

Métodos Matemáticos 2012/2 – Notas de Aula
Equações Diferenciais IV
Equações Diferenciais Lineares de Segunda Ordem

A C Tort*

22 de outubro de 2012

Uma equação diferencial ordinária linear de segunda ordem é uma equação da forma:

$$a(x) y''(x) + b(x) y'(x) + c(x) y(x) = d(x), \quad (1)$$

ou ainda:

$$y''(x) + p(x) y'(x) + q(x) y(x) = r(x). \quad (2)$$

Uma EDO de segunda ordem que não puder ser posta nesta forma é dita ser **não linear**. A Eq. (3) é linear em $y(x)$ e $y'(x)$, mas as funções $p(x)$, $q(x)$ e $r(x)$ são funções em princípio arbitrárias de x . Se $r(x) = 0$, isto é:

$$y''(x) + p(x) y'(x) + q(x) y(x) = 0, \quad (3)$$

a EDO linear de segunda ordem é dita ser **homogênea**. A Eq. (2) é não homogênea ou inhomogênea. As funções $p(x)$, $q(x)$ são muitas vezes chamadas de **coeficientes**. Eis alguns exemplos famosos de equações homogêneas:

$$(1 - x^2) y''(x) - x y'(x) + n(n + 1) y(x) = 0, \quad (\text{equação de Legendre})$$

$$y''(x) + \frac{1}{x} y'(x) + \left(1 - \frac{\nu^2}{x^2}\right) y(x) = 0, \quad (\text{equação de Bessel na forma padrão})$$

$$x(1 - x) y''(x) + [c - (a + b + 1)x] y'(x) + ab y(x) = 0, \quad (\text{equação de hipergeométrica de Gauss})$$

Esses exemplos são muito importantes em física e aparecem quando lidamos com a teoria eletromagnética clássica e a mecânica quântica, por exemplo. Muitas vezes, os coeficientes da EDO linear de segunda ordem são constantes. É o caso do OHS:

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = 0.$$

Mas o OH pode ser forçado levando a uma EDO linear de segundo grau inhomogênea:

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = F(t).$$

As EDO lineares de segunda ordem com coeficientes constantes, como a equação que governa o comportamento do OHS, podem ser resolvidas com métodos algébricos, mas as que tem coeficientes funções de x requerem métodos mais sofisticados como por exemplo, soluções em forma de séries de potências em x . Dependendo das condições exigidas pelo problema físico, essas séries de potências podem transformar-se em polinômios de grau finito.

*email: tort@ufrj.br

EDO lineares de segundo grau homogêneas e o princípio da superposição

A solução geral de uma EDO linear do segundo grau homogênea em um intervalo aberto $\in I$ é dada por:

$$y(x) = C_1 y_1(x) + C_2 y_2(x), \quad (4)$$

onde $y_1(x)$ e $y_2(x)$ são soluções que não são proporcionais uma à outra em I , isto é: não são da forma $y_2(x) = \kappa y_1(x)$. C_1 e C_2 são constantes arbitrárias que podem ser determinadas com as condições iniciais (condições dadas no mesmo ponto x_0):

$$y(x_0) = y_0, \quad y'(x_0) = y'_0, \quad (\text{problema do valor inicial}). \quad (5)$$

As soluções $y_1(x)$ e $y_2(x)$ formam uma **base** ou **sistema fundamental**. Em outras palavras: $y_1(x)$ e $y_2(x)$ são **linearmente independentes**. Lembre que duas soluções são linearmente independentes se:

$$C_1 y_1(x) + C_2 y_2(x) = 0 \Leftrightarrow C_1 = C_2 = 0. \quad (6)$$

Para verificar se as soluções da (3) são linearmente independentes devemos verificar se o determinante wronskiano W formado com as soluções e suas derivadas satisfaz à condição:

$$W(x) = \begin{vmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y'_1(x) & y'_2(x) \end{vmatrix} \neq 0,$$

para $x \in I$.

Para o problema do valor inicial, temos:

$$\begin{aligned} C_1 y_1(x_0) + C_2 y_2(x_0) &= y_0 \\ C_1 y'_1(x_0) + C_2 y'_2(x_0) &= y'_0. \end{aligned} \quad (7)$$

Os coeficientes C_1 e C_2 são determinados por meio de:

$$C_1 = \frac{\begin{vmatrix} y_0 & y_2(x_0) \\ y'_0 & y'_2(x_0) \end{vmatrix}}{W(x_0)} \neq 0, \quad C_2 = \frac{\begin{vmatrix} y_1(x_0) & y_0 \\ y'_1(x_0) & y'_0 \end{vmatrix}}{W(x_0)} \neq 0. \quad (8)$$

A condição de independência linear nos leva a:

$$\begin{aligned} C_1 y_1(x) + C_2 y_2(x) &= 0, \\ C_1 y'_1(x) + C_2 y'_2(x) &= 0, \end{aligned} \quad (9)$$

com $x \in I$, mas ainda arbitrário. Se $W \neq 0$ em x , a solução é trivial: $C_1 = C_2 = 0$, e y_1, y_2 são linearmente independentes. Para que uma solução não-trivial exista, é necessário que $W(x) = 0$ para $\forall x \in I$. Se $W = 0$ em I , podemos sempre encontrar C_1 e C_2 não-nulos e escrever:

$$y(x) = -\frac{C_2}{C_1} y_2(x) \quad (10)$$

isto é, y_1 e y_2 são proporcionais. Portanto, o valor do wronskiano em I determina a independência linear ou não das soluções.

