

Problemas de Valores de Contorno para Fronteiras com dois pontos. Autovalores e autovetores. ①

- Vamos tentar resolver o problema de contorno homogêneo

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0$$

↙ parâmetro

$$e y(0) = 0 \text{ e } y(L) = 0$$

Homogêneo

- Um problema homogêneo sempre terá a solução trivial. Neste caso  $y(x) = 0$ . Estamos interessados em saber se existem outras soluções além da trivial
- Este problema é análogo ao estudado em Álgebra de resolver a equação matricial  $A\vec{x} = \lambda\vec{x}$ 
  - Sempre existe a solução trivial:  $\vec{x} = 0$
  - Caso existissem outras soluções os  $\lambda$  eram chamados de autovalores e os  $\vec{x}$  de autovetores.
- No nosso problema usaremos a mesma terminologia caso existam outras soluções para o problema de contorno homogêneo aos valores de  $\lambda$  chamaremos de autovalores e aos valores de  $y(x)$  de autofunções.
- O problema de contorno homogêneo anterior aparece repetidamente na solução de eq. dif. em derivadas parciais

- Vamos separar a resolução em três casos:

(2)

a)  $\lambda > 0$ , b)  $\lambda = 0$  e c)  $\lambda < 0$

Caso a)  $\lambda > 0$

$$y'' + \lambda y = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

Para evitar o aparecimento frequente de raízes quadradas vamos chamar  $\lambda = \mu^2$  ( $\lambda > 0$  e  $\mu > 0$ )

$$y''(x) + \mu^2 y(x) = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

Propondo  $y(x) = e^{rx}$  como solução encontramos a eq. característica

$$r^2 + \mu^2 = 0$$

$$r_{1,2} = \pm i\mu \leftarrow \text{(TIPO III)}$$

$$r_{1,2} = \alpha \pm i\beta$$

$$y_{gh}(x) = e^{\alpha x} [C_1 \cos(\beta x) + C_2 \sin(\beta x)]$$

$$y_{gh}(x) = C_1 \cos(\mu x) + C_2 \sin(\mu x)$$

Aplicando a primeira condição de contorno:  $y(0) = 0$

$$y_{gh}(0) = 0 = C_1 \underbrace{\cos(0)}_1 + C_2 \overbrace{\sin(0)}^0$$

$$\boxed{C_1 = 0}$$

Aplicando a segunda condição de contorno:  $y(L) = 0$

$$y_{gh}(L) = 0 = C_1 \overbrace{\cos(\mu L)}^0 + C_2 \sin(\mu L)$$

$$C_2 \sin(\mu L) = 0$$

Queremos soluções NÃO TRIVIAIS  $\Rightarrow C_2 \neq 0$

$$\sin(\mu L) = 0$$

A função  $\text{sen}(x)$  se anula quando  $x = n\pi, n=0,1,\dots$   
 $n \in \mathbb{N}$

Conseqüentemente  $\text{sen}(\mu L) = 0$  se

$$\mu L = n\pi, n \in \mathbb{N}$$
$$n = 0, 1, \dots$$

e  $\mu = \frac{n\pi}{L}$ . Como neste caso  $\lambda = \mu^2$  teremos  
 $n \in \mathbb{N}, n = 1, 2, \dots$  (Se  $n=0 \rightarrow \lambda=0$  próximo caso)

$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2$  ← Autovalores.

A solução do problema de contorno será

$$y(x) = C_2 \text{sen}(\mu x)$$

$$y(x) = C_2 \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L} x\right), C_2 \in \mathbb{R}$$

$n = 1, 2, \dots, n \in \mathbb{N}$

$y_n(x) = \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$  ← Autofunções

Resumindo. Se  $\lambda > 0$ , existem outras soluções além da trivial para o problema de contorno homogêneo

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0, y(0) = 0, y(L) = 0$$

Elas são dadas para  $\lambda = \lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2, n = 1, 2, \dots, n \in \mathbb{N}$

e as soluções são  $y(x) = C y_n(x), C \in \mathbb{R}$

onde  $y_n(x) = \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$ .  $n$  é um número natural

