

Apontamentos de Análise Matemática III

(Resumo das aulas teóricas)

Mestrado Integrado em Engenharia Biológica

Lucile Vandembroucq

Conteúdo

1	Equações diferenciais ordinárias de 1ª ordem	2
1.1	Vocabulário geral e Teorema de Existência e Unicidade	2
1.2	Equações diferenciais lineares de 1ª ordem	3
1.3	Equações separáveis	4
1.4	Mudança de função incógnita	5
1.4.1	Equações homogêneas	5
1.4.2	Equação de Bernoulli	5
1.5	Equações exactas	6
1.5.1	Resolução de uma equação exacta	6
1.5.2	Condições de exactidão	7
1.5.3	Factor integrante	7
2	Equações diferenciais lineares de ordem 2	9
2.1	Generalidades	9
2.2	Equação linear homogênea	9
2.2.1	Estrutura das soluções	9
2.2.2	Equação linear homogênea com coeficientes constantes	10
2.3	Equação linear não homogênea	11
2.3.1	Estrutura das soluções	11
2.3.2	Método de variação das constantes	11
2.3.3	Método dos coeficientes indeterminados	12
2.4	Transformada de Laplace	12
2.5	Sistemas lineares de equações diferenciais de 1ª ordem	15
3	Equações com derivadas parciais (EDP) e Séries de Fourier	16
3.1	Exemplos de Equações com derivadas parciais	16
3.2	Método de separação das variáveis	17
3.3	Série de Fourier de senos de uma função $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$	19
3.4	Regresso à Equação do calor e à Equação da corda vibrante	20

1 Equações diferenciais ordinárias de 1ª ordem

1.1 Vocabulário geral e Teorema de Existência e Unicidade

Uma **equação diferencial ordinária (EDO) de 1ª ordem** é uma equação cuja incógnita é uma função real de uma variável real e que se escreve em termos da variável (denotada, por exemplo, por x), da função incógnita (denotada, por exemplo, por y) e da derivada da 1ª ordem dela (denotada por y' ou por $\frac{dy}{dx}$).

As equações diferenciais da 1ª ordem que vamos estudar serão equações que poderão sempre escrever-se sob a forma

$$y'(x) = F(x, y(x)) \text{ ou, mais brevemente, } y' = F(x, y)$$

onde F é uma função definida e contínua num aberto D de \mathbb{R}^2 .

Chamamos **solução** da equação $y' = F(x, y)$, $(x, y) \in D$ a uma função y definida e de classe C^1 num intervalo aberto I de \mathbb{R} que verifica:

- (i) $\forall x \in I \quad (x, y(x)) \in D$,
- (ii) $\forall x \in I \quad y'(x) = F(x, y(x))$.

Uma solução y , definida num intervalo I , é dita **maximal** se não for prolongável a uma outra solução da equação definida num intervalo aberto J tal que $I \subset J$ e $I \neq J$.

Uma solução y , definida num intervalo I , é uma solução **constante** ou solução de **equilíbrio** se existir $\lambda \in \mathbb{R}$ tal que, para todo o $x \in I$, $y(x) = \lambda$. Essas soluções são caracterizadas por $y' = 0$.

Seja $(x_0, y_0) \in D$. Diz-se que $y : I \rightarrow \mathbb{R}$ *passa pelo ponto* (x_0, y_0) se $x_0 \in I$ e $y(x_0) = y_0$.

Teorema de Existência e Unicidade (TEU). *Seja $(\mathcal{E}) \quad y' = F(x, y)$, $(x, y) \in D$ uma equação diferencial de 1ª ordem (com F contínua) e seja $(x_0, y_0) \in D$. Se a derivada parcial $\frac{\partial F}{\partial y}$ existe e é contínua em D então:*

- i) existe uma solução maximal de (\mathcal{E}) que passa por (x_0, y_0) ;*
- ii) se I é um intervalo aberto contendo x_0 e se y_1 e y_2 são duas soluções de (\mathcal{E}) definidas em I que passam ambas pelo ponto (x_0, y_0) então são iguais: $\forall x \in I, \quad y_1(x) = y_2(x)$.*

O TEU garante que o seguinte **problema com condição inicial**

$$\begin{cases} y' = F(x, y) \\ y(x_0) = y_0 \end{cases}$$

admite uma única solução maximal. Resolver um tal problema consiste portanto em determinar e descrever esta solução maximal.

O TEU também garante que, sem condição inicial prescrita, a equação diferencial $y' = F(x, y)$ admite uma infinidade de soluções. Resolver a equação consiste em determinar todas as suas soluções. Toda a solução sendo ou uma solução maximal ou a restrição de uma solução maximal, chegará, para resolver uma equação, determinar apenas as soluções maximais dessa equação.

1.2 Equações diferenciais lineares de 1ª ordem

Definição. Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto. Uma equação diferencial (ordinária) linear de 1ª ordem em I é uma equação diferencial do tipo

$$a(x)y'(x) + b(x)y(x) = c(x), \quad x \in I$$

onde a, b e c são funções (conhecidas) contínuas em I e, para todo o $x \in I$, $a(x) \neq 0$.

De maneira equivalente, podemos dizer que uma equação diferencial linear de 1ª ordem em I é uma equação diferencial do tipo

$$y'(x) + p(x)y(x) = q(x), \quad x \in I$$

onde p e q são funções (conhecidas) contínuas em I .

Resolução das equações diferenciais lineares de 1ª ordem.

Uma maneira de resolver uma equação do tipo

$$y'(x) + p(x)y(x) = q(x), \quad x \in I$$

baseia-se sobre o facto que, sendo $P(x)$ uma primitiva de $p(x)$, tem-se, para todo o $x \in I$,

$$e^{P(x)}(y'(x) + p(x)y(x)) = (y(x)e^{P(x)})'$$

Assim, multiplicando toda a equação por $e^{P(x)}$, o primeiro membro é transformado em $(y(x)e^{P(x)})'$ o que permite, depois de integração, determinar a forma geral de $y(x)$.

Nota. A resolução mostra que as soluções maximais de uma equação linear em I são definidas em tudo I .

