## Universidade Federal do Rio Grande do Sul Escola de Engenharia





### ENG04010 Teoria Eletromagnética e Ondas

## Trabalho Complementar Resolução de Problemas de Valor de Contorno

Pedro Lubaszewski Lima (00341810)

Turma U

# Sumário

1.1	Enunc	iado do Problema	
2.1	Resolu	Resolução Analítica do Problema	
		Determinando o Comportamento das Soluções	
	2.1.2	Cálculo dos Coeficientes das Soluções	
		Forma Análitica Final	
3.1	Resolu	ıção Numérica do Problema	
	3.1.1	Comportamento Numérico da Solução	
	3.1.2	Simulação em Software	

#### 1.1 Enunciado do Problema

Com o intuito de exercitar os conhecimentos ensinados sobre Problemas de Valores de Contorno (PVC) em Eletrostática, foi proposto o seguinte exercício a ser resolvido:

Considere um cubo oco de dimensões laterais a, composto de faces condutoras ideais, conforme a figura abaixo. Suponha que exista uma pequena separação entre cada face. As faces laterais, em tom mais claro, são mantidas em um potêncial nulo. A face superior (0 < x < a, 0 < y < a, z = a) é mantida em potencial contante e uniforme  $V_0$ .

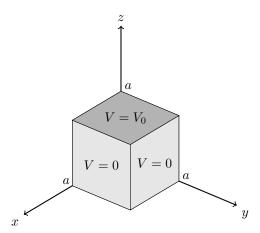


Figura 1: Cubo Condutor de Dimensões Laterais a

Com isso em mente, faça o que se pede:

- 1. Determine uma equação para o potencial no interior do cubo de forma analítica, utilizando o Método da Separação de Variáveis (discutido na Seção 2.1).
- 2. Esboce o potencial, na forma de um "mapa de calor", para a região central do cubo (fixando  $x=\frac{a}{2}$  ou  $y=\frac{a}{2}$  e variando as outras duas variáveis), utilizando resultados obtidos numericamente (discutido na Seção 3.1).

#### 2.1 Resolução Analítica do Problema

Partindo de primeiros princípios, utilizando os postulados da Eletrostática:

$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{E} = \frac{\rho_V}{\varepsilon_0}$$

$$\overrightarrow{\nabla} \times \overrightarrow{E} = \overrightarrow{0}$$

Com a segunda expressão, deduz-se que o campo elétrico é conservativo, ou seja,

$$\Rightarrow \exists V \mid \overrightarrow{E} = -\overrightarrow{\nabla}V$$

Logo, unindo essa equação e a primeira equação dessa seção:

$$\Rightarrow \overrightarrow{\nabla} \cdot (-\overrightarrow{\nabla} V) = \frac{\rho_V}{\varepsilon_0}$$

$$\Rightarrow \nabla^2 V = -\frac{\rho_V}{\varepsilon_0}$$
 (Equação de Poisson)

Para o caso do problema, onde não há cargas no local que procura-se determinar o potencial elétrico:

$$\Rightarrow \nabla^2 V = 0$$
 (Equação de Laplace)

Com isso, para modelar o comportamento de V(x,y,z) analiticamente, partir-se-á da Equação de Laplace com as Condições de Contorno fornecidas no problema:

$$\begin{cases} \nabla^2 V = 0 \\ x : V(0, y, z) = 0, \ V(a, y, z) = 0 \\ y : V(x, 0, z) = 0, \ V(x, a, z) = 0 \\ z : V(x, y, 0) = 0, \ V(x, y, a) = V_0 \end{cases}$$

$$(1)$$

A partir dela, tem-se, em coordenadas cartesianas, que:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

