### MAC0337/5900 - Computação Musical 1<sup>a</sup> Lista de Exercícios

André Jucovsky Bianchi 3682247 - drebs@linux.ime.usp.br

Santiago Davila

xxxxxxx - kurgan1@gmail.com

Arthur Tofani yyyyyyy - gramofone@gmail.com

Danilo J. S. Bellini zzzzzzz - danilo.bellini@gmail.com

23 de maio de 2009

#### 1 Primeiro Exercício: Série de Fourier

1.a

$$f(t) = \begin{cases} 1, & 0 \le t < 1 \\ 2, & 1 \le t < 2 \\ 0, & 2 \le t < 3 \end{cases}$$
  $f(t+3) = f(t), \forall t \in \mathbb{R}$  (1)

f(t) pode ser vista na figura 1. Notamos pela definição que o período de f é T=3, e que portando sua velocidade angular é  $\omega=\frac{2\pi}{3}$  e portanto  $\omega_n=\frac{n2\pi}{3}.$ 

Primeiro, calculamos  $F_0$ , a primeira parcela da série:

$$F_0 = \frac{1}{T} \int_0^T f(t)e^{-i\omega_0 t} dt = \frac{1}{3} \int_0^3 f(t) dt =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_0^1 f(t) dt + \int_1^2 f(t) dt + \int_2^3 f(t) dt \right) =$$

$$= \frac{1}{3} \left( 1 + 2 + 0 \right) = 1$$

Em seguida, os termos gerais  $F_n$  que dependem do harmônico considerado:

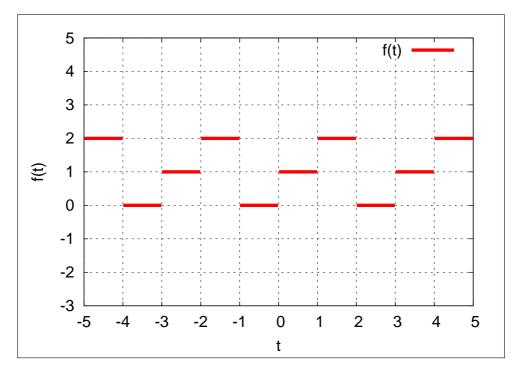


Figura 1: f(t) do exercício 1.a.

$$F_{n} = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} f(t)e^{-i\omega_{n}t} dt =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_{0}^{1} f(t)e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{1}^{2} f(t)e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{2}^{3} f(t)e^{-i\omega_{n}t} dt \right) =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_{0}^{1} 1e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{1}^{2} 2e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{2}^{3} 0e^{-i\omega_{n}t} dt \right) =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \frac{e^{-i\omega_{n}t}}{-i\omega_{n}} \Big|_{0}^{1} + 2\frac{e^{-i\omega_{n}t}}{-i\omega_{n}} \Big|_{1}^{2} \right) = \frac{e^{\frac{-2in\pi}{3}} - 2e^{\frac{-4in\pi}{3}} + 1}{2in\pi}$$

Dessa forma, o n-ésimo harmônico fica definido por:

$$\begin{array}{lcl} h_n^f(t) & = & F_n e^{i\omega_n t} + F_{-n} e^{i\omega_{-n} t} & = & F_n e^{i\omega_n t} + F_n^* e^{-i\omega_{-n} t} & = \\ & = & \left( \frac{e^{\frac{-2in\pi}{3}} - 2e^{\frac{-4in\pi}{3}} + 1}{in2\pi} \right) e^{\frac{in2\pi t}{3}} + \left( \frac{e^{\frac{2in\pi}{3}} - 2e^{\frac{4in\pi}{3}} + 1}{-in2\pi} \right) e^{\frac{-in2\pi t}{3}} \end{array}$$