1.3 Equações separáveis

Definição. Uma equação diferencial ordinária de 1ª ordem é dita *separável* se pode ser reduzida a uma equação diferencial do tipo

$$y' = g(x)h(y)$$

onde g é uma função real contínua e não identicamente nula num intervalo aberto $I \subset \mathbb{R}$ e h é uma função real contínua num intervalo aberto $J \subset \mathbb{R}$.

Resolução das equações separáveis.

Consideremos a seguinte equação separável

$$(\mathcal{E}) \quad y' = g(x)h(y), \quad x \in I, y \in J$$

em que h é de classe C^1 em J .

1) Determinação das soluções constantes.

Proposição. As soluções constantes (maximais) de (\mathcal{E}) são as funções $y : I \rightarrow \mathbb{R}$ dadas por $y(x) = \lambda$ onde $\lambda \in J$ é um zero de h .

2) Determinação das soluções não constantes.

O TEU permite reduzir a determinação das soluções não constantes da equação

$$(\mathcal{E}) \quad y' = g(x)h(y), \quad x \in I, y \in J$$

à resolução de equações do tipo

$$y' = g(x)h(y), \quad x \in I, y \in J'$$

onde J' é um subintervalo de J em que h nunca se anula.

Sob a condição $y \in J'$, temos

$$y'(x) = g(x)h(y(x)) \Leftrightarrow \frac{y'(x)}{h(y(x))} = g(x)$$

e basta integrar ambos os lados.

Mais precisamente, sendo H uma primitiva de $\frac{1}{h}$ em J' , isto é $\frac{dH}{dy} = \frac{1}{h}$, as soluções da equação

$$y' = g(x)h(y), \quad x \in I, y \in J'$$

são *implicitamente* dadas por

$$H(y) = \int g(x)dx + C, \quad C \in \mathbb{R}.$$

Sempre que possível, determinaremos *explicitamente* as soluções (o que poderá conduzir a restrições sobre os valores da constante C e sobre o domínio) e apresentaremos as soluções na seguinte forma

$$y(x) = \dots, \quad C \in \dots, \quad x \in \dots$$

Nota. Na prática a resolução de uma equação separável pode fazer-se “separando as variáveis”:

$$y' = g(x)h(y) \Leftrightarrow \frac{dy}{dx} = g(x)h(y) \Leftrightarrow \frac{dy}{h(y)} = g(x)dx \Leftrightarrow \int \frac{dy}{h(y)} = \int g(x)dx + C, C \in \mathbb{R} \dots$$

1.4 Mudança de função incógnita

A técnica da mudança de função incógnita consiste em transformar uma determinada equação diferencial (digamos de função incógnita $y(x)$) numa outra equação diferencial (digamos de função incógnita $v(x)$) que sabemos resolver. Deste modo podemos resolver a nova equação diferencial (em $v(x)$) e deduzir das soluções dessa equação as soluções da equação inicial.

1.4.1 Equações homogêneas

Definição. A equação diferencial de 1ª ordem

$$y' = F(x, y), \quad (x, y) \in D$$

é dita homogênea se, para todo $(x, y) \in D$, tem-se $F(tx, ty) = F(x, y)$ desde que $t \neq 0$ e $(tx, ty) \in D$.

Ideia da resolução. A mudança de função incógnita

$$y(x) = xv(x)$$

vai transformar uma equação homogênea $y' = F(x, y)$ numa equação separável $v' = g(x)h(v)$.

1.4.2 Equação de Bernoulli

Definição. Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto. Uma *equação de Bernoulli* é uma equação diferencial do tipo

$$y'(x) = a(x)y(x) + b(x)y^k(x), \quad x \in I$$

onde $k \in \mathbb{N}$ e a, b são funções contínuas em I .

Nota. Se $k = 0$ ou 1 a equação é linear e, em todos os casos, $y = 0$ é solução.

Ideia da resolução. Quando $k \notin \{0, 1\}$, a mudança de função incógnita

$$y(x) = (z(x))^{\frac{1}{1-k}} \quad (\Leftrightarrow z(x) = (y(x))^{1-k})$$

transforma a equação

$$y'(x) = a(x)y(x) + b(x)y^k(x), \quad x \in I, y > 0$$

numa equação diferencial linear (de função incógnita $z(x)$).

Nota. Se a condição sobre y for $y < 0$, podemos através de uma primeira mudança de função incógnita $v = -y$, colocar-nos nas condições da situação anterior.

1.5 Equações exactas

Definição. Sejam $D \subset \mathbb{R}^2$ um aberto e $P : D \rightarrow \mathbb{R}$ e $Q : D \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções reais contínuas. Suponhamos que Q nunca se anula em D e consideremos a seguinte equação diferencial ordinária de 1ª ordem

$$(\mathcal{E}) \quad P(x, y) + Q(x, y) \frac{dy}{dx} = 0, \quad (x, y) \in D.$$

Esta equação diferencial é dita *exacta* em D se existir uma função $H : D \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^1 tal que

$$\forall (x, y) \in D, \quad \frac{\partial H}{\partial x}(x, y) = P(x, y) \quad \text{e} \quad \frac{\partial H}{\partial y}(x, y) = Q(x, y)$$

ou seja, tal que

$$\forall (x, y) \in D, \quad \nabla H(x, y) = (P(x, y), Q(x, y)).$$

1.5.1 Resolução de uma equação exacta

Proposição. Sejam $D \subset \mathbb{R}^2$ um aberto e $P : D \rightarrow \mathbb{R}$ e $Q : D \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções reais contínuas tais que Q nunca se anula em D . Suponhamos que a seguinte equação diferencial

$$(\mathcal{E}) \quad P(x, y) + Q(x, y) \frac{dy}{dx} = 0, \quad (x, y) \in D$$

é exacta e seja $H : D \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^1 tal que $\forall (x, y) \in D, \quad \nabla H(x, y) = (P(x, y), Q(x, y))$. Então, as soluções da equação (\mathcal{E}) são as funções y de classe C^1 num intervalo aberto $I \subset \mathbb{R}$ tais que

- para todo $x \in I$, $(x, y(x)) \in D$
- $\exists C \in \mathbb{R}, \forall x \in I, H(x, y(x)) = C$.

