

Nome: _____

RA: _____

TESTE 3 - MS650 - Métodos Matemáticos II, 11 de setembro de 2023.

(Atenção: Procure responder todas as questões nesta folha. Use o verso e evite folhas soltas.)

[Exercício 11] Neste problema, $H_n(x)$ é o polinômio de Hermite de grau n , $H_n = (-1)^n e^{x^2} \frac{d^n}{dx^n} e^{-x^2} = e^{\frac{x^2}{2}} \mathcal{D}_x^n e^{-\frac{x^2}{2}}$, $n = 0, 1, 2, \dots$, com $\mathcal{D}_x = x - \frac{d}{dx}$. A Transformada de Fourier (TF) é dada por $\mathcal{F}[f(x)] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ikx} dx$. Caso use alguma propriedade conhecida das TF, não é necessário prová-la, mas especifique claramente qual está usando.

1. (3 Pontos) Mostre que o operador \mathcal{D}_x satisfaz a identidade $\mathcal{F}[\mathcal{D}_x^n f(x)] = i^n \mathcal{D}_k^n \mathcal{F}[f(x)]$, sendo $\mathcal{D}_k = k - \frac{d}{dk}$.

Solução. *Notem que*

$$\mathcal{F}[\mathcal{D}_x g] = \mathcal{F}[xg(x) - g'(x)] = \mathcal{F}[xg(x)] - \mathcal{F}[g'(x)] = -i \frac{d}{dk} \mathcal{F}[g(x)] + ik \mathcal{F}[g(x)] = i \mathcal{D}_k \mathcal{F}[g(x)],$$

onde as propriedades da derivada foram usadas. A prova dessas propriedades é muito simples, está na seção 3.2 do livro (Eqs. 3.8 e 3.9), mas não era necessário prová-las. O resultado final segue de uma indução simples

$$\mathcal{F}[\mathcal{D}_x^{n+1} f(x)] = \mathcal{F}[\mathcal{D}_x (\underbrace{\mathcal{D}_x^n f(x)}_{g(x)})] = i \mathcal{D}_k \mathcal{F}[\underbrace{\mathcal{D}_x^n f(x)}_{g(x)}] = i \mathcal{D}_k \left(\underbrace{i^n \mathcal{D}_k^n \mathcal{F}[f(x)]}_{\text{hipótese indutiva}} \right) = i^{n+1} \mathcal{D}_k^{n+1} \mathcal{F}[f(x)].$$

2. (3 Pontos) Mostre que $\mathcal{F}\left[e^{-\frac{x^2}{2}}\right] = e^{-\frac{k^2}{2}}$, i.e., a função $e^{-\frac{x^2}{2}}$ é invariante pela ação da TF.

Solução. *Há diversas maneiras de se mostrar isso. A mais direta foi a feita em sala, calcular explicitamente a TF*

$$\mathcal{F}\left[e^{-\frac{x^2}{2}}\right] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2} + ikx} dx = \frac{e^{-\frac{k^2}{2}}}{\sqrt{2\pi}} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}(x-ik)^2} dx}_{\sqrt{2\pi}} = e^{-\frac{k^2}{2}}.$$

Curiosamente (ou não), é possível mostrar esse resultado **sem** fazer a integral “gauziana”, mas explorando uma típica construção “Feynmaniana”. Vejam como. Considerem a função $f(x) = e^{-ax^2}$. Notem que $f'(x) = -2axf(x)$. A propriedade da derivada nos diz que $\mathcal{F}[f'(x)] = -ikF(k)$ e que $\mathcal{F}[xf(x)] = -iF'(k)$. Porém, para essa nossa função $f(x)$ específica, teremos

$$-2aF'(k) = kF(k),$$

cuja solução é $F(k) = Ce^{-\frac{k^2}{4a}}$. A constante C deve ser determinada a partir da identidade de Parseval

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-2ax^2} dx = C^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{k^2}{2a}} dk.$$

Fazendo-se a mudança de variável $k = 2as$ na segunda integral, ficamos com

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-2ax^2} dx = 2aC^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2as^2} ds,$$

onde temos $C = \frac{1}{\sqrt{2a}}$, sem precisar calcular as integrais. Comparando-se nossa $f(x) = e^{-ax^2}$ com sua TF $F(k) = \frac{e^{-\frac{k^2}{4a}}}{\sqrt{2a}}$, vemos que ela será invariante (autofunção com autovalor 1) se e somente se $a = \frac{1}{2}$.

Talvez alguém já tenha notado, mas essa construção nos permite calcular a integral gauziana. Como? Só lembrar que

$$F(0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx,$$

e usar as nossas funções. Esta é a n -ésima maneira de se calcular essa integral fundamental. Guarde-a em seu arsenal....

3. (2 Pontos) Mostre que $\psi_n(x) = H_n(x)e^{-\frac{x^2}{2}}$ é autofunção da TF com autovalor i^n , ou seja, $\mathcal{F}[\psi_n(x)] = i^n \psi_n(k)$.