O teorema fundamental para EDO lineares homogêneas de segunda ordem

As EDO lineares de segundo grau homogêneas obedecem a um importante teorema:

Teorema Fundamental: qualquer combinação linear formada por duas soluções da Eq. (3) no intervalo aberto I é solução da Eq. (3) em I . Em particular, para a Eq. (3), somas de soluções ou múltiplos de soluções são soluções.

Mas atenção: se a EDO linear de segunda ordem for inhomogênea ou não linear, o teorema acima não será válido.

EXERCÍCIO 1: Demonstre o teorema fundamental para EDO lineares homogêneas de segunda ordem.

EDO lineares de segundo grau homogêneas com coeficientes constantes

Vamos restringir nosso interesse às EDOs da forma:

$$y''(x) + a y'(x) + b y(x) = 0, \quad (11)$$

onde agora $p(x) = a$ e $q(x) = b$ para $\forall x \in I$ são coeficientes constantes. Como solução tentativa tentemos uma função exponencial:

$$y(x) = \exp(\lambda x), \quad y'(x) = \lambda y(x), \quad y''(x) = \lambda^2 y(x). \quad (12)$$

Substituindo na Eq. (11) obtemos a equação característica:

$$(\lambda^2 + a \lambda + b) y(x) = 0. \quad (13)$$

Segue que para $\forall x \in I$,

$$\lambda^2 + a \lambda + b = 0, \quad (14)$$

cujas raízes são:

$$\lambda_1 = \frac{-a + \sqrt{a^2 - 4b}}{2}, \quad \lambda_2 = \frac{-a - \sqrt{a^2 - 4b}}{2}. \quad (15)$$

Temos três casos a considerar.

Duas raízes reais e distintas: $a^2 - 4b > 0$

Neste caso,

$$y(x) = C_1 \exp(\lambda_1 x) + C_2 \exp(\lambda_2 x). \quad (16)$$

Duas raízes complexas e distintas: $a^2 - 4b < 0$

Neste caso, $\sqrt{a^2 - 4b} \rightarrow \sqrt{-1} \sqrt{4b - a^2} = i \omega$, logo,

$$y(x) = \exp(-a x/2) [C_1 \exp(i \omega x) + C_2 \exp(-i \omega x)]. \quad (17)$$

Raízes reais e iguais: $a^2 - 4b = 0$

Quando as raízes da equação característica são iguais obtemos somente uma solução:

$$y_1(x) = \exp\left(-\frac{a}{2} x\right). \quad (18)$$

Para obter a segunda solução fazemos uso de um caso particular do *método da redução de ordem* que aqui consiste em escrever:

$$y_2(x) = u(x) y_1(x) = u(x) \exp\left(-\frac{a}{2} x\right). \quad (19)$$

As derivadas primeira e segunda são:

$$y_2' = u' y_1 + u y_1', \quad (20)$$

$$y_2'' = u'' y_1 + 2u' y_1' + u y_1'' \quad (21)$$

Substituindo na Eq. (11) obtemos:

$$u'' y_1 + u' (2y_1' + ay_1) + u (y_1'' + ay_1' + by_1) = 0. \quad (22)$$

Ambos os parênteses são nulos. Para verificar isto observe que para um deles $y_1(x)$ é solução da Eq. (11), e para o outro basta usar a forma explícita de $y_1(x)$ e verificar que $2y_1' = -ay_1$. Ficamos então com:

$$u'' y_1 = 0; \quad \Rightarrow \quad u'' = 0; \quad \Rightarrow \quad u(x) = c_1 x + c_2. \quad (23)$$

É suficiente considerar $c_1 = 1$ e $c_2 = 0$, logo:

$$y_2(x) = x \exp\left(-\frac{a}{2} x\right), \quad (24)$$

e, conseqüentemente:

$$y(x) = (C_1 + C_2 x) \exp\left(-\frac{a}{2} x\right). \quad (25)$$

Atenção: se λ for uma raiz simples, isto é: $b = 0$, então a solução acima não é solução da Eq. (11).