Desta proposição resulta que sabemos, pelo menos implicitamente, descrever as soluções de uma equação exacta desde que conhecemos uma função H tal que $\nabla H(x, y) = (P(x, y), Q(x, y))$. Quando existir, uma tal função H deve, para verificar $\frac{\partial H}{\partial x} = P(x, y)$, ser da forma

$$H(x, y) = \int P(x, y) dx + k(y)$$

onde $\int P(x, y) dx$ é uma primitiva de P em ordem a x , isto é $\frac{\partial}{\partial x}(\int P(x, y) dx) = P(x, y)$, e k é uma função que só depende da variável y . A análise, a partir dessa expressão de H , da condição $\frac{\partial H}{\partial y} = Q(x, y)$ permitirá muitas vezes na prática obter uma expressão explícita de $k(y)$ e, por conseguinte, uma expressão de uma função H que verifica $\nabla H = (P, Q)$.

1.5.2 Condições de exactidão

O teorema a seguir permite verificar rapidamente se uma dada equação é exacta.

Recordemos que um conjunto $C \subset \mathbb{R}^2$ é *convexo* se, dados dois pontos quaisquer (x_0, y_0) e (x_1, y_1) de C , o segmento de recta que os une está inteiramente contido em C , ou seja,

$$\forall (x_0, y_0) \in C, \forall (x_1, y_1) \in C, \forall t \in [0, 1] \quad (x_0, y_0) + t(x_1 - x_0, y_1 - y_0) \in C.$$

Teorema. *Sejam P e Q duas funções classe C^1 num aberto $D \subset \mathbb{R}^2$. Suponhamos que Q nunca se anula em D e que D é convexo. Então a equação diferencial*

$$(\mathcal{E}) \quad P(x, y) + Q(x, y) \frac{dy}{dx} = 0, \quad (x, y) \in D$$

é exacta se e só se

$$\forall (x, y) \in D \quad \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y).$$

1.5.3 Factor integrante

Sejam $D \subset \mathbb{R}^2$ um aberto e $P : D \rightarrow \mathbb{R}$ e $Q : D \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções reais contínuas tais que Q nunca se anula em D . Consideremos a seguinte equação

$$(\mathcal{E}) \quad P(x, y) + Q(x, y) \frac{dy}{dx} = 0, \quad (x, y) \in D.$$

Definição. Uma função contínua $\mu : D \rightarrow \mathbb{R} \setminus \{0\}$ é chamada *factor integrante* da equação (\mathcal{E}) se a equação diferencial

$$(\mu\mathcal{E}) \quad \mu(x, y)P(x, y) + \mu(x, y)Q(x, y)\frac{dy}{dx} = 0, \quad (x, y) \in D$$

é exacta em D .

Nota. Como μ nunca se anula, as duas equações (\mathcal{E}) e $(\mu\mathcal{E})$ são equivalentes. É portanto possível resolver (\mathcal{E}) resolvendo $(\mu\mathcal{E})$.

2 Equações diferenciais lineares de ordem 2

2.1 Generalidades

Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto. Recordemos que uma função $f : I \rightarrow \mathbb{R}$ é dita de classe C^n se, para todo $k \leq n$, a derivada de f de ordem k existe e é contínua em I .

Definição. Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto. Uma equação diferencial (ordinária) linear de ordem 2 em I é uma equação diferencial do tipo

$$a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x), \quad x \in I$$

onde a, b, c e s são funções (conhecidas) contínuas em I e, para todo $x \in I$, $a(x) \neq 0$.

Uma *solução* desta equação diferencial é uma função $y : I \rightarrow \mathbb{R}$ de classe C^2 tal que

$$\forall x \in I \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x)$$

As funções a, b, c são chamadas *coeficientes* da equação linear. Em particular, quando a, b, c forem funções constantes, diremos que a equação é uma equação linear com coeficientes constantes.

A função $s(x)$ é chamada *segundo membro* da equação. Se s for a função nula, diremos que a equação é uma equação linear *homogénea*. Caso contrário, diremos que a equação é uma equação linear *não-homogénea*.

Teorema 1. Dados $x_0 \in I$ e y_0, y_1 em \mathbb{R} , existe uma única solução $y : I \rightarrow \mathbb{R}$ da equação

$$(\mathcal{E}) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x), \quad x \in I$$

tal que

$$y(x_0) = y_0 \quad e \quad y'(x_0) = y_1.$$

As condições $y(x_0) = y_0$ e $y'(x_0) = y_1$ são chamadas *condições iniciais*.

2.2 Equação linear homogénea

2.2.1 Estrutura das soluções

Teorema 2. Seja $(\mathcal{E}) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = 0, \quad x \in I$ uma equação linear homogénea de ordem 2. Suponhamos que f_1 e f_2 são 2 **soluções** não identicamente nulas de (\mathcal{E}) . Então

1. Para todos os números reais λ e μ , $\lambda f_1 + \mu f_2$ é solução de (\mathcal{E}) .

2. As três seguintes condições são equivalentes

(a) f_1 e f_2 são linearmente dependentes.

$$(b) \forall x \in I, \begin{vmatrix} f_1(x) & f_2(x) \\ f_1'(x) & f_2'(x) \end{vmatrix} = 0.$$

$$(c) \exists x \in I, \begin{vmatrix} f_1(x) & f_2(x) \\ f_1'(x) & f_2'(x) \end{vmatrix} = 0.$$

(Mais adiante, o determinante $\begin{vmatrix} f_1(x) & f_2(x) \\ f_1'(x) & f_2'(x) \end{vmatrix}$ será denotado por $W(f_1, f_2)(x)$.)

3. Se f_1 e f_2 são linearmente independentes então toda a solução de (\mathcal{E}) é da forma $y(x) = Af_1(x) + Bf_2(x)$ onde A e B são constantes reais.

Nota. Pela alínea 2 podemos dizer que, se f_1 e f_2 são soluções da equação (\mathcal{E}) , então f_1 e f_2 são linearmente independentes se e só se existe um ponto $x \in I$ tal que $W(f_1, f_2)(x) \neq 0$ ou, equivalentemente, se e só se o determinante $W(f_1, f_2)(x)$ nunca se nula.

