Método das séries (Frobenius)

Jefter Santiago

Contents

1	Mini revisão de séries e séries de Taylor	2
2	Solução em torno de pontos regulares	2
3	Método de séries para pontos singulares regulares	4

1 Mini revisão de séries e séries de Taylor

1.1 Multiplicação de duas séries:

Dadas as funões analiticas em x_0 , f(x) e g(x), com

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n e g(x) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n$$

vale a seguinte relação

$$f(x)g(x) := \left[\sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n\right] \left[\sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n\right]$$

$$f(x)g(x) := \sum_{n=0}^{\infty} c_n (x - x_0)^n$$

onde $c_n = a_0 b_n + a_1 b_{n-1} + \dots + a_n b_0$.

1.2 Série de taylor em torno de um ponto x_0 :

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(x_0)}{n!} (x - x_0)^n$$

2 Solução em torno de pontos regulares

2.1 Introdução e analiticidade de séries de potências

Dada a série de potências $\sum a_n (x-x_0)^n$, se a série converge para valores de x num intervalo $x_0-\delta, x_0+\delta$, $\delta > 0$, então a série é analitica em $x = x_0$.

• Exemplo: Dada a EDO a(x)y''(x)b(x)y'(x) + c(x)y(x) = 0

$$y''(x) + p(x)y'(x) + q(x)y(x) = 0$$

- 1ž: Escolher o ponto x_0 que vamos analisar.
- 2ž: Estudar a analiticidade da série.
- Exemplo: (1-x)y'' + y = 0

$$y'' + \frac{1}{1-x}y = 0, p(x) = \frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n$$

Pelo critério da razão: $\lim_{n\infty} |r_n| = |x|$, convergente no intervalo (-1,1) e convergente no ponto 0. Escrevendo a EDO em formato de séries:

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+2)(n+1)a_{n+2}x^n + \left[\sum_{n=0}^{\infty} x^n\right] \left[\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n\right] = 0$$

2

2.2 Solução em séries em torno de pontos regulares

2.2.1 Exemplo: $y''(x) + \sin(x)y(x) = 0$

Temos p(x) = 0 e $q(x) = \sin(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{(2n+1)}}{(2n+1)!}$, ambas funções são analiticas em torno de x_0 . Escolhendo $x_0 = 0$ temos:

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+2)(n+1)a_{n+2}x^n + \left[\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{(2n+1)}}{(2n+1)!}\right] \left[\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n\right] = 0$$

Nesse tipo de resolução podemos definir uma ordem n e tentar encontrar o termo geral a_n e então retornar à série original de y(x) nas condições iniciais dadas.

Abrindo os somatórios e agrupando os termos a partir das menores potências de x até x^3 ;

$$(2 \cdot 1a_2 + 3 \cdot 2a_3x + 4 \cdot 3a_4x^2 + 5 \cdot 4x^3 + \cdots) + \left[x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \cdots\right] \left[a_0 + a_1x + a_2x^2 + a_3x^3 + \cdots\right]$$
$$2a_2 + (6a_3 + a_0)x + (12a_4 + a_1)x^2 + (20a_5 + a_2 - \frac{a_0}{6})x^3 + \mathcal{O}(x^4) = 0$$

Relação de independência linear, ou seja, os coeficientes devem ser nulos.

$$\begin{cases} a_2 = 0 & a_3 = -\frac{a_0}{3} \\ 6a_3 + a_0 = 0 \\ 12a_4 + a_1 = 0 & \Rightarrow a_4 = -\frac{a_1}{12} \\ \vdots & a_5 = -\frac{a_0}{120} \end{cases}$$

Escrevendo y(x) em termo dos coeficientes encontrados:

$$y(x) = a_0 + a_1 x - \frac{a_0}{6} x^3 - \frac{a_1}{12} x^4 + \frac{a_0}{120} x^5 + \cdots$$
$$y(x) = a_0 \left[1 - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} + \cdots \right] + a_1 \left[x - \frac{x^4}{12} + \cdots \right]$$

Onde a_0 e a_1 são as condições de contorno.

