

Coeficientes de Fourier das derivadas

Lembremos que

$$\{f \in \text{PWC}([-L, L]) \mid f(-L) = f(L)\} \quad (\star)$$

e

$$\{f \in \text{PWC}_\omega(\mathbb{R}) \mid f \text{ é } 2L\text{-periódica}\}. \quad (\dagger)$$

são “iguais”.

Note que podemos trocar, na definição dos espaços acima, a propriedade “ser contínua por partes” por “ser contínua” e ainda assim manter a “igualdade” entre os correspondentes espaços.

Coeficientes de Fourier das derivadas

PROPOSIÇÃO: Seja $f \in (\dagger)$ (ou (\star)), com f **contínua**. Suponha que f seja diferenciável em $[-L, L]$ exceto, no máximo, por uma quantidade finita de pontos, e que $f' \in (\dagger)$ também (os valores de f' onde f não é diferenciável são irrelevantes). Então

$$\hat{f}'(n) = \frac{in\pi}{L} \cdot \hat{f}(n).$$

DEMONSTRAÇÃO: Integração por partes.

Note que, uma vez que $\lim_{n \rightarrow \pm\infty} \hat{f}'(n) = 0$, segue da igualdade acima que, sob as condições da proposição, vale $\lim_{n \rightarrow \pm\infty} n \cdot \hat{f}(n) = 0$.

Coeficientes de Fourier das derivadas

COROLÁRIO: Seja $f \in (\dagger)$ (ou (\star)). Suponha que $f \in C^{k-1}$, i.e., f é $k-1$ vezes diferenciável e $f^{(k-1)}$ é **contínua**. Suponha também que f seja k vezes diferenciável em $[-L, L]$ exceto, no máximo, por uma quantidade finita de pontos, e que $f^{(k)} \in (\dagger)$ também (os valores de $f^{(k)}$ onde $f^{(k-1)}$ não é diferenciável são irrelevantes). Então

$$\widehat{f^{(k)}}(n) = \left(\frac{in\pi}{L}\right)^k \hat{f}(n).$$

DEMONSTRAÇÃO: Basta aplicar a proposição anterior k vezes.

OBSERVAÇÃO: Como consequência do corolário acima, quanto mais derivadas a função f tiver, mais rápido os coeficientes de Fourier decaem (a zero): se f possui k derivadas, então $\lim_{n \rightarrow \pm\infty} n^k \cdot \hat{f}(n) = 0$

Coeficientes de Fourier das derivadas

Uma condição suficiente para convergência uniforme

COROLÁRIO: Seja $f \in (\dagger)$ (ou (\star)). Suponha que

- f seja de classe C^1 (diferenciável com derivada contínua) em \mathbb{R} ,
- f'' exista em $[-L, L]$ exceto, no máximo, por uma quantidade finita de pontos, e
- $f'' \in (\dagger)$.

Então a série de Fourier de f converge uniformemente para f em \mathbb{R} , ou seja

$$\sum_{n=-N}^N \hat{f}(n) e^{in\pi x/L} \xrightarrow{N \rightarrow \infty} f.$$

Coeficientes de Fourier das derivadas

Uma condição suficiente para convergência uniforme

DEMONSTRAÇÃO: Como $\lim_{n \rightarrow \pm\infty} \widehat{f''}(n) = 0$, existe $M \geq 0$ tal que $|\widehat{f''}(n)| \leq M$ para todo $n \in \mathbb{Z}$ (pois convergência implica limitação). Daí, para $n \neq 0$, temos (lembre que $|e^{ix}| = 1$, qualquer que seja $x \in \mathbb{R}$):

$$|\widehat{f}(n)e^{in\pi x/L}| = |\widehat{f}(n)| = \frac{L^2}{\pi^2 n^2} |\widehat{f''}(n)| \leq \frac{ML^2}{\pi^2} \cdot \frac{1}{n^2}.$$

Como (na primeira das séries a seguir, desconsidere $n = 0$)

$\sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{1}{n^2} = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} < \infty$, o teste M de Weierstrass garante que a série de funções

$$S_f(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \widehat{f}(n)e^{in\pi x/L}$$

converge uniformemente.

Convergência uniforme da série de Fourier

As condições do corolário anterior podem ser enfraquecidas.

TEOREMA: Seja $f \in (\dagger)$ (ou (\star)). Suponha que

- f seja contínua,
- f' exista em $[-L, L]$ exceto, no máximo, por uma quantidade finita de pontos, e
- $f' \in (\dagger)$.