- Isto é:  $\lambda_1 = \left(\frac{\pi}{L}\right)^2$  e  $y_1(x) = \text{sen}\left(\frac{\pi}{L} x\right)$  ← Autovalores e Autofunções correspondentes
- $\lambda_2 = \left(\frac{2\pi}{L}\right)^2$  e  $y_2(x) = \text{sen}\left(\frac{2\pi}{L} x\right)$  ←
- $\lambda_3 = \left(\frac{3\pi}{L}\right)^2$  e  $y_3(x) = \text{sen}\left(\frac{3\pi}{L} x\right)$  ←
- $\vdots$
- $\vdots$

- caso b)  $\lambda = 0$

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0, \quad y(0) = 0 \text{ e } y(L) = 0$$

$$y''(x) = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

$$y_{gh}(x) = C_1 x + C_2, \quad C_1, C_2 \in \mathbb{R}$$

Usando a primeira condição de contorno:  $y(0) = 0$

$$y_{gh}(0) = 0 = C_1 \cdot 0 + C_2$$

$$\boxed{C_2 = 0}$$

Usando a segunda condição de contorno:  $y(L) = 0$

$$y(L) = 0 = C_1 L + C_2$$

$$C_1 \cdot L = 0$$

$$\text{mas } L \neq 0 \Rightarrow \boxed{C_1 = 0}$$

Logo somente existe a solução trivial:  $y(x) = 0$

- caso c)  $\lambda < 0 \rightarrow \lambda = -\mu^2 (\mu > 0)$

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

$$y''(x) - \mu^2 y(x) = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

$$r^2 - \mu^2 = 0 \quad \text{Eq. característica}$$

$$r = \pm \mu \quad \text{TIPO I} \rightarrow y_{gh}(x) = C_1 e^{-\mu x} + C_2 e^{+\mu x}$$

$$y_{gh}(x) = C_1 e^{-\mu x} + C_2 e^{+\mu x}$$

Usando a primeira condição de contorno  $y(0) = 0$

$$y(0) = 0 = C_1 e^0 + C_2 e^0$$

$$C_1 + C_2 = 0 \quad \text{ou} \quad \boxed{C_1 = -C_2}$$

Usando a segunda condição de contorno:  $y(L) = 0$ . (5)

$$y(L) = 0 = C_1 e^{-\mu L} + C_2 e^{\mu L}$$

Temos um sistema para  $C_1$  e  $C_2$

$$\begin{cases} C_1 = -C_2 \\ C_1 e^{-\mu L} + C_2 e^{\mu L} = 0 \end{cases}$$

$$-C_2 e^{-\mu L} + C_2 e^{\mu L} = 0$$

$$C_2 (e^{\mu L} - e^{-\mu L}) = 0$$

Multiplicando e dividindo por 2

$$2C_2 \left( \frac{e^{\mu L} - e^{-\mu L}}{2} \right) = 0$$

$$2C_2 \operatorname{senh}(\mu L) = 0$$

função seno hiperbólico

A função seno hiperbólico somente se anula quando seu argumento se anula.

Mas  $\mu L \neq 0$ ,  $\mu \neq 0$  e  $L \neq 0$ .

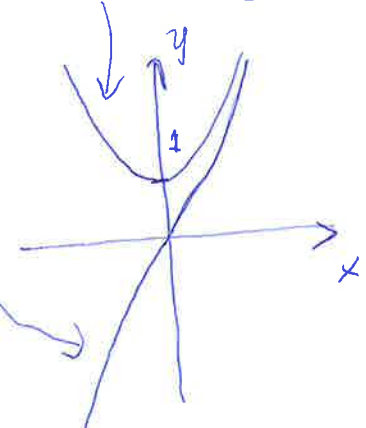
Isto significa que  $C_2 = 0$  e consequentemente  $C_1 = 0$

Em conjunto leva  $y(x) = 0 \leftarrow$  Solução Trivial

No caso c)  $\lambda < 0$  não existem outras soluções além da trivial.

$$\operatorname{senh}(x) = \frac{e^x - e^{-x}}{2}$$

$$\operatorname{cosh}(x) = \frac{e^x + e^{-x}}{2}$$





Resumo dos três casos.