2.2.2 Equação linear homogénea com coeficientes constantes

Seja $(\mathcal{E}) \quad ay''(x) + by'(x) + cy(x) = 0, \quad x \in \mathbb{R}$ uma equação linear homogénea de ordem 2 com coeficientes constantes ($a, b, c \in \mathbb{R}, a \neq 0$). A essa equação associa-se o seguinte polinómio de grau 2

$$P(r) = ar^2 + br + c$$

chamado *polinómio característico* da equação (\mathcal{E}) .

Proposição 3. A função $f(x) = e^{\lambda x}$ é solução da equação (\mathcal{E}) se e só se λ é raiz do polinómio $P(r) = ar^2 + br + c$.

Teorema 4. Sejam $(\mathcal{E}) \quad ay''(x) + by'(x) + cy(x) = 0, \quad x \in \mathbb{R}$ uma equação linear homogénea de ordem 2 com coeficientes constantes ($a, b, c \in \mathbb{R}, a \neq 0$), $P(r) = ar^2 + br + c$ o seu polinómio característico e $\Delta = b^2 - 4ac$.

- Se $\Delta > 0$ então $P(r)$ admite duas raízes reais distintas

$$\lambda_1 = \frac{-b + \sqrt{\Delta}}{2a} \quad e \quad \lambda_2 = \frac{-b - \sqrt{\Delta}}{2a}$$

e a solução geral da equação (\mathcal{E}) é dada por:

$$y(x) = Ae^{\lambda_1 x} + Be^{\lambda_2 x}, \quad A, B \in \mathbb{R}.$$

- Se $\Delta = 0$ então $P(r)$ admite uma raiz real dupla $\lambda = \frac{-b}{2a}$ e a solução geral da equação (\mathcal{E}) é dada por:

$$y(x) = Ae^{\lambda x} + Bxe^{\lambda x}, \quad A, B \in \mathbb{R}.$$

- Se $\Delta < 0$ então $P(r)$ admite duas raízes complexas conjugadas

$$\lambda = \frac{-b + i\sqrt{-\Delta}}{2a} \quad e \quad \bar{\lambda} = \frac{-b - i\sqrt{-\Delta}}{2a}$$

e a solução geral da equação (\mathcal{E}) é dada por:

$$y(x) = Ae^{\alpha x} \cos(\beta x) + Be^{\alpha x} \sin(\beta x) \quad A, B \in \mathbb{R}.$$

$$\text{onde } \alpha = \frac{-b}{2a} \text{ e } \beta = \frac{\sqrt{-\Delta}}{2a} \text{ e } A, B \in \mathbb{R}.$$

2.3 Equação linear não homogênea

Seja $(\mathcal{E}) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x), \quad x \in I$ uma equação linear de ordem 2. Chamamos *equação linear homogênea associada* à (\mathcal{E}) à equação:

$$(\mathcal{E}_0) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = 0, \quad x \in I.$$

2.3.1 Estrutura das soluções

Teorema 5. *Sejam*

$$(\mathcal{E}) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x), \quad x \in I$$

$$(\mathcal{E}_0) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = 0, \quad x \in I$$

uma equação linear de ordem 2 e a sua equação linear homogênea associada. A solução geral da equação (\mathcal{E}) é da forma

$$y(x) = y_0(x) + y_p(x), \quad x \in I,$$

onde y_0 é a solução geral da equação (\mathcal{E}_0) e y_p é uma solução (particular) da equação (\mathcal{E}) .

2.3.2 Método de variação das constantes

Teorema 6. *Sejam*

$$(\mathcal{E}) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = s(x), \quad x \in I$$

$$(\mathcal{E}_0) \quad a(x)y''(x) + b(x)y'(x) + c(x)y(x) = 0, \quad x \in I$$

uma equação linear de ordem 2 e a sua equação linear homogénea associada e sejam f_1 e f_2 duas soluções linearmente independentes de (\mathcal{E}_0) . Se $A(x)$ e $B(x)$ são duas funções tais que

$$\begin{cases} A'(x)f_1(x) + B'(x)f_2(x) = 0 \\ A'(x)f_1'(x) + B'(x)f_2'(x) = \frac{s(x)}{a(x)} \end{cases}$$

então a função $y_p(x) = A(x)f_1(x) + B(x)f_2(x)$ é solução da equação (\mathcal{E}) .

2.3.3 Método dos coeficientes indeterminados

Teorema 7. *Seja (\mathcal{E}) $ay''(x) + by'(x) + cy(x) = s(x)$, $x \in \mathbb{R}$ uma equação linear de ordem 2 com coeficientes constantes ($a, b, c \in \mathbb{R}$, $a \neq 0$) e seja $P(r) = ar^2 + br + c$ o seu polinómio caraterístico. Se*

$$s(x) = R(x)e^{\omega x} \cos(\varphi x) \quad \text{ou} \quad s(x) = R(x)e^{\omega x} \sin(\varphi x)$$

onde ω e φ são números reais e $R(x)$ é um polinómio, então a equação (\mathcal{E}) admite uma solução particular da forma

$$y_p(x) = x^k (M(x)e^{\omega x} \cos(\varphi x) + N(x)e^{\omega x} \sin(\varphi x))$$

onde $M(x)$ e $N(x)$ são polinómios de mesmo grau que $R(x)$ e

$$k = \begin{cases} 0 & \text{se } \omega + i\varphi \text{ não é raiz de } P(r), \\ 1 & \text{se } \omega + i\varphi \text{ é raiz simples de } P(r), \\ 2 & \text{se } \varphi = 0 \text{ e } \omega \text{ é raiz dupla de } P(r). \end{cases}$$

2.4 Transformada de Laplace

Definição. Seja $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua. A *Transformada de Laplace* de f é a função real $\mathcal{L}\{f\}$ dada por

$$\mathcal{L}\{f\}(s) = \int_0^{+\infty} e^{-st} f(t) dt$$

O domínio de $\mathcal{L}\{f\}$ é o conjunto dos reais s tais que o integral impróprio $\int_0^{+\infty} e^{-st} f(t) dt$ é convergente.