Então a série de Fourier de f converge uniformemente para f em \mathbb{R} , ou seja

$$\sum_{n=-N}^N \hat{f}(n) e^{in\pi x/L} \xrightarrow{N \rightarrow \infty} f.$$

Convergência uniforme da série de Fourier

DEMONSTRAÇÃO: Como $|\widehat{f}(n)e^{in\pi x/L}| = |\widehat{f}(n)|$, o teste M de Weierstrass garante que o resultado do teorema é verdadeiro desde que $\sum_{n=-\infty}^{\infty} |\widehat{f}(n)| < \infty$. Ora (em todas as somas abaixo, desconsidere $n = 0$)

$$\sum_{n=-N}^N |\widehat{f}(n)| = |\widehat{f}(0)| + \frac{L}{\pi} \sum_{n=-N}^N \frac{|\widehat{f}'(n)|}{|n|}.$$

Pela desigualdade de Cauchy-(Buniakovskii)-Schwarz usual (em \mathbb{R}^{2N}):

$$\sum_{n=-N}^N \frac{|\widehat{f}'(n)|}{|n|} \leq \sqrt{\sum_{n=-N}^N \frac{1}{n^2}} \cdot \sqrt{\sum_{n=-N}^N |\widehat{f}'(n)|^2}.$$

Já sabemos que a primeira das somas do lado direito da desigualdade acima converge quando $N \rightarrow \infty$. A segunda delas, viz.: $\sum_{n=-N}^N |\widehat{f}'(n)|^2$, também converge pela desigualdade de Bessel. Logo, a série $\sum_{n=-\infty}^{\infty} |\widehat{f}(n)|$ também converge. Isso finaliza a demonstração.

Convergência uniforme da série de Fourier

Teorema de Pitágoras infinito

Nas condições do teorema anterior, *i.e.*, sob convergência uniforme, a desigualdade de Bessel é na verdade uma igualdade, conhecida como identidade de Parseval.

COROLÁRIO: Seja f uma função satisfazendo as condições do teorema anterior. Tome $g \in (\star)$. Então

$$\frac{1}{2L} \langle f, g \rangle = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{f}(n) \cdot \overline{\hat{g}(n)}.$$

Em particular

$$\frac{1}{2L} \|f\|^2 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |\hat{f}(n)|^2 = \frac{1}{2} \left(\frac{a_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n^2 + b_n^2 \right)$$

Convergência uniforme da série de Fourier

Teorema de Pitágoras infinito

DEMONSTRAÇÃO: Temos que

$$\frac{1}{2L} \langle f, g \rangle = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x)g(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L \left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{f}(n) e^{in\pi x/L} \right) g(x).$$

Como a série de Fourier de f converge uniformemente para f e como g é contínua por partes, a integração acima pode ser feita termo-a-termo:

$$\frac{1}{2L} \langle f, g \rangle = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{f}(n) \frac{1}{2L} \int_{-L}^L g(x) e^{in\pi x/L} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \hat{f}(n) \cdot \hat{g}(-n).$$

Mas $\hat{g}(-n) = \overline{\hat{g}(n)}$ (lembre: a barra denota conjugação complexa).

Convergência uniforme da série de Fourier

A identidade de Parseval aplicada à função $f : [-1, 1] \rightarrow \mathbb{R}$ dada por $f(x) \stackrel{\text{def.}}{=} |x|$ fornece a seguinte igualdade

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^4} = \frac{\pi^4}{96}.$$

Embora a função $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ dada por $f(x) \stackrel{\text{def.}}{=} \pi \cdot \chi_{[0, \pi[}(x)$ não satisfaça as condições do teorema sobre convergência uniforme, temos que a identidade de Parseval aplicada a ela fornece

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n-1)^2} = \frac{\pi^2}{8},$$

igualdade essa que já verificamos. Isso acontece porque a identidade de Parseval vale mais geralmente para qualquer função $f \in (\star)$.

EDOs e séries de potências

Extensão analítica

Uma função analítica num intervalo I é **globalmente** determinada, *i.e.*, é determinada em todo intervalo I , a partir de informações locais, *i.e.*, informações num único ponto. Nesse sentido, analiticidade é uma condição **EXTREMAMENTE** forte, restritiva. Mais precisamente, vale o seguinte:

TEOREMA: Sejam $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo aberto e $f : I \rightarrow \mathbb{R}$ uma função analítica em I . Se para algum $a \in I$ acontecer $f^{(k)}(a) = 0$ para todo $k \in \mathbb{Z}_{\geq 1}$, então f é identicamente nula em I .

