

Carlos Lindgren Lima Santes
20350465

Equações Diferenciais Parciais

Uma equação de derivadas parciais é uma relação entre as derivadas de uma função de várias variáveis. Alguns exemplos, que aparecem em diversos problemas, são as seguintes equações: Equação de transferência de calor, se $T(t, x)$ representa a temperatura num instante t , na posição x sobre uma barra, a equação de transferência de calor em uma dimensão é:

$$\frac{\partial T}{\partial t} = a \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

onde a é uma constante. A função T é a variável dependente, e t e x são as variáveis independentes. Equação de onda, uma função de onda, em duas dimensões, é uma função $f(x, y, t)$ solução da equação:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial t^2} = v^2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \right)$$

onde v é uma constante (velocidade de propagação). Neste caso, existem 3 variáveis independentes, mais nomeadamente, as duas coordenadas espaciais x e y , e o tempo t . Equação de Laplace, o potencial eletrostático $V(x, y, z)$, numo região onde não existem cargas, verifica a equação:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

Os exemplos anteriores compreendem todas as equações lineares, mas quais uma combinação linear de soluções é também solução. As equações de derivadas parciais em que aparece uma única derivada, podem ser integradas facilmente. Consideremos por exemplo a equação:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 3y$$

Como a segunda derivada em ordem a x é igual à derivada da primeira derivada parcial em ordem a x , portanto, a derivada parcial $\frac{\partial u}{\partial x}$ é igual à primitiva de $3y$, ao longo de um percurso com y constante.

$$\frac{\partial v}{\partial x} = \int 3y \, dx \quad (y \text{ constante})$$

$$= 3xy + f(y)$$

onde $f(y)$ pode ser qualquer função arbitrária que não dependa de x . Integrando uma segunda vez, com y constante, obtemos a função $v(x, y)$:

$$v = \frac{3}{2} y x^2 + x f(y) + g(y)$$

Esta relação é bastante geral, pois depende de duas funções arbitrárias f e g . Para obter uma relação única, seria necessário saber algumas condições fronteira. As condições fronteira não são tão importantes quanto a equação diferencial para determinar a forma da relação, já que com diferentes condições fronteira é possível obter relações muito diversas.

As equações de derivados parciais lineares em condições iniciais, podem ser resolvidos por meio da Transformada de Laplace. As condições iniciais (na variável t) para uma equação de ordem n em t , consistem nos valores da função e das suas primeiras $n-1$ derivadas no instante $t=0$. Se, por exemplo, a relação da equação for uma função de duas variáveis, $v(x, t)$, e a equação for de segunda ordem em t , as condições iniciais serão:

$$v(x, 0) = f(x)$$

$$\frac{\partial v}{\partial t}(x, 0) = g(x)$$

onde f e g são duas funções de x dados. A Transformada de Laplace de $v(x, t)$ será uma função $\bar{v}(x, s)$, definida por meio da seguinte integral:

$$\bar{v}(x, s) = \int_0^{\infty} e^{-st} v(x, t) \, dt$$

As duas condições fronteira permitem calcular as transformadas das duas primeiras derivadas, usando a propriedade da Transformada da derivada; o resultado obtido é:

$$\mathcal{L}\left\{\frac{\partial v}{\partial t}\right\} = s\bar{v}(x, s) - f(x)$$

$$\mathcal{L}\left\{\frac{\partial^2 v}{\partial t^2}\right\} = s^2\bar{v}(x, s) - sf(x) - g(x)$$

Como x e t são variáveis independentes, e como a Transformada de Laplace foi definida em termos de t , as equações derivadas em x e a Transformada de Laplace são independentes; por exemplo,

$$L\left\{\frac{\partial u}{\partial x}\right\} = \frac{\partial}{\partial x} L\{u(x,t)\} = \frac{\partial \bar{u}}{\partial x}$$

$$L\left\{\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}\right\} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} L\{u(x,t)\} = \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial x^2}$$

O produto escalar entre duas funções f e g pode ser definido da seguinte forma:

$$\langle f(x), g(x) \rangle = \int_0^L f(x)g(x) dx$$

propriedades: 1. $\langle f, g \rangle$ é um número real; 2. $\langle f, g \rangle = \langle g, f \rangle$; 3. $\langle cf, g \rangle = c \langle f, g \rangle$, para qualquer constante c ; 4. $\langle f, g+h \rangle = \langle f, g \rangle + \langle f, h \rangle$; 5. se $f \neq 0 \Rightarrow \langle f, f \rangle > 0$.