Soluções em forma de série de potências

Considere a equação diferencial que descreve o O.H.S.:

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = 0. \quad (26)$$

Considere agora:

$$x(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n t^n. \quad (27)$$

Calculemos as derivadas:

$$\dot{x}(t) = \sum_{n=1}^{\infty} n a_n t^{n-1}; \quad (28)$$

$$\ddot{x}(t) = \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) a_n t^{n-2}. \quad (29)$$

Substituindo na EDO:

$$\sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) a_n t^{n-2} + \omega^2 \sum_{n=0}^{\infty} a_n t^n = 0. \quad (30)$$

No primeiro somatório do L.D. desta equação fazemos a mudança: $n-2 \rightarrow n'$, logo:

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+2)(n+1) a_{n+2} t^n + \omega^2 \sum_{n=0}^{\infty} a_n t^n = 0, \quad (31)$$

onde fizemos uso do fato que n' é um índice mudo para rescrever n para primeiro somatório. Agora, a equação acima pode ser rescrita como:

$$\sum_{n=0}^{\infty} [(n+2)(n+1) a_{n+2} + \omega^2 a_n] t^n = 0, \quad (32)$$

logo,

$$(n+2)(n+1)a_{n+2} + \omega^2 a_n = 0, \quad (33)$$

ou ainda

$$a_{n+2} = -\frac{\omega^2}{(n+2)(n+1)} a_n. \quad (34)$$

Vejamos alguns valores dos coeficientes a_n :

$$\begin{aligned} a_2 &= -\frac{\omega^2}{(0+2)(0+1)} a_0 = -\frac{\omega^2}{2} a_0; \\ a_3 &= -\frac{\omega^2}{(1+2)(1+1)} a_1 = -\frac{\omega^2}{3 \cdot 2} a_1; \\ a_4 &= -\frac{\omega^2}{(2+2)(2+1)} a_2 = -\frac{\omega^2}{4 \cdot 3} a_2 = +\frac{\omega^4}{4 \cdot 3 \cdot 2 \cdot 1} a_0; \\ a_5 &= -\frac{\omega^2}{(3+2)(3+1)} a_3 = -\frac{\omega^2}{5 \cdot 4} a_3 = +\frac{\omega^4}{5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2} a_1; \\ a_6 &= -\frac{\omega^2}{(4+2)(4+1)} a_4 = -\frac{\omega^2}{6 \cdot 5} a_4 = -\frac{\omega^6}{6 \cdot 5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2 \cdot 1} a_0; \\ a_7 &= -\frac{\omega^2}{(5+2)(5+1)} a_5 = -\frac{\omega^2}{7 \cdot 6} a_5 = -\frac{\omega^6}{7 \cdot 6 \cdot 5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2} a_1; \\ a_8 &= -\frac{\omega^2}{(6+2)(6+1)} a_6 = -\frac{\omega^2}{8 \cdot 7} a_6 = +\frac{\omega^8}{8 \cdot 7 \cdot 6 \cdot 5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2 \cdot 1} a_0; \\ a_9 &= -\frac{\omega^2}{(7+2)(7+1)} a_7 = -\frac{\omega^2}{9 \cdot 8} a_7 = +\frac{\omega^8}{9 \cdot 8 \cdot 7 \cdot 6 \cdot 5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2} a_1; \\ &\vdots \\ &\vdots \end{aligned}$$

Segue que

$$x(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n t^n = a_0 + a_1 t + a_2 t^2 + a_3 t^3 + \dots \quad (35)$$

Como o operador diferencial associado ao OHS é par em t :

$$\hat{D}(t) := \frac{d^2}{dt^2} + \omega^2 = \hat{D}(-t),$$

podemos esperar duas soluções linearmente independentes. Estas soluções podem ser escritas como duas séries, uma par e outra ímpar em ωt . Uma série dependerá de a_0 e a outra dependerá de a_1 .

$$x(t) = a_0 \left(1 - \frac{\omega^2 t^2}{2!} + \frac{\omega^4 t^4}{4!} - \frac{\omega^6 t^6}{6!} + \frac{\omega^8 t^8}{8!} - \dots \right) + \frac{a_1}{\omega} \left(\omega t - \frac{\omega^3 t^3}{3!} + \frac{\omega^5 t^5}{5!} - \frac{\omega^7 t^7}{7!} + \dots \right). \quad (36)$$

Reconhecendo as séries de Taylor para o seno e o cosseno de ωt , temos finalmente:

$$x(t) = a_0 \cos(\omega t) + \frac{a_1}{\omega} \sin(\omega t), \quad (37)$$

ou ainda:

$$x(t) = C_1 \cos(\omega t) + C_2 \sin(\omega t). \quad (38)$$

Referências

- [1] E. Kreyszig: *Advanced Engineering Mathematics*. (Wiley: New York) 1993.
- [2] G. E. H. Reuter: *A Elementary Differential Equations & Operators*. (Routledge & Kegan Paul: London) 1958.
- [3] W. E. Boyce & R. C. DiPrima: *Elementary Differential Equations and Boundary Value Problems* 6th ed. (Wiley: New York) 1997.