Proposição. *Sejam $f, g : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ duas funções cuja transformada de Laplace $\mathcal{L}\{f\}$ e $\mathcal{L}\{g\}$ existem para $s > \alpha$. Então, para quaisquer $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$ a transformada de Laplace de $\lambda f + \mu g$ existe para $s > \alpha$ e temos:*

$$\mathcal{L}\{\lambda f + \mu g\}(s) = \lambda \mathcal{L}\{f\}(s) + \mu \mathcal{L}\{g\}(s), \quad s > \alpha.$$

Proposição. Seja $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ uma função cuja transformada de Laplace $\mathcal{L}\{f(t)\}(s)$ existe para $s > \alpha$. Então, par todo o $a \in \mathbb{R}$, a transformada de Laplace $\mathcal{L}\{e^{at}f(t)\}(s)$ existe para $s > \alpha + a$ e temos:

$$\mathcal{L}\{e^{at}f(t)\}(s) = \mathcal{L}\{f(t)\}(s - a)$$

Uma tabela de transformadas de Laplace:

$f(t)$	$\mathcal{L}\{f(t)\}$	$f(t)$	$\mathcal{L}\{f(t)\}$
1	$\frac{1}{s}$	e^{at}	$\frac{1}{s - a}$
t^n	$\frac{n!}{s^{n+1}}$	$e^{at}t^n$	$\frac{n!}{(s - a)^{n+1}}$
$\text{sen}(\beta t)$	$\frac{\beta}{s^2 + \beta^2}$	$e^{\alpha t}\text{sen}(\beta t)$	$\frac{\beta}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}$
$\cos(\beta t)$	$\frac{s}{s^2 + \beta^2}$	$e^{\alpha t}\cos(\beta t)$	$\frac{s - \alpha}{(s - \alpha)^2 + \beta^2}$
$\text{sh}(\beta t)$	$\frac{\beta}{s^2 - \beta^2}$	$e^{\alpha t}\text{sh}(\beta t)$	$\frac{\beta}{(s - \alpha)^2 - \beta^2}$
$\text{ch}(\beta t)$	$\frac{s}{s^2 - \beta^2}$	$e^{\alpha t}\text{ch}(\beta t)$	$\frac{s - \alpha}{(s - \alpha)^2 - \beta^2}$

Definição. Sejam $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua e $\alpha > 0$ um número. Diz-se que f é de ordem exponencial α se existir $M > 0$ tal que

$$\forall t \geq 0 \quad |f(t)| \leq Me^{\alpha t}.$$

Diremos que f é de ordem exponencial se existir $\alpha > 0$ tal que f é de ordem exponencial α .

Nota. 1) Se $\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{f(t)}{e^{\alpha t}} = 0$ então f é de ordem exponencial α . Em particular toda a função da forma $f(t) = e^{at}\cos(\beta t)Q(t)$ ou $f(t) = e^{at}\text{sen}(\beta t)Q(t)$, onde $a < \alpha$ e Q é um polinómio, são de ordem exponencial α .

2) Se f é de ordem exponencial α então, para qualquer $s > \alpha$, $\lim_{t \rightarrow +\infty} f(t)e^{-st} = 0$.

Teorema. *Seja $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ uma função de classe C^2 tal que f e f' são de ordem exponencial α . Então, para $s > \alpha$, temos:*

$$1. \mathcal{L}\{f'\}(s) = s\mathcal{L}\{f\}(s) - f(0).$$

$$2. \mathcal{L}\{f''\}(s) = s^2\mathcal{L}\{f\}(s) - sf(0) - f'(0).$$

Teorema. *Sejam $f, g : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ duas funções contínuas. Se existir $s_0 \in \mathbb{R}$ tal que, para todo o $s \geq s_0$, $\mathcal{L}\{f\}(s) = \mathcal{L}\{g\}(s)$ então $f = g$ (isto é, $\forall t \geq 0$, $f(t) = g(t)$).*

Seja F uma função. Pelo teorema anterior, se existir uma função $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ contínua tal que $\mathcal{L}\{f\} = F$, essa função é única. Essa função é chamada *transformada de Laplace inversa* (contínua) de F e é denotada por $\mathcal{L}^{-1}\{F\}$. As propriedades da transformada de Laplace induzem propriedades da transformada inversa. Em particular:

Proposição. *Sejam F e G duas funções tais que $\mathcal{L}^{-1}\{F\}$ e $\mathcal{L}^{-1}\{G\}$ existem. Então, para quaisquer $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$, temos $\mathcal{L}^{-1}\{\lambda F + \mu G\} = \lambda\mathcal{L}^{-1}\{F\} + \mu\mathcal{L}^{-1}\{G\}$.*

A transformada de Laplace pode ser usada para determinar a solução (em $[0, +\infty[$) de um problema do tipo:

$$\begin{cases} ay''(t) + by'(t) + cy(t) = s(t) \\ y(0) = y_0, \quad y'(0) = y_1. \end{cases}$$

onde a, b, c e y_0, y_1 são reais e $s : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ é uma função contínua de ordem exponencial.

O método consiste, num primeiro passo, em calcular a transformada de Laplace da função incógnita y utilizando as expressões das transformadas de Laplace das derivadas de y dadas no teorema acima e, num segundo passo, em determinar a transformada inversa da função $\mathcal{L}\{y\}$ obtida no primeiro passo. O seguinte resultado pode ser útil no segundo passo desse método:

Teorema. *Seja $f : [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua de ordem exponencial $\alpha > 0$. Então, para $s > \alpha$, temos*

$$\mathcal{L}\left\{\int_0^t f(x)dx\right\}(s) = \frac{1}{s}\mathcal{L}\{f(t)\}(s)$$

ou seja, se $F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\}(s)$, tem-se $\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{F(s)}{s}\right\}(t) = \int_0^t \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\}(x)dx$.

