# Universidade de São Paulo

Instituto de Física de São Carlos

Lista 5

Pedro Calligaris Delbem 5255417

Professor: Attilio Cucchieri

## Sumário

1	Mat	trix Approach	2
	1.1	Exercício 1	2
	1.2	Demonstração Analítica	4
	1.3	Demonstração da Relação entre $\phi(x)$ e $v_i$	5

## 1 Matrix Approach

#### 1.1 Exercício 1

Tarefa: Usando o power method, calcule o maior e o menor autovalor (e os correspondentes autovetores) da matriz simétrica e tridiagonal A com:

$$A_{ii} = -2, A_{i,i-1} = A_{i-1,i} = 1$$

Considere os três casos descritos na aula:  $A^k, A^{-k}$  e  $(\Lambda^2 I - A^2)^k$ . Compare os resultados com a solução exata.

O código foi compilado com o comando:

gfortran L5-5255417-ex-1.f90 -Wall -Wextra -pedantic -ffree-form -<br/>o L5-5255417-ex-1.exe

#### Resultados:

Figura 1: N=20

Figura 2: N=100

Nota-se que o método funcionou, para todos os casos, de acordo com esperado. Em particular, para o caso  $\Lambda^2I-A^2$  vê que ao escolher  $\Lambda$  adequadamente, recuperase o melhor e o maior autovalores absolutos.

## Exercício 2

Considere o poço de potencial infinito para uma partícula de massa m, i.e. a equação

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2\psi_j(x) = E_j\psi_j(x)$$

Sabemos que no caso de um poço no intervalo [0, L] as autofunções são

$$\psi_j(x) \propto \sin\left(\frac{j\pi x}{L}\right)$$

com autovalores para a energia

$$E_j = \frac{\hbar^2 j^2 \pi^2}{2mL^2}$$

Podemos discretizar a Eq. (1) usando

$$-2\psi_m + \psi_{m+1} + \psi_{m-1} = -\frac{2mE}{\hbar^2} \delta x^2 \psi_m$$

onde  $\delta x = L/(n+1)$  e devemos fixar  $\phi_0 = \phi(0) = 0$  e  $\phi_{n+1} = \phi(L) = 0$ . A matriz no lado esquerdo é a matriz  $n \times n$ 

$$\begin{pmatrix}
-2 & 1 & 0 & \cdots & 0 & 0 \\
1 & -2 & 1 & \cdots & 0 & 0 \\
0 & 1 & -2 & \cdots & 0 & 0 \\
\vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\
0 & 0 & 0 & \cdots & -2 & 1 \\
0 & 0 & 0 & \cdots & 1 & -2
\end{pmatrix}$$

aplicada ao vetor  $(\psi_1, \psi_2, ..., \psi_{n-1}, \psi_n)$ . De fato, após a multiplicação, a primeira linha é  $-2\psi_1 + \psi_2$ , que corresponde à expressão  $\psi_0 - 2\psi_1 + \psi_2$  com  $\psi_0 = 0$ . Também, a última linha é  $\psi_{n-1} - 2\psi_n$ , que corresponde à expressão  $\psi_{n-1} - 2\psi_n + \psi_{n+1}$  com  $\psi_{n+1} = 0$ .

Sabemos que para esta matriz os autovalores são  $\lambda_j = -4\sin^2\left[\frac{j\pi}{2(n+2)}\right]$ .

- Verifique analiticamente que, no limite de  $n \to +\infty$ , os autovalores  $\lambda_j$  fornecem os autoestados de energia  $E_j$ .
- Usando o power method calcule a energia do estado fundamental  $E_0$  comprecisão de  $10^{-4}$  (compare o resultado com o valor exato).
- Faça um gráfico da autofunção normalizada e compare com a solução exata.

O código foi compilado com o comando:

gfortran L5-5255417-ex-2.f90 -Wall -Wextra -pedantic -ffree-form -<br/>o L5-5255417-ex-2.exe

### 1.2 Demonstração Analítica

Verificar que:

$$-\frac{2mE_j}{\hbar^2}\delta x^2 = -4\sin^2\left[\frac{j\pi}{2(n+1)}\right]$$

Quando  $n \to \infty$ , sabemos que  $\delta x = \frac{L}{n+1}$  e a energia converge para  $E_j = \frac{\hbar^2 j^2 \pi^2}{2mL^2}$ .