E, pelo Método da Separação de Variáveis, assume-se que, para coordenadas cartesianas:

$$V(x, y, z) = X(x)Y(y)Z(z)$$

Portanto, a partir daí, tem-se que:

$$\begin{split} \Rightarrow \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} &= Y(y)Z(z)\frac{\partial^2}{\partial x^2}X(x) \\ \Rightarrow \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} &= X(x)Z(z)\frac{\partial^2}{\partial y^2}Y(y) \\ \Rightarrow \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} &= X(x)Y(y)\frac{\partial^2}{\partial z^2}Z(z) \\ \Rightarrow \nabla^2 V &= Y(y)Z(z)\frac{\partial^2}{\partial x^2}X(x) + X(x)Z(z)\frac{\partial^2}{\partial y^2}Y(y) + X(x)Y(y)\frac{\partial^2}{\partial z^2}Z(z) = 0 \end{split}$$

Agora, assumindo que  $X(x) \neq 0$ ,  $Y(y) \neq 0$  e  $Z(z) \neq 0$ , na região de interesse, pode-se dividir a equação acima por X(x)Y(y)Z(z):

$$\Rightarrow \frac{1}{X(x)}\frac{\partial^2 X(x)}{\partial x^2} + \frac{1}{Y(y)}\frac{\partial^2 Y(y)}{\partial y^2} + \frac{1}{Z(z)}\frac{\partial^2 Z(z)}{\partial z^2} = 0$$

Porém, a única forma dessa equação resultar em zero para todos os valores de X(x), Y(y) e Z(z) se dá quando cada uma das parcelas somadas na equação é uma constante. Em outras palavras:

$$\begin{cases} \frac{1}{X(x)} \frac{\partial^2 X(x)}{\partial x^2} = -K_x^2 \\ \frac{1}{Y(y)} \frac{\partial^2 Y(y)}{\partial y^2} = -K_y^2 & \Rightarrow K_x^2 + K_y^2 + K_z^2 = 0 \\ \frac{1}{Z(z)} \frac{\partial^2 Z(z)}{\partial z^2} = -K_z^2 \end{cases}$$
 (2)

Essa escolha de constantes foi feita para facilitar a dedução do resto do problema, visto que as constantes podem ser complexas.

Multiplicando cada uma das equações de 2 pelas suas respectivas funções dependentes apenas de uma coordenada e somando a constante dos dois lados das equações obtém-se o seguinte sistema de Equações Diferenciais Ordinárias (EDOs):

$$\begin{cases} \frac{d^2 X(x)}{dx^2} + X(x) K_x^2 = 0\\ \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} + Y(y) K_y^2 = 0\\ \frac{d^2 Z(z)}{dz^2} + Z(z) K_z^2 = 0\\ K_x^2 + K_y^2 + K_z^2 = 0 \end{cases}$$
(3)

Dadas essas EDOs, para alguma das variáveis, pode-se obter as seguintes soluções gerais:

$$S(s) = A_0 s + B_0, K_s^2 = 0 (4)$$

$$S(s) = A_1 \sin(K_s s) + B_1 \cos(K_s s), K_s^2 > 0, K_s \in \mathbb{R}$$
(5)

$$S(s) = A_2 \sinh(K_s s) + B_2 \cosh(K_s s), K_s^2 < 0, K_s \in \mathbb{I}$$
(6)

Todas essas para S(s)=X(x),Y(y),Z(z). Para cada variável  $x,\ y$  e z, a forma da solução geral depende das Condições de Fronteira.

Alguns PVCs em Eletrostática apresentam dependência em apenas algumas variáveis. No entanto, mesmo que este tenha alguma simetria em relação à x e y (fixando um certo x ou y, e fazendo z variar em função da variável restante deve resultar no mesmo comportamento de V(y,z) ou V(x,z)), de forma geral, precisar-se-á resolver o problema para todas as variáveis separadamente.