E f(t) pode ser escrita como uma soma infinita de todos os harmônicos:

$$f(t) = 1 + \sum_{n \ge 1} \left[ \left( \frac{e^{\frac{-2in\pi}{3}} - 2e^{\frac{-4in\pi}{3}} + 1}{in2\pi} \right) e^{\frac{in2\pi t}{3}} + \left( \frac{e^{\frac{2in\pi}{3}} - 2e^{\frac{4in\pi}{3}} + 1}{-in2\pi} \right) e^{\frac{-in2\pi t}{3}} \right]$$

$$(2)$$

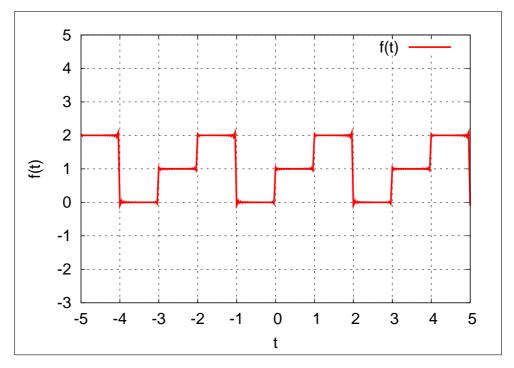


Figura 2: f(t) do exercício 1.a calculada com 100 harmônicos através do cálculo da Série de Fourier.

O resultado do cálculo de f(t) pela fórmula (2) com 100 harmônicos pode ser visto na figura 2.

#### 1.b

$$g(t) = \begin{cases} sen(\pi t), & 0 \le t < 1\\ 2 - t, & 1 \le t < 3 \end{cases} \qquad g(t+3) = g(t), \forall t \in \mathbb{R}$$
 (3)

g(t) pode ser vista na figura 3. Notamos pela definição que o período de f é T=3, e que portando sua velocidade angular é  $\omega=\frac{2\pi}{3}$  e portanto  $\omega_n = \frac{n2\pi}{3}$ . Primeiro, calculamos  $G_0$ , a primeira parcela da série:

$$G_0 = \frac{1}{T} \int_0^T g(t)e^{-i\omega_0 t} dt = \frac{1}{3} \int_0^3 g(t) dt =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_0^1 g(t) dt + \int_1^3 g(t) dt \right) = \frac{1}{3} \left( \int_0^1 sen(\pi t) dt + \int_1^3 (2-t) dt \right) =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \frac{-cos(\pi t)}{\pi} |_0^1 + \left( 2t - \frac{t^2}{2} \right) |_1^3 \right) = \frac{2}{3\pi}$$

Em seguida, os termos gerais  $G_n$  que dependem do harmônico considerado:

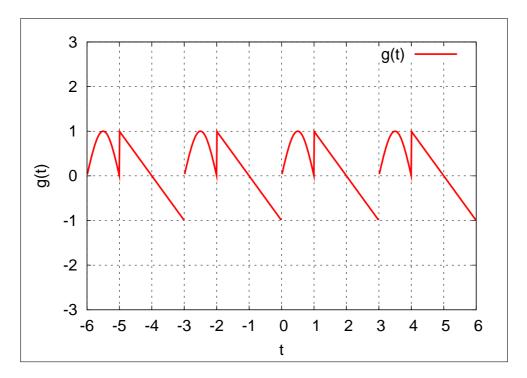


Figura 3: g(t) do exercício 1.b.

$$G_{n} = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} g(t)e^{-i\omega_{n}t} dt =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_{0}^{1} g(t)e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{1}^{3} g(t)e^{-i\omega_{n}t} dt \right) =$$

$$= \frac{1}{3} \left( \int_{0}^{1} sen(\pi t)e^{-i\omega_{n}t} dt + \int_{1}^{3} (2-t)e^{-i\omega_{n}t} dt \right) =$$

Agora, sabemos que

$$\int sen(\pi t)e^{-i\omega_n t} dt = \int sen(\pi t) \left(cos(\omega_n t) - i.sen(\omega_n t)\right) dt =$$

$$= \int sen(\pi t)cos(\omega_n t) dt - i \int sen(\pi t)sen(\omega_n t)$$

Podemos então calcular as duas integrais separadas, e as contas em anexo mostram que:

$$\int_{0}^{1} sen(\pi t)e^{-i\omega_{n}t} dt = 3\left(\frac{1 - e^{i(\pi - \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi - n4\pi} + \frac{1 - e^{-i(\pi + \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi + n4\pi}\right)$$

E também que:

$$\int_{1}^{3} (2-t)e^{-i\omega_n t} dt = 3\left(\frac{-e^{-in2\pi} - e^{\frac{-in2\pi}{3}}}{-in2\pi} - 3\frac{e^{-in2\pi} - e^{\frac{-in2\pi}{3}}}{4n^2\pi^2}\right)$$