2.2.2 Exemplo: $y'' + k^2y = 0, k \in \mathbb{R} \ \mathbf{e} \ y(x) = ?$

Exemplo de uma EDO que podemos resolver sem o método de séries. Caso do movimento oscilatório. De forma direta, temos

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left[(n+2)(n+1)a_{n+2}x^n \right] + k^2 \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left[(n+2)(n+1)a_{n+2} + k^2 a_n \right] x^n = 0$$

$$a_{n+2} = -k^2 \frac{a_n}{(n+2)(n+1)}, n = 0, 1, 2, \dots$$

$$a_2 = -k^2 \frac{a_0}{2}$$

$$a_3 = -k^2 \frac{a_1}{3 \cdot 2}$$

$$a_4 = -k^2 \frac{a_2}{4 \cdot 3} = k^4 \frac{a_0}{4 \cdot 3 \cdot 2 \cdot 1}$$

$$a_5 = -k^2 \frac{a_3}{5 \cdot 4} = k^4 \frac{a_1}{5 \cdot 4 \cdot 3 \cdot 2}$$

Separando em termos pares e ímpares:

• n par: n = 2j, j = 0, 1, 2, ...

$$a_{2j+2} = -k^2 \frac{a_{2j}}{(2j+2)(2j+1)} = -\frac{k^2}{(2j+2)(2j+1)} \left[-\frac{k^2 a_{2j-2}}{(2j)(2j-1)} \right]$$

$$a_{2j+2} = \frac{(-k^2)(-k^2) \cdot \dots \cdot (-k^2) a_0}{(2j+2)(2j+1)(2j)(2j-1) \cdot \dots \cdot 2)} = \frac{(-k^2)^{j+1} a_0}{(2j+2)!}$$

$$a_{2j+2} = \frac{(-k^2)^{j+1} a_0}{[2(j+1)]!} \Rightarrow \boxed{a_{2j} = (-1)^j \frac{k^{2j} a_0}{(2j)!}}$$

• n ímpar: n = 2j + 1

$$a_{2j+3} = -\frac{k^2 a_{2j+1}}{(2j+3)(2j+2)} = \frac{(-k^2)(-k^2)a_{2j-1}}{(2j+3)(2j+2)(2j+1)(2j)\cdots}$$

$$a_{2j+3} = \frac{(-k^2)(-k^2)\cdots(-k^2)a_1}{(2j+3)(2j+2)(2j+1)\cdots 3\cdot 2}$$

$$a_{2j+3} = \frac{(-1)^j (k^2)^{j+1} a_1}{(2j+3)!} \Rightarrow \boxed{a_{2j+1} = (-1)^j \frac{(k)^{2j} a_1}{(2j+1)!}}$$

Voltando à série original, temos

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = \sum_{n \text{ par}} a_n x^n + \sum_{n \text{ impar}} a_n x^n$$

$$y(x) = a_0 \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{k^{2n} x^{2n}}{(2n)!} + \underbrace{a_1 \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{k^{2n} x^{2n+1}}{(2n+1)!}}_{=\frac{a_1}{k} \left[kx - \frac{k^3 x^3}{3!} + \frac{k^5 x^5}{5!} - \frac{k^7 x^7}{7!} + \cdots \right]}$$

$$y(x) = a_0 \cos(kx) + \frac{a_1}{k} \sin(kx)$$

$$y(x) = A \cos(kx) + B \sin(kx)$$

3 Método de séries para pontos singulares regulares

$$y'' + p(x)y' + q(x) = 0$$

Se p(x) e q(x) forem analíticas em $x=x_0$, então $x=x_0$ é um **ponto ordinário** e vale a solução do tipo

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n$$

caso contrário, $x = x_0$ é um ponto singular, portanto precisamos de um outro tratamento para poder escrever a solução no formato de série de potências.

Se p(x) ou q(x) não forem analíticas em $x=x_0$, mas $(x-x_0)p(x)$ e $(x-x_0)^2q(x)$ forem, então $x=x_0$ é dito ser um **ponto singular regular**. Caso contrário $x=x_0$ é um ponto singular irregular (esse caso não é tratado nessa disciplina, então não tentei buscar entender ainda...).