EDOs e séries de potências

Extensão analítica

DEMONSTRAÇÃO: Podemos supor que $I =] - R, R[$, para algum $R > 0$, e que $a = 0$. Como $f^{(k)}(0) = 0$, a série de Taylor de f em torno de 0 é identicamente nula. Como f é analítica em I , existe $r_1 > 0$ tal que a série de Taylor de f em torno de 0 coincide com f em $] - r_1, r_1[$. Portanto, f é identicamente nula em $] - r_1, r_1[$. Se $r_1 < R$, existe $r_2 > 0$ tal que a série de Taylor de f em torno de r_1 coincide com f em $]r_1 - r_2, r_1 + r_2[$. Como $r_1 - r_2 < r_1$, os intervalos $] - r_1, r_1[$ e $]r_1 - r_2, r_1 + r_2[$ se intersectam. Seja x_1 um ponto nessa intersecção. Como $x_1 \in] - r_1, r_1[$, a série de Taylor de f em torno de x_1 é identicamente nula (pois f é identicamente nula em $] - r_1, r_1[$). Como $x_1 \in]r_1 - r_2, r_1 + r_2[$ também, e como $]r_1 - r_2, r_1 + r_2[$ é o intervalo no qual a série de Taylor de f em torno de r_1 converge, podemos trocar o centro da série de r_1 para x_1 , depois do que concluímos que a série de Taylor de f em torno de r_1 também é identicamente nula e, portanto, que f é identicamente nula em $]r_1 - r_2, r_1 + r_2[$ também. Se $r_1 + r_2 < R$ ainda, repetimos o argumento anterior. Isso acaba em R .

EDOs e séries de potências

Extensão analítica

COROLÁRIO: Sejam $f : I \rightarrow \mathbb{R}$ e $g : I \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções analíticas em um intervalo aberto I . Se para algum $a \in I$ acontecer $f^{(k)}(a) = g^{(k)}(a)$ para todo $k \in \mathbb{Z}_{\geq 1}$, então f e g coincidem, i.e., $f(x) = g(x)$ para todo $x \in I$.

DEMONSTRAÇÃO: Basta aplicar o teorema anterior à função $f - g$.

COROLÁRIO (EXTENSÃO ANALÍTICA): Sejam $f : I \rightarrow \mathbb{R}$ e $g : J \rightarrow \mathbb{R}$ duas funções analíticas. Suponha que $I \cap J \neq \emptyset$ e que f e g coincidem em $I \cap J$. Então existe uma única função analítica $h : I \cup J \rightarrow \mathbb{R}$ que satisfaz

$$h(x) = f(x) \text{ para todo } x \in I \text{ e } h(y) = g(y) \text{ para todo } y \in J.$$

Nesse caso dizemos que h estende analiticamente, ou que h é uma extensão analítica de f (ou g) a $I \cup J$.

EDOs e séries de potências

Equações com coeficientes analíticos

FATO (TEOREMA DE EXISTÊNCIA PARA EQUAÇÕES COM COEFICIENTES ANALÍTICOS): Sejam $n \in \mathbb{Z}_{\geq 1}$ e $a_k, k = 0, \dots, n-1$, e h funções analíticas em um intervalo aberto I . Então qualquer solução da equação diferencial ordinária linear (de ordem n)

$$y^{(n)} + a_{n-1} \cdot y^{(n-1)} + \dots + a_1 \cdot y' + a_0 \cdot y = h \quad (\bullet)$$

é também uma função analítica em I .

Vale lembrar que a equação acima sempre possui solução (mesmo quando os coeficientes não são funções analíticas). O que o fato diz é que a solução é analítica desde que os coeficientes sejam. Lembro também que uma equação na qual o coeficiente a_n da derivada de maior ordem é 1, como em (\bullet) , é chamada de normal. Equações não normais exibem comportamentos patológicos em torno das raízes de a_n . O estudo de equações não normais deve ser feito usando o assim chamado “método de Frobenius”.

EDOs e séries de potências

Equações com coeficientes analíticos

Se queremos encontrar uma solução de (●) podemos proceder como a seguir. Tome $a \in I$. O fato então garante que podemos escrever

$$y(x) = \sum_{k=0}^{\infty} b_k (x - a)^k.$$

Se soubermos quais são os coeficientes b_k , saberemos completamente qual é a solução. Como y é analítica em I , podemos derivar a série acima termo-a-termo. Como os coeficientes (da equação, não da série) a_k são funções analíticas, podemos expandir cada a_k como uma série de potências em torno de a . Como produto de séries de potências que convergem em I é também uma série de potências que converge em I (dada, a propósito, pelo produto de Cauchy entre elas), cada parcela $a_k \cdot y^{(k)}$ pode ser expressa como uma série de potências em torno de a .

EDOs e séries de potências

Equações com coeficientes analíticos

Daí que, feitas as manipulações algébricas necessárias, podemos expressar o lado esquerdo de (\bullet) como uma série de potências em torno de a , cujos coeficientes vão depender dos coeficientes b_k da solução. O lado direito, sendo também uma função analítica, pode ser expresso como série de potências em torno de a . Os lados esquerdo e direito de (\bullet) , sendo ambas funções analíticas que coincidem em I , devem ter os mesmos coeficientes (para ver isto basta avaliar essas funções, bem como suas derivadas, em a). Essas igualdades entre esses coeficientes são suficientes para determinar os coeficientes b_k da solução. Os coeficientes ficarão unicamente determinados a menos de n dentre eles, o que faz sentido posto que a solução de uma EDO linear de ordem n é unicamente determinada por n condições iniciais.