2.5 Sistemas lineares de equações diferenciais de 1ª ordem

Vamos apenas estudar o seguinte tipo de sistemas:

Definição. Um *sistema linear de duas equações diferenciais de 1ª ordem, homogêneo e com coeficientes constantes* é um sistema do tipo:

$$\begin{cases} x' &= ax + by \\ y' &= cx + dy \end{cases}$$

onde $a, b, c, d \in \mathbb{R}$. Uma *solução* desse sistema é um par $(x(t), y(t))$ com t num intervalo aberto $I \subset \mathbb{R}$ tal que, para todo o $t \in I$,

$$\begin{cases} x'(t) &= ax(t) + by(t) \\ y'(t) &= cx(t) + dy(t). \end{cases}$$

Denotando por $v(t)$ o vector $(x(t), y(t))$, o sistema escreve-se

$$v'(t) = Av(t) \quad \text{ou ainda} \quad v'(t) - Av(t) = 0 \quad \text{onde} \quad A = \begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix}$$

Se $b = c = 0$ o sistema é composto das duas equações $x'(t) = ax(t)$ e $y'(t) = dy(t)$ que sabemos resolver pelas técnicas do Capítulo I. Se $b \neq 0$ (resp. $c \neq 0$), podemos eliminar o y (resp x) na segunda (resp. primeira) equação obtendo deste modo uma equação linear da 2ª ordem em x (resp. y).

Teorema. Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto. Dados $t \in I$ e $(x_0, y_0) \in \mathbb{R}^2$, o sistema

$$\begin{cases} x'(t) &= ax(t) + by(t) \\ y'(t) &= cx(t) + dy(t) \end{cases} \quad (t \in I)$$

admite uma única solução $t \mapsto (x(t), y(t))$, definida em I , tal que $x(t_0) = x_0$ e $y(t_0) = y_0$.

3 Equações com derivadas parciais (EDP) e Séries de Fourier

3.1 Exemplos de Equações com derivadas parciais

Uma *equação diferencial com derivadas parciais (EDP)* é uma equação cuja incógnita é uma função real de várias variáveis e que se escreve em termos desta função e das suas derivadas parciais. Os exemplos que vamos estudar serão da forma seguinte

$$a(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial^2 x}(x, t) + b(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t}(x, t) + c(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial^2 t}(x, t) + d(x, t) \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) + e(x, t) \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) + f(x, t) u(x, t) = 0$$

onde a, b, c, d, e e f são funções contínuas. Uma *solução* de uma tal equação é uma função $u(x, t)$, de classe C^2 num aberto de \mathbb{R}^2 , que verifica a equação. É imediato verificar que, se u e v são duas soluções, então, para todos $A, B \in \mathbb{R}$, a função $Au + Bv$ também é solução.

Equação do calor (ou da difusão)

Chamamos *Problema do calor* (num objecto uni-dimensional) ao problema

$$(P) \begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 & \text{(equação do calor)} \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, & t \geq 0 & \text{(condições de fronteira)} \\ u(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L & \text{(condição inicial).} \end{cases}$$

onde $L > 0$ e $c > 0$ são constantes e $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ é uma função que verifica $f(0) = f(L) = 0$. Uma solução deste problema é uma função $u : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ contínua, de classe C^2 em $]0, L[\times]0, +\infty[$, que verifica o sistema acima.

Este problema descreve a variação da temperatura numa barra de comprimento L ao longo do tempo. A barra é suposta feita de material homogéneo com constante de difusividade térmica $c > 0$ e suficientemente fina de modo a admitir que a posição na barra pode ser representada por uma variável x variando de 0 a L . Assim a temperatura u só depende da posição x e do tempo t . No instante $t = 0$ a distribuição da temperatura é dada por uma função $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ (condição inicial) que verifica $f(0) = f(L) = 0$, isto é a temperatura inicial é 0 nas extremidades da barra (isto garante a compatibilidade das duas condições). A barra é então colocada num reservatório térmico mantido a temperatura 0 e é suposto que apenas há troca de calor entre o reservatório e a barra através das extremidades, a superfície lateral da barra sendo termicamente isolada. Deste modo, as extremidades ficam mantidas a temperatura 0 (condições de fronteira). Nestas condições, a função u deve satisfazer o sistema (P) dado.

Equação da corda vibrante (ou das ondas)

Chamamos *Problema da corda vibrante* ao problema

$$(P) \begin{cases} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \alpha^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 & \text{(equação da corda vibrante)} \\ y(0, t) = y(L, t) = 0, & t \geq 0 & \text{(condições de fronteira)} \\ y(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L & \text{(posição inicial)} \\ \frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) = g(x), & 0 \leq x \leq L & \text{(velocidade inicial)} \end{cases}$$

onde $L > 0$ e $\alpha > 0$ são constantes e $f, g : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ são funções que verificam $f(0) = f(L) = 0$ e $g(0) = g(L) = 0$. Uma solução deste problema é uma função $y : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ contínua, de classe C^2 em $]0, L[\times]0, +\infty[$, que verifica o sistema acima.

Este problema descreve o movimento de uma corda de comprimento L fixadas nas suas extremidades e em vibrações verticais. A constante $\alpha > 0$ depende de características físicas da corda (densidade, tensão), $y(x, t)$ represente o deslocamento vertical da corda no ponto x ($0 \leq x \leq L$) e no instante t .

3.2 Método de separação das variáveis

Dada uma EDP de função incógnita $u(x, t)$, o método de separação das variáveis consiste em procurar, caso existam, soluções da equação da forma $u(x, t) = F(x)G(t)$. Escrever que uma função desta forma é solução da EDP conduz a condições necessárias sobre as funções F e G que, em situações favoráveis, podem tomar a forma de equações diferenciais ordinárias nas funções F e G .

Aplicação à Equação do calor

Procurar soluções da equação $\frac{\partial u}{\partial t} = c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ da forma $u(x, t) = F(x)G(t)$ conduz ao seguinte sistema de equações ordinárias em F e G :

$$\begin{cases} F''(x) - \lambda F(x) = 0, \\ G'(t) - c\lambda G(t) = 0 \end{cases}$$

onde $\lambda \in \mathbb{R}$ é uma constante a priori qualquer. Essas equações são equações lineares com coeficientes constantes. O interesse é obviamente em encontrar soluções não identicamente triviais dessas equações. Nessas condições, a condição $u(0, t) = u(L, t) = 0$ traduz-se em $F(0) = F(L) = 0$ e temos de resolver as duas seguintes equações:

$$(I) \begin{cases} F''(x) - \lambda F(x) = 0 \\ F(0) = F(L) = 0 \end{cases} \quad (II) \quad G'(t) - c\lambda G(t) = 0.$$

A resolução de (I) mostre que as únicas valores de λ que proporcionam soluções não triviais do problema são os valores $\lambda = -\frac{n^2\pi^2}{L^2}$ com $n \in \mathbb{N}$, $n \geq 1$. Dai vem então $F(x) = (\text{constante})\text{sen}(\frac{n\pi}{L}x)$ e, por conseguinte, $G(t) = (\text{constante})e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}ct}$.