Essas propriedades são idênticas às correspondentes propriedades do produto escalar entre vetores, e permitem definir o módulo de uma função e ângulos entre funções. O módulo da função é

$$|f| = (\langle f, f \rangle)^{1/2}$$

e duas funções f e g são ortogonais se: $\langle f, g \rangle = 0$. A seguinte sucessão de funções seno:

$$\left\{ \sin(x) = \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right\}$$

são todas ortogonais; nomeadamente:

$$\langle \sin_n, \sin_m \rangle = \begin{cases} 0, & n \neq m \\ L/2, & n = m \end{cases}$$

em relação ao produto escalar definido acima. Qualquer outra função definida no intervalo $0 < x < L$ é linearmente dependente do conjunto de funções \sin_n (com algumas exceções que serão analisadas mais adiante); assim, qualquer função $f(x)$ definida no dito intervalo pode ser escrita como combinação linear da sucessão $\{\sin_n\}$:

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

A série anterior é designada por série seno de Fourier.
É fácil demonstrar usando a ortogonalidade entre as funções S_n que os coeficientes b_n na série são iguais a:

$$a_n = \frac{2}{L} \langle f, S_n \rangle = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

O integral anterior chama-se transformada seno de Fourier da $f(x)$.

Outra sucessão de funções ortogonais é a sucessão de funções cosseno, definida por:

$$\left\{ C_n(x) = \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right\}$$

A propriedade de ortogonalidade é:

$$\langle C_n, C_m \rangle = \begin{cases} 0, & n \neq m \\ \frac{1}{2}, & n = m \neq 0 \text{ (ou } L \text{ se } n = m = 0) \end{cases}$$

Qualquer função definida no intervalo $0 < x < L$ é linearmente dependente do conjunto de funções C_n (com algumas exceções que discutiremos). Assim, uma função $f(x)$ pode também ser escrita como uma série cosseno de Fourier:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

onde os coeficientes a_n são iguais a:

$$a_n = \frac{2}{L} \langle f, C_n \rangle = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

O integral anterior designa-se transformada cosseno de Fourier da função $f(x)$. A transformada de Fourier é útil para resolver equações de derivadas parciais, de segunda ordem, com condições fronteira. Se $v(x, y)$ for a variável dependente, e tivermos condições fronteira para $x=0$ e $x=L$, começamos por definir a transformada de Fourier da seguinte forma

$$\bar{v}_n(y) = \frac{2}{L} \langle v(x, y), \phi_n(x) \rangle$$

onde ϕ_n será uma das seguintes funções próprias:

$$\phi_n(x) = \begin{cases} \sin(\lambda_n x) \\ \cos(\lambda_n x) \end{cases}$$

e λ_n são os outros valores próprios escolhidos em forma adequada (já vemos a seguir qual será a escolha apropriada em cada caso). A transformada da segunda derivada tem a propriedade importante (propriedade operacional) de depender da transformada da função. Por definição, a transformada da segunda derivada parcial é:

$$\left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \right)_n = \frac{2}{L} \langle \phi_n, \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \rangle$$

integrando por partes duas vezes obtemos:

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \right)_n &= \frac{2}{L} \int_0^L \phi_n \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} dx \\ &= \frac{2}{L} \left(\frac{\partial v}{\partial x} \phi_n \right)_0^L - \int_0^L \phi_n' \frac{\partial v}{\partial x} dx \\ &= \frac{2}{L} \left(\frac{\partial v}{\partial x} \phi_n - v \phi_n' \right)_0^L + \frac{2}{L} \int_0^L \phi_n' v dx \end{aligned}$$

a segunda derivada das funções próprias é sempre (tanto no caso do bem como no caso do es-bom) proporcional a si própria:

$$\phi_n'' = -\lambda_n^2 \phi_n$$

Assim, a propriedade operacional é:

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} \right)_n &= \frac{2}{L} \left(\frac{\partial v}{\partial x} (L) \phi_n(L) - v(L) \phi_n'(L) - \frac{\partial v(0) \phi_n(0) + v(0) \phi_n'(0)}{\partial x} \right) \\ &\quad - \lambda_n^2 \bar{v}_n \end{aligned}$$

Como vamos resolver uma equação de Helmholtz, são dadas apenas duas condições fronteira que permitem selecionar dos dos termos dentro dos parêntesis. Podemos usar a liberdade que temos na escolha das funções e valores próprios para eliminar os outros dois termos dentro dos parêntesis:

Existem quatro possibilidades: 1. Os valores de $v(0, y)$ e $v(L, y)$ são dados. Neste caso será necessário escolher $\phi_n(0) = \phi_n(L) = 0$. O qual determina as seguintes funções e valores próprios.

$$\phi_n(x) = \sin(\lambda_n x) \quad \lambda_n = \frac{n\pi}{L}$$

A transformada correspondente é a Transformada seno de Fourier. Os valores de $\partial v(0, y)/\partial x$ e $\partial v(L, y)/\partial x$ são dados. $\phi_n'(0) = \phi_n'(L) = 0$.