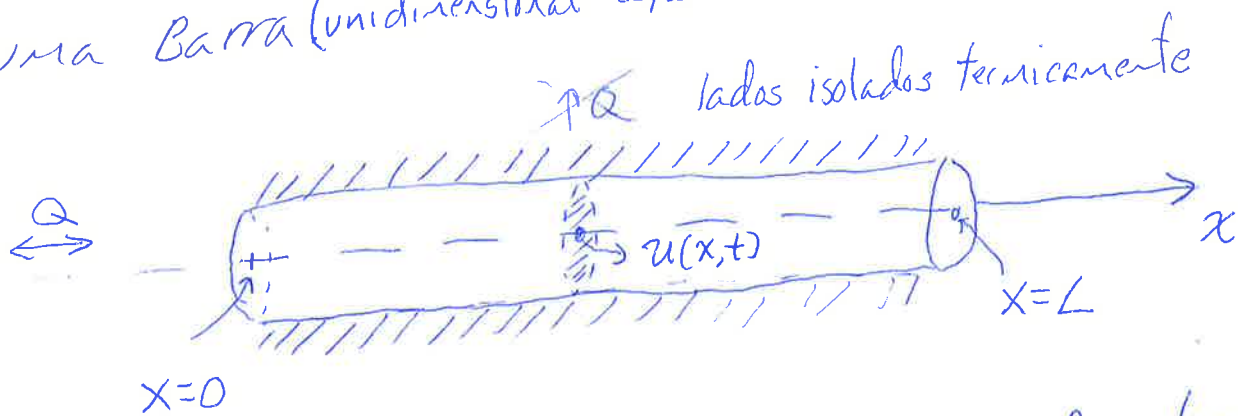
(6)

O problema de contorno homogêneo

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(L) = 0$$

somente tem outras soluções (além da trivial  $y(x) = 0$ ) quando  $\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2$  e  $y_n(x) = \underbrace{\sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)}_{\text{Autofunções}}$  para  $n = 1, 2, \dots$   
 $n \in \mathbb{N}$

Separação de Variáveis. Condução de calor em uma Barra (unidimensional espacialmente)



- Vamos considerar um problema de condução de calor em uma barra de seção reta uniforme feita com material homogêneo.
- Os lados da barra estão perfeitamente isolados, de modo que não exista condução de calor na direção perpendicular ao eixo  $x$ .
- A temperatura (representada pela letra  $u$ ) será considerada constante para qualquer seção transversal. Isto é,  $u(y,z)$  somente de  $x$  ( $u(x)$ ).
- A temperatura também depende do tempo ( $t$ )  
 $u = u(x, t)$  ← função de 2 variáveis

- A eq. dif. que governa a propagação do calor nesta configuração é (7)

$$\alpha^2 u_{xx}(x,t) = u_t(x,t), \quad 0 < x < L, \quad t > 0$$

unidades  $\nearrow$   
 $[\alpha^2] = \frac{\text{cm}^2}{\text{s}}$   
 Prata, 1,71  
 Cobre, 1,14  
 Alumínio, 0,86

$\nearrow$  segunda derivada  
 parcial em relação  
 a  $x$ .

$\nwarrow$  primeira  
 derivada parcial  
 em relação a  $t$

$$\frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x \partial x}$$

$$\frac{\partial u(x,t)}{\partial t}$$

$$\alpha^2 = \frac{K}{\rho S}$$

$\longleftarrow$  CONDUTIVIDADE TÉRMICA  
 $\longleftarrow$  CALOR ESPECÍFICO  
 $\longleftarrow$  DENSIDADE

DIFUSIVIDADE  
 TÉRMICA

- Todas são constante que dependem do material da barra.
- A dedução da eq. dif. do calor encontram nos livros de TERMODINÂMICA e no apêndice A do Boyce e DiPrima.
  - A distribuição inicial de temperaturas na barra será conhecida:

$$u(x, t=0) = \underbrace{f(x)}_{\text{conhecida}}, \quad 0 \leq x \leq L$$

- Vamos começar considerando que a temperatura nos extremos da barra é constante (não depende do tempo) e é igual a zero:

$$u(0, t) = 0 \quad \text{e} \quad u(L, t) = 0, \quad \forall t > 0$$

para todo  $t > 0$

- Um problema mais realista, quando  $u(0,t)=T_1$  e  $u(L,t)=T_2$  será considerado posteriormente.