### Expandindo $\sin^2(x)$ em torno de 0:

A aproximação de Taylor para pequenos ângulos é:

$$\sin^2(x) \approx x^2$$

#### Verificação no limite:

Substituindo  $E_j$ ,  $\delta x$  e a aproximação do seno na equação inicial:

$$-\frac{2m}{\hbar^2} \left(\frac{\hbar^2 j^2 \pi^2}{2mL^2}\right) \left(\frac{L}{n+1}\right)^2 \approx -4 \left(\frac{j\pi}{2(n+1)}\right)^2$$

Simplificando ambos os lados:

$$-\frac{2m}{\hbar^2} \frac{\hbar^2 j^2 \pi^2}{2mL^2} \frac{L^2}{(n+1)^2} \approx -4 \frac{j^2 \pi^2}{4(n+1)^2}$$
$$-\frac{j^2 \pi^2}{(n+1)^2} = -\frac{j^2 \pi^2}{(n+1)^2}$$

**Logo**, a relação é válida no limite  $n \to \infty$ .

## 1.3 Demonstração da Relação entre $\phi(x)$ e $v_i$

O objetivo é encontrar a constante de proporcionalidade que relaciona o autovetor discreto  $v_i$ , obtido numericamente, com a autofunção contínua  $\phi(x)$ .

A condição de normalização para a autofunção contínua  $\phi(x)$  em um poço de potencial de tamanho L é:

$$\int_{0}^{L} |\phi(x)|^{2} dx = 1 \tag{1}$$

Podemos aproximar esta integral por uma soma de Riemann sobre n pontos discretos, onde  $x_i = i \cdot \delta x$  e  $\delta x$  é o passo da discretização:

$$\sum_{i=1}^{n} |\phi(x_i)|^2 \delta x \approx 1 \tag{2}$$

Por outro lado, o autovetor v calculado pelo método numérico é tipicamente normalizado para que a soma de seus componentes ao quadrado seja 1 (norma Euclidiana):

$$\sum_{i=1}^{n} |v_i|^2 = 1 \tag{3}$$

Assumimos que a autofunção nos pontos discretos é proporcional ao autovetor, com uma constante de normalização C:

$$\phi(x_i) = C \cdot v_i \tag{4}$$

Substituindo a equação (4) na equação (2):

$$\sum_{i=1}^{n} |C \cdot v_i|^2 \delta x = 1 \tag{5}$$

Fatorando a constante C e  $\delta x$  para fora da soma:

$$C^2 \delta x \sum_{i=1}^n |v_i|^2 = 1 \tag{6}$$

Usando a condição de normalização do vetor v da equação (3), a soma se torna 1:

$$C^{2}\delta x \cdot (1) = 1$$

$$C^{2} = \frac{1}{\delta x}$$

$$C = \frac{1}{\sqrt{\delta x}}$$

Portanto, a relação entre a autofunção  $\phi$  nos pontos  $x_i$  e os componentes do autovetor  $v_i$  é:

$$\phi(x_i) = \frac{v_i}{\sqrt{\delta x}} \tag{7}$$

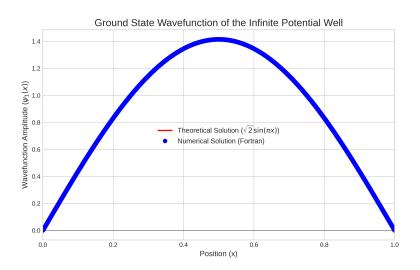
Esta é a relação utilizada no código para gerar o arquivo de resultados.

Resultados:

Utilizou-se N=100000 como se fosse N=infinito, obtendo a energia:

```
> $ ./L5-5255417-ex-2.exe
Insert matrix dimension:
100000
Insert tolerance
1.0e-4
computed E1: 9.8696 real E1: 9.8696
```

E obteve-se a seguinte autofunção:



De modo que corresponde perfeitamente à função conhecida