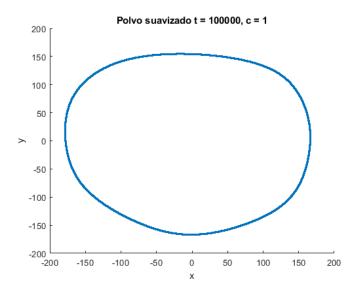


Figura 4: Pontos (x_i, y_i) suavizados para $c=1,\,t=100000.$

A Afinador de Fourier

```
\label{eq:function} \begin{array}{ll} \textbf{function} & \texttt{freq} = \texttt{fourier\_tuner}(\texttt{filepath}) \\ & \texttt{[y, Fs]} = \texttt{audioread}(\texttt{filepath}); \\ & \texttt{yhat} = \textbf{fft}(\texttt{y}); \\ & \textit{\% This is because of symmetry of Fourier coefficients} \\ & \texttt{max\_freq} = \textbf{ceil}(\textbf{length}(\texttt{yhat})/2); \\ & \texttt{[$\tilde{$}$}$, cicles] = \textbf{max}(\textbf{abs}(\texttt{yhat}(\texttt{1:max\_freq}))); \\ & \texttt{freq} = \texttt{cicles}/(\textbf{length}(\texttt{y})/\texttt{Fs}); \\ & \textbf{end} \end{array}
```

B Suavização do polvo

```
function smooth (M, t, c, h)
    M = \mathbf{csvread}("Polvo.csv");
    x0 = M(:, 1);
    y0 = M(:, 2);
    x = u t(x0, h, c, t);
    y = u_t(y0, h, c, t);
    scatter(x, y, 8, "filled");
    \mathbf{hold} on
    xlabel("x");
    ylabel("y");
    title("Polvo suavizado t = " + string(t) + ", c = " + string(c));
    hold off
end
function u = u t(u0, h, c, t)
    lambda = \mathbf{fft}(-c*t*h);
    \exp \ \text{lambda} = \exp(\text{lambda});
    u1 = \mathbf{fft}(u0);
    u2 = \exp lambda.*u1;
    u = ifft(u2);
end
```