A demonstração do fato consiste, essencialmente, no processo que acabamos de descrever.

Vamos agora ilustrar o processo com uma equação em particular.

EDOs e séries de potências

A equação de Airy

A equação

$$y'' + xy = 0$$

é conhecida como equação de Airy. Alguns matemáticos chamam $y'' - xy = 0$ de equação de Airy, mas isso é irrelevante pois as soluções de uma podem ser expressas em termos das soluções da outra (através de uma reflexão em torno do eixo y) e vice-versa. A título de curiosidade: historicamente essa equação surgiu das investigações do astrônomo inglês George Airy no campo da ótica. Mas a mesma equação também aparece no modelo de “queda livre” quântica, e certa solução dela também está relacionada com uma transformada de Fourier associada à distribuição de Chernoff.

Perceba que os coeficientes da equação de Airy são analíticos em \mathbb{R} . Logo, suas soluções também serão analíticas em \mathbb{R} . Vamos aplicar o processo descrito anteriormente para descrever as soluções da equação de Airy como séries de potência em torno de 0.

EDOs e séries de potências

A equação de Airy

Suponha que

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

é solução da equação de Airy. Daí

$$y''(x) + xy = 2a_2 + \sum_{k=1}^{\infty} ((n+2)(n+1)a_{n+2} + a_{n-1})x^n = 0.$$

Portanto devemos ter $a_2 = 0$ e, para cada $n \in \mathbb{Z}_{\geq 1}$,

$$(n+2)(n+1)a_{n+2} = -a_{n-1}.$$

EDOs e séries de potências

A equação de Airy

Para $n \leq 5$, a equação anterior se torna

$$\begin{cases} 3 \cdot 2 \cdot a_3 = -a_0 \\ 4 \cdot 3 \cdot a_4 = -a_1 \\ 5 \cdot 4 \cdot a_5 = -a_2 = 0 \\ 6 \cdot 5 \cdot a_6 = -a_3 = a_0/6 \\ 7 \cdot 6 \cdot a_7 = -a_4 = a_1/12 \end{cases}.$$

Mostra-se, por indução, que, para qualquer $k \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$, vale $a_{3k+2} = 0$ e

$$a_{3k} = \frac{(-1)^k \cdot a_0}{3^k \cdot k! \cdot (3k-1)!!!} \quad \text{e} \quad a_{3k+1} = \frac{(-1)^k \cdot a_1}{3^k \cdot k! \cdot (3k+1)!!!},$$

onde $n!!! \stackrel{\text{def.}}{=} n \cdot (n-3) \cdots (n-3\alpha_n)$, onde α_n é o maior inteiro tal que $n-3\alpha_n \geq 1$. Note que $(3k)!!! = 3^k \cdot k!$

EDOs e séries de potências

A equação de Airy

Perceba que, dados $a_0 = y(0)$ e $a_1 = y'(0)$, todos os outros coeficientes da série da solução, e portanto a solução, ficam determinados. Podemos então escrever

$$y(x) = a_0 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{3^k \cdot k! \cdot (3k-1)!!!} x^{3k} + a_1 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{3^k \cdot k! \cdot (3k+1)!!!} x^{3k+1}.$$

Em particular, as funções

$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{3^k \cdot k! \cdot (3k-1)!!!} x^{3k} \quad \text{e} \quad \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{3^k \cdot k! \cdot (3k+1)!!!} x^{3k+1}$$

são duas soluções linearmente independentes (pelo critério do Wronskiano) da equação de Airy, pois a primeira é obtida fazendo $a_0 = 1$ e $a_1 = 0$, e a segunda é obtida fazendo $a_0 = 0$ e $a_1 = 1$.

EDOs e séries de potências

A equação de Airy

Seja

$$y_1(x) \stackrel{\text{def.}}{=} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{3^k \cdot k! \cdot (3k-1)!!!} x^{3k}.$$

Note que, se $x < 0$, então $x = -|x|$ e, portanto, $(-1)^k x^{3k} = |x|^{3k}$. Logo, $y_1(x) \xrightarrow{x \rightarrow -\infty} +\infty$. Para $x > 0$, $y_1(x)$ “oscila”.

Denotando por $y_2(x)$ a outra função (aquela com condições iniciais $y_2(0) = 0$ e $y_2'(0) = 1$), um raciocínio idêntico ao anterior permite concluir que $y_2(x) \xrightarrow{x \rightarrow -\infty} -\infty$. Para $x > 0$, $y_2(x)$ também oscila.

Animações das somas parciais das séries que definem as funções $y_1(x)$ e $y_2(x)$ estão disponíveis na minha página.