Verificando que as funções $u(x, t) = F(x)G(t)$ assim obtidas são soluções da equação $\frac{\partial u}{\partial t} = c\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$, estabelecemos:

Proposição. Considerando o problema (P') $\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u}{\partial t} = c\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad 0 < x < L, t > 0 \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, \quad t \geq 0 \end{array} \right.$, tem-se

- Para todo $n \geq 1$, a função $u_n : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ dada por

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

é solução de (P').

- Toda a combinação linear finita das funções u_n é solução de (P'). Isto é, para todo o $N \geq 1$, a função u dada por:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^N c_n e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}ct} \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad (1)$$

onde $N \geq 1$ é um inteiro e c_1, \dots, c_N são constantes reais, é solução de (P').

Nota: Observemos que em $t = 0$ a função dada em (1) dá

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^N c_n \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

Portanto, se a temperatura inicial f for dada por

$$f(x) = \sum_{n=1}^N b_n \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right), \quad x \in [0, L]$$

onde b_n são números reais, temos imediatamente (identificando c_n e b_n) que

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^N b_n e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}ct} \text{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

é solução do problema do calor.

3.3 Série de Fourier de senos de uma função $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$

O objectivo dessa secção é ver em que medida uma função $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ pode ser decomposta num somatório de funções da forma $x \mapsto \sin(\frac{n\pi}{L}x)$.

Proposição. *Seja $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua e sejam $p, n \geq 1$ dois inteiros. Tem-se*

$$\frac{2}{L} \int_0^L \sin\left(\frac{p\pi}{L}x\right) \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) dx = \begin{cases} 0 & \text{se } p \neq n \\ 1 & \text{se } p = n. \end{cases}$$

Nota. Na prova desta proposição tal como no cálculo de certas séries de Fourier, podem ser úteis as seguintes fórmulas de trigonometria:

$$\begin{aligned} \sin a \cos b &= \frac{1}{2}(\sin(a-b) + \sin(a+b)) \\ \cos a \cos b &= \frac{1}{2}(\cos(a-b) + \cos(a+b)) \\ \sin a \sin b &= \frac{1}{2}(\cos(a-b) - \cos(a+b)) \end{aligned}$$

Definição. *Seja $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua e seja $x \in [0, L]$. Chamamos série de Fourier de senos em x à série*

$$\sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

onde o n -ésimo coeficiente b_n é dado por

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

Relembremos que, dada uma sucessão de números reais $(\alpha_n)_{n \geq i}$, a série numérica $\sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n$ é dita *convergente* se existir um número finito $l \in \mathbb{R}$ tal que $\lim_{N \rightarrow +\infty} \sum_{n=i}^N \alpha_n = l$. Neste caso, dizemos que a série converge para l e escrevemos $\sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n = l$.

Em particular, se consideramos, para cada $x \in D$ ($D \subset \mathbb{R}$), uma sucessão $(\alpha_n(x))_{n \geq i}$ tal que a série $\sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n(x)$ converge para $l(x)$, diremos que a série $\sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n(x)$ é convergente para todo o $x \in D$, e escreveremos

$$\sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n(x) = l(x).$$

Isto significa que a função $x \mapsto \sum_{n=i}^{+\infty} \alpha_n(x)$ definida pela série (é uma função, pois a série é convergente) é igual à função $x \mapsto l(x)$.

O seguinte teorema dá condições em que a série de Fourier de senos de uma função é convergente e descreve a relação entre a função definida pela série e a função própria.

Definição. Uma função $f : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ contínua é dita *seccionalmente de classe C^1* em $[a, b]$ se a sua derivada f' existe em $[a, b]$, excepto eventualmente num número finito de números $a \leq a_0 < a_1 < \dots < a_k \leq b$, é contínua em cada intervalo $]a_i, a_{i+1}[$ e os limites laterais $\lim_{x \rightarrow a_i^+} f'(x)$ e $\lim_{x \rightarrow a_{i+1}^-} f'(x)$ existem e são finitos.

Teorema. (Convergência da série de Fourier de senos) Seja $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ uma função contínua e seccionalmente de classe C^1 . Então:

1. Para todo o $x \in \mathbb{R}$, a série de Fourier de senos de f em x é convergente.
2. Sendo $F(x)$ a função definida pela série de Fourier de senos de f , tem-se
 - $F(x) = f(x)$ para todo o $x \in]0, L[$,
 - $F(0) = F(L) = 0$,
 - $F(x) = f(x)$ para todo o $x \in [0, L]$ se e só se $f(0) = f(L) = 0$.

3.4 Regresso à Equação do calor e à Equação da corda vibrante

Problema do calor. Considere o seguinte problema do calor

$$(P) \begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, & t \geq 0 \\ u(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L. \end{cases}$$

onde $L > 0$ e $c > 0$ são constantes e $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ é uma função que verifica $f(0) = f(L) = 0$.

Vimos, na secção 3.2, que se f for dada por

$$f(x) = \sum_{n=1}^N b_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right), \quad x \in [0, L]$$

onde b_n são números reais e $N \geq 1$ é um inteiro, a função $u(x, t) = \sum_{n=1}^N b_n e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}ct} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$ é solução do problema.