• Exemplo: $x^2y'' + 2xy' + 3y = 0 \Leftrightarrow y'' + \frac{2}{x}y' + \frac{3}{x^2}y = 0$

$$xp(x) = 2 e x^2 q(x) = 3$$

No caso $x = x_0$ ser ponto singular regular, procuramos uma solução em série de potências com a seguinte forma:

$$y(x) = (x - x_0)^{\lambda} \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n, a_0 \neq 0$$
(1)

Impomos que ao menos uma das soluções devem ser dessa forma e caso o $\lambda=0$, ou seja, conseguimos apenas uma solução a partir dele, podemos chegar à outras soluções por outros métodos como redução de ordem ou Wronksiano...

Expandindo $(x-x_0)p(x)$ e $(x-x_0)^2q(x)$ em séries de potências:

$$\begin{cases} (x - x_0)p(x) = \sum_{n=0}^{\infty} p_n (x - x_0)^n \\ (x - x_0)^2 q(x) = \sum_{n=0}^{\infty} q_n (x - x_0)^n \end{cases}$$
$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^{n+\lambda}$$
$$y'(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (n + \lambda) a_n (x - x_0)^{n+\lambda-1}$$
$$y''(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (n + \lambda) (n + \lambda - 1) a_n (x - x_0)^{n+\lambda-2}$$

Saindo da forma canônica multiplicando a EDO por $(x - x_0)^2$:

$$(x - x_0)^2 y'' + (x - x_0) [(x - x_0)p(x)] y' + [(x - x_0)^2 q(x)] y = 0$$

$$(x - x_0)^2 \sum_{n=0}^{\infty} (n+\lambda)(n+\lambda - 1)a_n x^{n+\lambda - 2} + (x - x_0) \sum_{n=0}^{\infty} \left[(x - x_0)p(x) \right] \left((n+\lambda)a_n (x - x_0)^{n+\lambda - 1} \right) + \sum_{n=0}^{\infty} \left[(x - x_0)^2 q(x) \right] a_n (x - x_0)^{n+\lambda} = 0$$

Fazendo a expansão em série de Taylor para $(x - x_0)p(x)$ e $(x - x_0)^2q(x)$ de forma a considerar apenas o termo mais baixo p_0, q_0 , temos que

$$(x - x_0)p(x) = p_0 + (x - x_0)p_1 + (x - x_0)^2 p_2 \dots \Rightarrow p_0 = \lim_{x \to x_0} (x - x_0)p(x)$$
$$q_0 = \lim_{x \to x_0} (x - x_0)^2 q(x)$$

Rearranjando as séries acima e simplificando as potências temos a seguinte série:

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left[(n+\lambda)(n+\lambda-1)a_n + \left[(x-x_0)p(x) \right](n+\lambda)a_n + \left[(x-x_0)^2q(x) \right]a_n \right] (x-x_0)^{n+\lambda} = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left[(n+\lambda)(n+\lambda-1) + \left[(x-x_0)p(x) \right](n+\lambda) + \left[(x-x_0)^2q(x) \right] \right] a_n(x-x_0)^{n+\lambda} = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \left[(n+\lambda)(n+\lambda-1) + (n+\lambda)p_0 + q_0 \right] a_n (x-x_0)^{n+\lambda}$$

Abrimos as séries e escrevendo as combinações em termos de ordem mais baixa. Isso é útil porque assim podemos fatorar e chagar numa relação para λ :

$$\lambda(\lambda - 1)a_0(x - x_0)^{\lambda} + p_0\lambda a_0(x - x_0)^{\lambda} + q_0a_0(x - x_0)^{\lambda} + \mathcal{O}(x - x_0)^{\lambda+1} = a_0[\lambda(\lambda - 1) + \lambda p_0 + q_0](x - x_0)^{\lambda} + \mathcal{O}(x - x_0)^{\lambda+1} = 0$$

P odemos escrever a relação:

$$\lambda \left(\lambda - 1\right) + \lambda p_0 + q_0 = 0 \tag{2}$$

• Exemplo: $y'' + \frac{2}{x}y' + \frac{3}{x^2}y = 0, x_0 = 0$

$$p(x) = \frac{2}{x} \Rightarrow xp(x) = 2 = p_0 + p_1x + p_2x^2 + \dots$$
$$q(x) = \frac{3}{x^2} \Rightarrow x^2q(x) = 3 = q_0 + q_1x + q_2x^2 + \dots$$

Logo, $x_0 = 0$ é um ponto singular regular e $y(x) = x^{\lambda} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$.