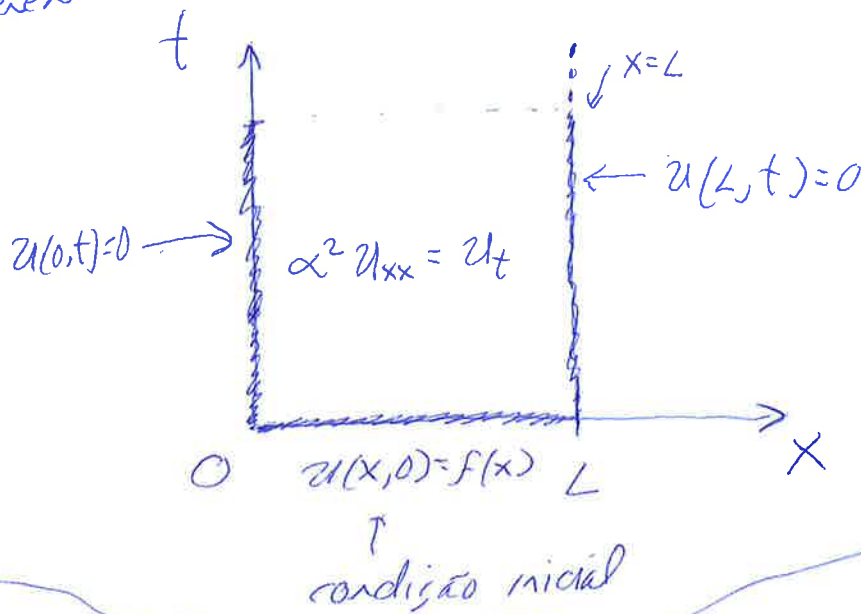
(8)

Resumindo, queremos resolver para  $u(x,t)$

Eq. Dif.  $\rightarrow \alpha^2 u_{xx} = u_t, \quad 0 < x < L, \quad t > 0$

Condição Inicial  $\rightarrow u(x,0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq L, \quad t = 0$

Condição de contorno Homogênea  $\rightarrow u(0,t) = 0, \quad u(L,t) = 0, \quad t > 0$



Problema de Contorno no plano xt

- O problema é linear:  $u$  somente aparece elevado a potência um.

- A eq. dif. é homogênea:  $\alpha^2 u_{xx} - u_t = 0$   
onde não aparece  $u$

- Resolveremos primeiro a eq. dif e as condições de contorno em  $x$  para depois satisfazer a condição inicial.



# Método de Separação de Variáveis

(9)

$$\alpha^2 u_{xx}(x,t) = u_t(x,t) \leftarrow \text{Eq. Dif. do calor}$$

- A solução trivial  $u(x,t) = 0$  satisfaz a eq. dif. Porém, não satisfaz a condição inicial  $u(x,0) = f(x)$ . Em geral  $f(x) \neq 0$ . Procuramos outras soluções, além da trivial.
- A hipótese básica do método de separação de variáveis

é que  $u(x,t) = X(x) \cdot T(t)$

função que só depende de  $x$       função que só depende de  $t$

- Derivando  $u$  em relação a  $t$

$$\frac{\partial u(x,t)}{\partial t} = u_t = \frac{\partial [X(x)T(t)]}{\partial t} = X(x) \frac{dT(t)}{dt} = X(x)T'(t)$$

ou  $u_t = XT'$        $T' = \frac{dT(t)}{dt}$

- Derivando  $u$  em relação a  $x$  (Primeira Derivada)

$$\frac{\partial u(x,t)}{\partial x} = \frac{\partial [X(x)T(t)]}{\partial x} = T(t) \frac{dX(x)}{dx}$$

- Derivando novamente em relação a  $x$

$$\frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = u_{xx} = \frac{\partial}{\partial x} \left[ T(t) \frac{dX(x)}{dx} \right] = T(t) \frac{d^2 X(x)}{dx^2}$$

ou  $u_{xx} = TX_{xx}$

$$X_{xx} = \frac{d^2 X(x)}{dx^2} = X''$$

ou  $u_{xx} = TX''$

Colocando as derivadas na eq. dif. do calor

(10)

$$\alpha^2 u_{xx} = u_t \quad \leftarrow \text{Eq. Dif. em Derivadas Parciais}$$

$$\alpha^2 T X'' = X T'$$

ou

$$\frac{X''}{X} = \frac{1}{\alpha^2} \frac{T'}{T}$$

$\leftarrow$  Variáveis Separadas

Somente depende de  $X(x)$

Somente depende de  $T(t)$

$$\frac{X''}{X} = -\lambda$$

$$\frac{1}{\alpha^2} \frac{T'}{T} = -\lambda$$

Mesma constante para manter a igualdade anterior. O sinal menos é por conveniência. Ficará claro posteriormente.