A função f não tem, em geral, essa forma. No entanto, se f é contínua, seccionalmente de classe C^1 e tal que $f(0) = f(L) = 0$ vimos, na secção 3.3, que f coincide com a sua série de Fourier de senos. Assim, sob estas condições, é razoável esperar que a série

$$\sum_{n=1}^{+\infty} b_n e^{-\frac{n^2 \pi^2}{L^2} ct} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

onde b_n são os coeficientes da série de Fourier de senos de f , fornece uma solução do problema. Esta série é chamada a *solução formal* do problema. Para afirmar que esta série dá uma verdadeira solução do problema seria preciso verificar que a série é convergente para todo o par (x, t) e, portanto, define uma função $u : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ e que esta função u é de classe C^2 e satisfaz a equação diferencial, o que necessita um resultado sobre a derivação das séries. O seguinte teorema diz que estas verificações são possíveis e que esta série é de facto a única solução do problema (ver V. Iório, *EDP, um curso de graduação*, Coleção Matemática Universitária, IMPA.)

Teorema. *Sejam $L > 0$, $c > 0$ e $f : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ uma função seccionalmente de classe C^1 , contínua, e que verifica $f(0) = f(L) = 0$. Então a série*

$$\sum_{n=1}^{+\infty} b_n e^{-\frac{n^2 \pi^2}{L^2} ct} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

onde b_n são os coeficientes da série de Fourier de senos de f , é convergente e define uma função

$$u : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$$

que é a única solução do problema do calor

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, & t \geq 0 \\ u(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L. \end{cases}$$

Problema da corda vibrante (ou das ondas)

Considere o seguinte problema

$$(P) \begin{cases} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \alpha^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 & \text{(equação da corda vibrante)} \\ y(0, t) = y(L, t) = 0, & t \geq 0 & \text{(condições de fronteira)} \\ y(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L & \text{(posição inicial)} \\ \frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) = g(x), & 0 \leq x \leq L & \text{(velocidade inicial)} \end{cases}$$

onde $L > 0$ e $\alpha > 0$ são constantes e $f, g : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ são funções que verificam $f(0) = f(L) = 0$ e $g(0) = g(L) = 0$.

Para determinar uma solução potencial do problema da corda vibrante procede-se, como para o problema do calor, nos dois seguintes passos:

Passo 1: Determinação de soluções de (P') $\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \alpha^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}, \quad 0 < x < L, t > 0 \\ y(0, t) = y(L, t) = 0, \quad t \geq 0 \end{array} \right.$

Estabelece-se as duas seguintes proposições:

Proposição. Se $y_1 : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ e $y_2 : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ são soluções de (P') então, para quaisquer $A, B \in \mathbb{R}$, a função $Ay_1 + By_2$ também é solução de (P') .

Proposição. Para todo $n \geq 1$, as funções $[0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ dadas por

$$(x, t) \mapsto \cos\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right)\sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

$$(x, t) \mapsto \sin\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right)\sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

são soluções de (P') .

Nota. Como para a equação do calor, a expressão destas funções é encontrada através do método de separação das variáveis.

Em consequência, temos que, para todo o $N \geq 1$, a função y dada por:

$$y(x, t) = \sum_{n=1}^N (A_n \cos\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right) + B_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right)) \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad (2)$$

onde A_n e B_n são constantes em \mathbb{R} , é solução de (P') .

Passo 2: Integração das condições iniciais $y(x, 0) = f(x)$ e $\frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) = g(x)$.

Observemos que em $t = 0$ a função dada em (2) dá

$$y(x, 0) = \sum_{n=1}^N A_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

Também temos

$$\frac{\partial y}{\partial t}(x, t) = \sum_{n=1}^N (A_n \frac{n\pi}{L} \alpha (-\sin\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right)) + B_n \frac{n\pi}{L} \alpha \cos\left(\frac{n\pi}{L}\alpha t\right)) \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

e logo

$$\frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) = \sum_{n=1}^N B_n \frac{n\pi}{L} \alpha \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$$

Como $f(0) = f(L) = 0$ e $g(0) = g(L) = 0$, podemos, supondo que f e g são seccionalmente de classe C^1 e contínuas, identificar f e g com as suas séries de Fourier de senos. Isto é

$$\forall x \in [0, L], \quad f(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} d_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad \text{onde} \quad d_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(t) \sin\left(\frac{n\pi}{L}t\right) dt$$

$$\forall x \in [0, L], \quad g(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} e_n \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad \text{onde} \quad e_n = \frac{2}{L} \int_0^L g(t) \sin\left(\frac{n\pi}{L}t\right) dt$$

Assim, através das identificações $A_n = d_n$ e $B_n \frac{n\pi}{L} \alpha = e_n$, é razoável esperar que a série

$$\sum_{n=1}^{\infty} (d_n \cos\left(\frac{n\pi}{L} \alpha t\right) + e_n \frac{L}{n\pi \alpha} \sin\left(\frac{n\pi}{L} \alpha t\right)) \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$$

onde d_n e e_n são os coeficientes das séries de Fourier de senos de f e g respectivamente, fornece uma solução do problema. Esta série é chamada a *solução formal* do problema. O seguinte teorema diz que, sob boas condições, esta série é a única solução do problema.

Teorema. *Sejam $L > 0$, $\alpha > 0$ duas constantes e $f, g : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções tais que f é de classe C^2 e verifica $f(0) = f(L) = 0$ e $f''(0) = f''(L) = 0$ e g é de classe C^1 e verifica $g(0) = g(L) = 0$. Então a série*

$$\sum_{n=1}^{\infty} (d_n \cos\left(\frac{n\pi}{L} \alpha t\right) + e_n \frac{L}{n\pi \alpha} \sin\left(\frac{n\pi}{L} \alpha t\right)) \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right)$$

onde d_n e e_n são os coeficientes das séries de Fourier de senos de f e g respectivamente, é convergente e define uma função $y : [0, L] \times [0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ que é a única solução do problema da corda vibrante

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \alpha^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & 0 < x < L, t > 0 \\ y(0, t) = y(L, t) = 0, & t \geq 0 \\ y(x, 0) = f(x), & 0 \leq x \leq L \\ \frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) = g(x), & 0 \leq x \leq L. \end{cases}$$

Nota. Se f e g são contínuas, seccionalmente de classe C^1 , se f'' existe e é contínua excepto num número finito de pontos em que admite limites laterais finitos e se verifica-se que $f(0) = f(L) = 0$, $f''(0) = f''(L) = 0$ e que $g(0) = g(L) = 0$, então a função $u(x, t)$ dada pela série é bem definida e verifica a equação excepto eventualmente num número finito de pontos.