Encontrando o coeficiente λ usando a equação indicial (2) :

$$\lambda(\lambda - 1) + p_0 \lambda + q_0 = 0 \Rightarrow \lambda^2 + \lambda + 3 = 0$$

$$\lambda = \frac{-1 \pm \sqrt{-11}}{2} \Rightarrow \lambda_1 = -\frac{1}{2} \pm \frac{i\sqrt{11}}{2}, \lambda_2 = -\frac{1}{2} - \frac{i\sqrt{11}}{2}$$

$$y(x) = y_1(x) + y_2(x) = x^{\lambda_1} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n + x^{\lambda_2} \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n$$

3.1 Casos para λ

Esse indice é definido a partir da relação (2) e para cada solução da equação quadrática tem significados diferentes. Eles foram divididos em alguns casos.

Nessa etapa do curso muitos desses resultados não foram rigorosamente justificados e em alguns deles não fui atrás de tentar entender como chegar nessas relações por conta própria. :p

3.1.1 Caso $\lambda \pm \notin \mathbb{R}(\lambda_{-} = \lambda_{+}^{*})$

A solução de λ é um complexo. Nesse caso o complexo conjugado também é válido, mas como queremos apenas soluções reais y(x), precisamos tratar o caso complexo a fim de conseguir apenas a perte real da solução. Para isso utilizamos as seguintes soluções:

$$y_1(x) = |x - x_0|^{\lambda_+} \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n, a_0 \neq 0$$

$$y_2(x) = |x - x_0|^{\lambda - \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n, b_0 \neq 0$$

3.1.2 Caso $\lambda \pm \in \mathbb{R}(\lambda_+ \geq \lambda_-)$

1. Subcaso: $\lambda_{+} = \lambda_{-}$

$$y_1(x) = |x - x_0|^{\lambda_+} \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n$$

Nesse caso a segunda solução pode ser construida a partir da primeira e fica em termos de logaritmo e outra série. Só utilizamos o resultado. Se em algum momento eu estudar as demonstrações posso coloca-las aqui.

$$y_1(x) = y_1(x) \ln|x - x_0| + |x - x_0|^{\lambda_+} \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n$$

Além disso, para definir os coeficientes b_n é necessário substitutir a solução na EDO original e encontrar o termo geral. Ao menos foi isso que entendi.

2. Subcaso: $\lambda_+ - \lambda_- \in \mathbb{N}^*$

$$y_1(x) = |x - x_0|^{\lambda} \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n$$

$$y_2(x) = \alpha y_1(x) \ln|x - x_0| + |x - x_0|^{\lambda} \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n$$

3. Subcaso $0 < \lambda_+ - \lambda_- \notin \mathbb{N}$

$$y_1(x) = |x - x_0|^{\lambda_+} \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n$$

$$y_2(x) = |x - x_0|^{\lambda_-} \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n$$

3.2 **Exemplo**: Equação de Bessel

$$x^2y'' + xy' + (x^2 + \nu^2)y = 0; \nu \in \mathbb{R}_+$$

Para $x_0 = 0$

$$y'' + \frac{1}{x}y' + \left(1 - \frac{\nu^2}{x^2}\right)y = 0$$

$$p(x) = \frac{1}{x}$$

$$e q(x) = 1 - \frac{\nu^2}{x^2}$$

Não são analiticas em x_0 , encontrando os pontos singulares regulares:

$$xp(x) = 1 e x^2 q(x) = x^2 - \nu^2$$

essas funções são analiticas em x_0 . Resolvendo a equação indicial:

$$\lambda(\lambda - 1)p_0\lambda + q_0 = 0$$

$$p_0 = \lim_{x \to x_0} x p(x) = 1 \text{ e } q_0 = \lim_{x \to x_0} x^2 q(x) = -\nu^2$$
$$\lambda(\lambda - 1) + \lambda - \nu^2 = 0$$
$$\lambda^2 - \nu^2 = 0 \Rightarrow \lambda = \pm \nu$$

(Se o μ não tivesse sido definido como estritamente positivo a solução seria $\lambda=\pm|\nu|$).

- Exercicio proposto: resolver para $\nu=0, \nu=\frac{1}{2}, \nu=1$