~~$$\frac{X''}{X} = \lambda$$~~

$$\begin{cases} X'' + \lambda X = 0 \\ T' + \alpha^2 \lambda T = 0 \end{cases}$$

$\rightarrow$  Duas eq. dif. ordinárias para  $X(x)$  e  $T(t)$ .

Vamos considerar agora a condição de contorno

$$u(0, t) = 0, \quad t > 0$$

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

$$u(0, t) = X(0)T(t) = 0, \quad t > 0$$

Não queremos que  $T(t) = 0, \forall t > 0$  devido a que  $u(x, t) = X(x) \cdot 0 = 0 \forall t$ .

Conseqüentemente,  $X(0) = 0$  e  $T(t) \neq 0, t > 0$

(11)

- Analogamente  $X(L) = 0$  e  $T(t) \neq 0, t > 0$

- Vamos focar na solução para  $X(x)$

$$\begin{cases} X''(x) + \lambda X(x) = 0 \\ X(0) = 0 \text{ e } X(L) = 0 \end{cases}$$

É o problema de autovalores e autofunções que resolvemos no início da aula!!!

Somente existem soluções não triviais se

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 \text{ e } \chi_n(x) = \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

com  $n = 1, 2, \dots, n \in \mathbb{N}$

$\lambda$  não é mais uma variável contínua, somente pode tomar os valores discretos

$$\{\lambda_n\} = \left\{ \left(\frac{\pi}{L}\right)^2, \left(\frac{2\pi}{L}\right)^2, \left(\frac{3\pi}{L}\right)^2, \dots \right\}$$

- Agora vamos focar na solução para  $T(t)$

$$T'(t) + \alpha^2 \lambda T(t) = 0$$

$$\frac{dT(t)}{dt} = -\alpha^2 \lambda T(t)$$

$$\frac{dT(t)}{T(t)} = -\alpha^2 \lambda dt$$

$$\int \frac{dT(t)}{T(t)} = -\alpha^2 \lambda \int dt$$

$$\ln |T(t)| = -\alpha^2 \lambda t + C$$

$$e^{\ln |T(t)|} = e^{-\alpha^2 \lambda t + C} = e^{-\alpha^2 \lambda t} \underbrace{e^C}_D$$

$$|T(t)| = D \underbrace{e^{-\alpha^2 \lambda t}}_{\text{positiva}} \quad D \in \mathbb{R}$$

$$T(t) = D e^{-\alpha^2 \lambda t}, \text{ sinal em } D$$

mas  $\lambda$  tem que ser o mesmo para as duas eq. dif.

$$T_n(t) \approx e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t}$$

os  $T_n(t)$  correspondem aos  $\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 \quad n=1, 2, \dots$

- Lembrando que  $u(x,t) = X(x)T(t)$

$$u_n(x,t) \approx e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

Autofunções  
ou

quando  $\lambda = \lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2, n=1, 2, \dots$  ← Autovalores.

Soluções  
Fundamentais  
do Problema de  
Condução do Calor  
(contorno)

- Resta satisfazer a condição inicial

$$u(x,0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq L$$

A solução geral da eq. dif. homogênea será uma combinação linear de todas as soluções fundamentais