Solução. As funções $\psi_n(x)$ são também chamadas de funções de Hermite e são as autofunções da Equação de Schroedinger para o (onipresente!) oscilador harmônico. Da definição dos polinômios de Hermite, temos que $\psi_n(x) = \mathcal{D}_x^n \left(e^{-\frac{x^2}{2}} \right)$. Usando os resultados dos itens 1 e 2

$$\mathcal{F}[\psi_n(x)] = \mathcal{F} \left[\mathcal{D}_x^n \left(e^{-\frac{x^2}{2}} \right) \right] = i^n \mathcal{D}_k^n \mathcal{F} \left[e^{-\frac{x^2}{2}} \right] = i^n \mathcal{D}_k^n \left(e^{-\frac{k^2}{2}} \right) = i^n \psi_n(k).$$

Vejam o item seguinte para mais comentários.

4. (2 Pontos) Dois colegas discutem veementemente o resultado desse exercício. P afirma, corretamente, que as autofunções ψ_n são um conjunto completo para $L^2(\mathbb{R})$, de fato, são uma base para esse espaço. Por outro lado, M, exímio usuário do Wolfram Alpha, diz que encontrou uma outra autofunção diferente, especificamente esta



Input interpretation	Result
$\mathcal{F}_x \left[\operatorname{sech} \left(x \sqrt{\frac{\pi}{2}} \right) \right] (\omega)$	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sech} \left(x \sqrt{\frac{\pi}{2}} \right) e^{i\omega x} dx = \operatorname{sech} \left(\sqrt{\frac{\pi}{2}} \omega \right)$

que não está no conjunto completo dos ψ_n do item anterior. Os dois não conseguem resolver este impasse: como é possível ter uma outra autofunção diferente, que não está no conjunto dos ψ_n ? Ajude a resolver o impasse e restabelecer a paz na turma, explique o que está acontecendo.

Solução. As autofunções $\psi_n(x)$ da TF efetivamente são uma base para $L^2(\mathbb{R})$, a base na qual a TF comporta-se como uma transformação “diagonal”, quer dizer a TF de cada elemento ψ_n da base é sempre proporcional a ψ_n . A analogia com autovetores de matrizes é perfeita aqui.

Como é possível então que exista uma “outra” autofunção diferente? Notem os autovalores da TF. São apenas quatro: $1, i, -1, -i$. Ao mesmo tempo, são infinitas autofunções. É claro que as autofunções são degeneradas, com multiplicidade geométrica “infinita”, os autovalores estão associados a subespaços ortogonais de dimensão infinita de $L^2(\mathbb{R})$. A função $\operatorname{sech} \sqrt{\frac{\pi}{2}}x = \frac{1}{\cosh \sqrt{\frac{\pi}{2}}x}$ tem autovalor 1^1 e, portanto, pertence ao subespaço gerado pelas autofunções ψ_{4k} , com $k = 0, 1, 2, \dots$. Não há nenhum impasse, pois poderemos sempre expandir

$$\frac{1}{\cosh \sqrt{\frac{\pi}{2}}x} = \sum_{k=0}^{\infty} a_k \psi_{4k}(x).$$

A autofunção do Mr. M, na prática, é uma combinação linear dos ψ_{4k} . Para acertar este item, basta identificar que há quatro subespaços (os quatro de dimensão infinita) e que por “pura sorte”, Mr. M encontrou uma função que “mora” num desses subespaços, no caso o de autovalor 1.

Mas é claro que podemos ir além nessa resposta. É fácil ver que a autofunção do Mr. M é ortogonal aos subespaços associados aos autovalores i e $-i$, respectivamente, $n = 4k + 1$ e $n = 4k + 3$, isso é facilmente verificável da paridade dos polinômios de Hermite. Mas a ortogonalidade ao subespaço com autovalor -1 é muito mais difícil de se mostrar! Na prática, deve-se mostrar que

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{H_{4n+2}(x)e^{-\frac{x^2}{2}}}{\cosh \sqrt{\frac{\pi}{2}}x} dx = 0, \quad \text{para todo } n,$$

e essa integral parece **extremamente** difícil. Qualquer mínimo progresso nela valerá um $\epsilon > 1$ na nota. Sim, não erre, é maior que 1 mesmo, não que zero. Se alguém conhecer a misteriosa Cleo, pode pedir sua ajuda!

¹Clique aqui para verificar isso no Wolfram Alpha. A integral dessa TF pode ser calculada em termos da função Beta, veja por exemplo aqui. Outro exemplo de autofunção do tipo Mr. M é esta.