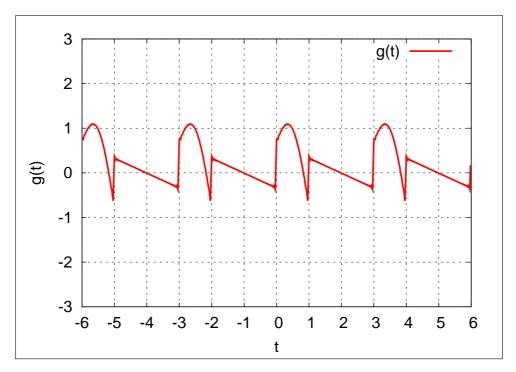


Figura 4: g(t) do exercício **1.b** calculada com 100 harmônicos através do cálculo da Série de Fourier.

Assim, o n-ésimo harmônico fica definido por:

$$\begin{array}{lll} h_n^g(t) & = & G_n e^{i\omega_n t} + G_{-n} e^{i\omega_{-n} t} & = & G_n e^{i\omega_n t} + G_n^* e^{-i\omega_{-n} t} & = \\ & = & \left[ \frac{1 - e^{i(\pi - \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi - n4\pi} + \frac{1 - e^{-i(\pi + \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi + n4\pi} + \frac{-e^{-in2\pi} - e^{\frac{-in2\pi}{3}}}{-in2\pi} - 3\frac{e^{-in2\pi} - e^{\frac{-in2\pi}{3}}}{4n^2\pi^2} \right] e^{\frac{in2\pi t}{3}} & + \\ & + & \left[ \frac{1 - e^{-i(\pi - \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi - n4\pi} + \frac{1 - e^{i(\pi + \frac{n2\pi}{3})}}{6\pi + n4\pi} + \frac{-e^{in2\pi} - e^{\frac{in2\pi}{3}}}{-in2\pi} - 3\frac{e^{in2\pi} - e^{\frac{in2\pi}{3}}}{4n^2\pi^2} \right] e^{\frac{-in2\pi t}{3}} \end{array}$$

E g(t) pode ser escrita como uma soma infinita de todos os harmônicos:

$$g(t) = 1 + \sum_{n \ge 1} h_n(t) \tag{4}$$

O resultado do cálculo de g(t) pela fórmula (4) com 100 harmônicos pode ser visto na figura 4. A princípio podemos desconfiar da inclinação da reta, mas é bom lembrar que foram computados somente 100 harmônicos, e que certamente infinitos harmônicos serão suficientes para conseguir dar a ela a inclinação correta.

**1.c** 

$$h(t) = 3cos(5t) + 2sen(8t)$$
  $h(t+3) = h(t), \forall t \in \mathbb{R}$ 

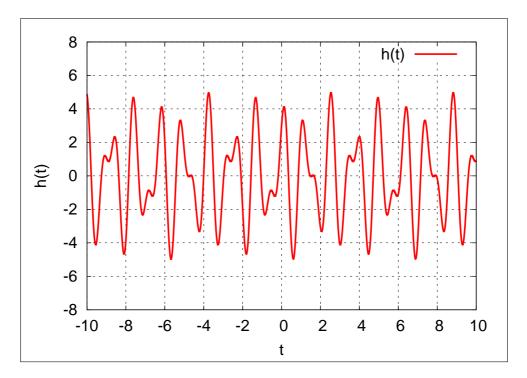


Figura 5: h(t) do exercício 1.c.

h(t) pode ser vista na figura 5. Podemos encontrar seu período (e velocidade angular) calculando o mínimo múltiplo comum dos períodos em graus dos somandos da expressão:

$$\begin{array}{llll} \omega_{3cos(5t)} & = & 5 & \Rightarrow & T_{3cos(5t)} = \frac{2\pi}{5} = 72^o \\ \omega_{2sen(8t)} & = & 8 & \Rightarrow & T_{2sen(8t)} = \frac{2\pi}{8} = 45^o \\ mmc(72,45) & = & 360 & \Rightarrow & T_h = 2\pi & \Rightarrow & \omega_n = n \end{array}$$