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n u_n(x,t)$$

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right)$$

- em que os coeficientes  $C_n$  ainda estão indeterminados
- Cada uma das soluções básicas (cada somando na série) satisfaz a eq. dif. ( $\alpha^2 u_{xx} = u_t$ ) e as condições de contorno ( $u(0,t) = 0$  e  $u(L,t) = 0, t > 0$ )
- Assumimos que a série é convergente. Para satisfazer a condição inicial ( $u(x,0) = f(x), 0 \leq x < L$ ) temos que

$$u(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n (e^0)^1 \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right) = f(x)$$

$$u(x,0) = f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right)$$

Série de Fourier em Senos de  $f(x)$

Neste caso,  $f(x)$ , está definida entre  $0 \leq x \leq L$  e é feita uma extensão periódica ímpar. Os  $C_n$  são calculados por

$$C_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$



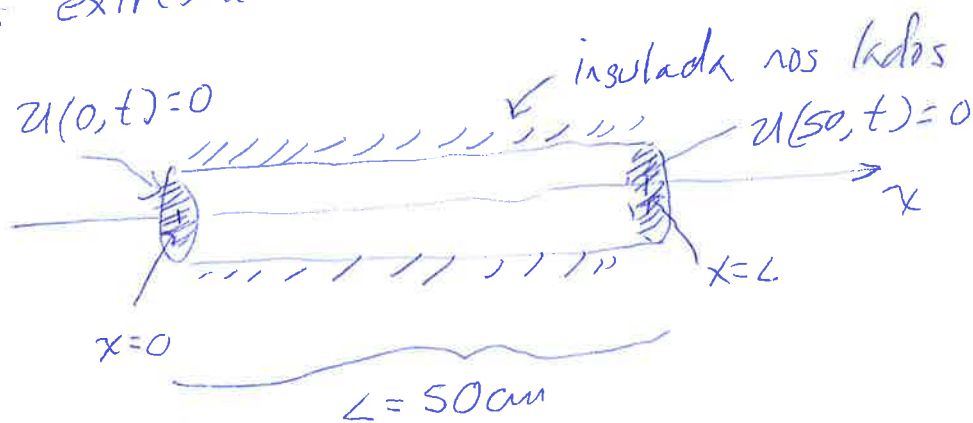
Resumindo, a solução do problema do calor de condução

$$\begin{cases} \alpha^2 u_{xx} = u_t \\ u(0,t) = 0 \text{ e } u(L,t) = 0, t > 0 \\ u(x,0) = f(x), 0 \leq x \leq L, t = 0 \end{cases}$$

é 
$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

com 
$$C_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx$$

Ex. Encontre a temperatura  $u(x,t)$  em qualquer instante em uma barra de metal com 50 cm de comprimento, isolada nos lados, inicialmente a uma temperatura uniforme de  $20^\circ\text{C}$  em toda a barra e cujas extremidades são mantidas a  $0^\circ\text{C}$  para todo  $t > 0$ .



Condição Inicial

Em  $t=0$ ,  $u(x,0) = f(x) = 20^\circ\text{C} = cte$  (não depende de  $x$ )

Condição de contorno

$u(0,t) = 0$  e  $u(L,t) = 0, \forall t > 0$ .

O problema satisfaz as restrições discutidas anteriormente (15)  
 e a solução será ( $L=50$ ,  $f(x)=20$ )

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{50}\right)^2 t} \sin\left(n \frac{\pi}{50} x\right)$$

com  $C_n = \frac{2}{50} \int_0^{50} 20 \cdot \sin\left(n \frac{\pi}{50} x\right) dx \quad n=1, 2, \dots$

$$C_n = \frac{4}{5} (-1) \cos\left(n \frac{\pi}{50} x\right) \frac{50}{n\pi} \Big|_0^{50}$$

$$C_n = \frac{-40}{n\pi} \left[ \cos(n\pi) - \cos(0) \right]$$

$$C_n = \frac{40}{n\pi} \left[ 1 - (-1)^n \right]$$

↓	↓
$n$ -ímpar	$n$ -par
$1 - (-1) = 2$	$1 - 1 = 0$

~~$C_n = \frac{80}{n\pi}$~~  se  $n$  ímpar

$$u(x,t) = \frac{80}{\pi} \sum_{\substack{n=1 \\ n, \text{ ímpar}}}^{\infty} \frac{1}{n} e^{-\alpha^2 \left(\frac{n\pi}{50}\right)^2 t} \sin\left(n \frac{\pi}{50} x\right)$$

- Medindo  $t$  em segundos e  $\alpha^2 = 1 \text{ m}^2/\text{s}$  (colocando) são obtidos os gráficos a seguir.
- A presença de uma exponencial decrescente em cada termo da série faz com que ela convirja rapidamente. Isto é, podem ser usados poucos termos da soma para ter uma boa aproximação.