No nosso caso, isso é só um detalhe, a autofunção do Mr. M nos garante que essa integral é zero! Notem que não é **uma integral**, são infinitas! Uma para cada n . Este tipo de resultado, obtido de forma meio inesperada a partir de um problema “ortogonal” é comum (Serendipity!). Estou convencido que quanto maior for seu “arsenal” de resultados desse tipo, (muito) melhor para você. Um exemplo curioso relacionado a este tipo de conhecimento está aqui, com um personagem famoso.

Neste caso presente, nós temos a autofunção que Mr. M descobriu e perguntamos como é sua expansão em termos das funções de Hermite $\psi_n(x)$. Poderíamos ter feito ao contrário, começarmos de um certo subespaço e “construir” uma nova autofunção. Vamos, por exemplo, construir uma com autovalor i . Ela deve ser uma combinação das autofunções $\psi_{4n+1}(x)$. Quer dizer, deve ser alguma função do tipo

$$f(x) = \left(\sum_k a_k H_{4k+1}(x) \right) e^{-\frac{x^2}{2}},$$

para certos coeficientes a_k . **Qualquer** $f(x)$ desse tipo será autofunção da TF com autovalor i . Vamos construir uma com expressão fechada. A função geratriz dos polinômios de Hermite é

$$e^{2xt-t^2} = \sum_{n=0}^{\infty} H_n(x) \frac{t^n}{n!}$$

Fazendo-se $t \rightarrow -t$ temos

$$e^{-2xt-t^2} = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n H_n(x) \frac{t^n}{n!}$$

Subtraindo-se as duas expressões, ficamos com

$$e^{-t^2} \sinh 2xt = \sum_{n=0}^{\infty} H_{2n+1}(x) \frac{t^{2n+1}}{(2n+1)!}$$

Agora, fazendo-se $t \rightarrow it$ essa expressão, ficamos com

$$e^{t^2} \sin 2xt = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n H_{2n+1}(x) \frac{t^{2n+1}}{(2n+1)!}.$$

Somando-se as duas últimas expressões temos

$$e^{-t^2} \sinh 2xt + e^{t^2} \sin 2xt = \sum_{n=0}^{\infty} H_{4n+1}(x) \frac{t^{4n+1}}{(4n+1)!}.$$

Bem, já temos nossa função! No caso, funções! Para qualquer valor de t , a função

$$f(x) = \left(\sinh 2xt + e^{t^2} \sin 2xt \right) e^{-\frac{x^2}{2}}$$

é autofunção da TF com autovalor i . De certa forma, a TF é uma transformação muito simples. Qualquer função pode ser decomposta nesses quatro subespaços ortogonais e sua TF será a combinação linear de 4 autofunções.

Quero finalizar falando da “raiz quadrada” da TF, $\mathcal{F}^{\frac{1}{2}}$, como discutimos em aula. Trata-se da transformação linear tal que

$$\mathcal{F}^{\frac{1}{2}} \left[\mathcal{F}^{\frac{1}{2}} [f(x)] \right] = \mathcal{F}[f(x)].$$

Como temos uma base diagonal para $\mathcal{F}[f(x)]$, temos que para toda função $f(x)$

$$\mathcal{F}[f(x)] = \sum_{n=0}^{\infty} i^n \langle f, \psi_n \rangle \psi_n(x),$$

supondo as ψ_n normalizadas (o que não é o caso acima). Podemos explorar essa expansão para definir a ação da “raiz quadrada” da TF. É natural escrevermos

$$\mathcal{F}^{\frac{1}{2}} [f(x)] = \sum_{n=0}^{\infty} i^{\frac{n}{2}} \langle f, \psi_n \rangle \psi_n(x),$$

Essa definição é perfeita e suficiente para explorar diversas propriedades da transformada $\mathcal{F}^{\frac{1}{2}}$. É possível também expressá-la numa forma fechada, com uma integral como a TF. Isso se faz com o chamado núcleo de Mehler, veja mais sobre isto aqui.

Para os que fizeram (e gostaram!) de *Álgebra Linear Avançada*, eu proponho um problema. Vamos considerar matrizes, mas a ideia pode ser aplicada também à TF. Seja M uma matriz quadrada tal que $M^4 = 1$. É possível definir a matriz $P = \sqrt{M}$, quer dizer a matriz P tal que $P^2 = M$, a partir de um polinômio de grau 3 em M . Como? Assim. Seja o polinômio

$$P = a + bM + cM^2 + dM^3,$$

sendo $a, b, c, d \in \mathbb{C}$ constantes. Calculemos agora P^2 , lembrando que $M^4 = 1$ e que, portanto, $M^5 = M$ e $M^6 = M^2$. Teremos

$$P^2 = 2(ad + bc)M^3 + (2ac + b^2 + d^2)M^2 + 2(ab + cd)M + a^2 + 2bd + c^2.$$

Ocorre que é sempre possível determinar as constantes de tal forma que tenhamos $P^2 = M$.(!) Mais que isso, as constantes não dependem de M .(!) Mostrem! Como esses coeficientes não dependem de M , eles são os mesmos para a TF.