Primeiro, calculamos  $H_0$ , a primeira parcela da série:

$$H_0 = \frac{1}{T} \int_0^T h(t)e^{-i\omega_0 t} dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} 3\cos(5t) + 2\sin(8t) dt =$$

$$= \frac{1}{2\pi} \left( 3 \int_0^{2\pi} \cos(5t) dt + 2 \int_0^{2\pi} \sin(8t) dt \right) =$$

$$= \frac{1}{2\pi} \left( \frac{3\sin(5t)}{5} |_0^{2\pi} + \frac{-2\cos(8t)}{8} |_0^{2\pi} \right) = 0$$

Em seguida, os termos gerais  $H_n$  que dependem do harmônico considerado:

$$\begin{split} H_n &= \frac{1}{T} \int_0^T h(t) e^{-i\omega_n t} \, dt &= \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (3\cos(5t) + 2\sin(8t)) \, e^{-i\omega_n t} \, dt &= \\ &= \frac{1}{2\pi} \left( 3 \int_0^{2\pi} \cos(5t) e^{-i\omega_n t} \, dt + 2 \int_0^{2\pi} \sin(8t) e^{-i\omega_n t} \, dt \right) &= \\ &= \frac{1}{2\pi} \left( 3 \int_0^{2\pi} \cos(5t) \cos(nt) \, dt + 2 \int_0^{2\pi} \sin(8t) \cos(nt) \, dt \right. \\ &- 3i \int_0^{2\pi} \cos(5t) \sin(nt) \, dt - 2i \int_0^{2\pi} \sin(8t) \sin(nt) \, dt \right) \end{split}$$

Dos resultados vistos em aula, temos que:

$$3 \int_{0}^{2\pi} \cos(5t)\cos(nt) dt = \begin{cases}
0, & n \neq 5 \\
3\pi, & n = 5
\end{cases} 
2 \int_{0}^{2\pi} \sin(8t)\cos(nt) dt = 0, \forall n 
-3i \int_{0}^{2\pi} \cos(5t)\sin(nt) dt = 0, \forall n 
-2i \int_{0}^{2\pi} \sin(8t)\sin(nt) dt = \begin{cases}
0, & n \neq 8 \\
-2i\pi, & n = 8
\end{cases}$$

Assim, o n-ésimo harmônico fica definido por:

$$h_n^h(t) = H_n e^{i\omega_n t} + H_{-n} e^{i\omega_{-n} t} = H_n e^{i\omega_n t} + H_n^* e^{-i\omega_n t}$$

Como  $H_n$  só está definida para n=5 e  $n=8,\ h(n)$  pode ser escrita como soma de apenas quatro parcelas:

$$h(t) = H_5 e^{i\omega_5 t} + H_5^* e^{-i\omega_5 t} + H_8 e^{i\omega_8 t} + H_8^* e^{-i\omega_8 t} = \frac{3}{2} e^{i5t} + \frac{3}{2} e^{-i5t} - ie^{i8t} + ie^{-i8t}$$
(5)

O resultado do cálculo de h(t) pela fórmula (5), com apenas as duas componentes harmônicas, pode ser visto na figura 6.

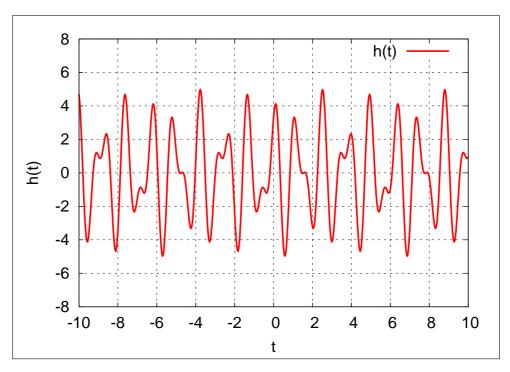


Figura 6: h(t) do exercício  ${\bf 1.c}$  calculada com as duas componentes da transformada de Fourier.

## 2 Segundo Exercício:

- 2.a
- **2.**b
- 2.c

### 3 Terceiro Exercício:

- 3.a
- **3.**b
- 3.c

# 4 Quarto Exercício:

- **4.a**
- **4.**b
- **4.c**
- **4.**d