#### 2.1.1 Determinando o Comportamento das Soluções

Para descobrir qual é o comportamento de cada variável desse problema, basta analisar as Condições de Fronteira para duas das variáveis dadas em 1 e, pela equação 3, obter e confirmar o comportamento da variável restante. Para a variável z:

$$z: V(x, y, 0) = 0, V(x, y, a) = V_0$$

Ou seja, observa-se um comportamento de decaímento. Quanto mais afasta-se verticalmente da placa com potencial  $V_0$ , menor será o potencial. No entanto, esse comportamento não pode ser linear, pois esse é o caso quando há apenas duas placas paralelas, uma com potencial não nulo e a outra com potencial nulo. Esse não é o caso para este problema porque, ao decrementar a variável z, ocorre um certo amortercimento devido ao potencial nulo das placas laterais, gerando comportamento não linear em z. Isso indica, dentre as soluções gerais para as equações, que a solução nessa variável corresponde a um decaímento exponencial descrito pela equação 6. Ou seja,  $K_z^2 < 0$ . Por conta disso, sabe-se que precisa haver  $K_x^2 > 0$  ou (inclusivo)  $K_y^2 > 0$  para que o resto da equação 3 seja satisfeito. Nesse caso, como é um cubo com todas as distâncias iguais e com todos os potenciais iguais, exceto na tampa, percebe-se que tanto a variável x, quanto a variável y devem apresentar o mesmo comportamento. Isso também pode ser observado diretamente nas Condições de Fronteira dessas variáveis:

$$x: V(0, y, z) = 0, V(a, y, z) = 0$$

$$y: V(x, 0, z) = 0, V(x, a, z) = 0$$

Logo, pelas constatações acima, sabe-se que  $K_x^2 > 0$  e que  $K_y^2 > 0$ . Portanto, obtém-se as seguintes equações gerais para as variáveis do problema:

$$X(x) = A\sin(|K_x|x) + B\cos(|K_x|x), \ K_x^2 > 0, \ K_x \in \mathbb{R}$$
(7)

$$Y(y) = C\sin(|K_y|y) + D\cos(|K_y|y), K_y^2 > 0, K_y \in \mathbb{R}$$
(8)

$$Z(z) = E \sinh(|K_z|z) + F \cosh(|K_z|z), K_z^2 < 0, K_z \in \mathbb{I}$$
(9)

Será confirmado se essas constatações estão efetivamente corretas através da análise numérica na seção 3.1.

Portanto, agrupando 7, 8 e 9, obtém-se a seguinte solução geral para o problema original:

$$V(x,y,z) = [A\sin(|K_x|x) + B\cos(|K_x|x)][C\sin(|K_y|y) + D\cos(|K_y|y)][E\sinh(|K_z|z) + F\cosh(|K_z|z)]$$
(10)

#### 2.1.2 Cálculo dos Coeficientes das Soluções

Com as Condições de Fronteira, serão primeiramente calculados os coeficientes mais diretos. Ou seja, com as condições que envolvem zerar as soluções gerais:

• Usando V(0, y, z) = 0 na equação 10:

$$\Rightarrow V(0, y, z) = [A \cdot 0 + B \cdot 1][C \sin(|K_y|y) + D \cos(|K_y|y)][E \sinh(|K_z|z) + F \cosh(|K_z|z)] = 0$$

$$\Rightarrow B[C \sin(|K_y|y) + D \cos(|K_y|y)][E \sinh(|K_z|z) + F \cosh(|K_z|z)] = 0$$

Para uma multiplicação ser nula, precisa-se algum dos termos multiplicados seja nulo. Como sabe-se que exponenciais nunca são nulas, para essa parcela ser nula, precisar-se-ia que tanto E=0, quanto F=0. No entanto, isso resulta na solução trivial para a variável z, algo já constatado como falso. Logo, alguma das outras parcelas ou ambas deve ser nula:

$$\Rightarrow B[C\sin(|K_y|y) + D\cos(|K_y|y)] = 0$$

O mesmo raciocínio se aplica para as constantes C e D, visto que as funções seno e cosseno nunca são zero ao mesmo tempo, exigindo que, para essa parcela ser nula, precisa-se da solução trivial para y, algo analisado anteriormente como não verdadeiro. Portanto, só resta a conclusão que:

$$\Rightarrow B = 0$$

• Usando V(x,0,z)=0 na equação 10 sabendo que B=0:

$$\Rightarrow V(x,0,z) = A\sin(|K_x|x)[C \cdot 0 + D \cdot 1][E\sinh(|K_z|z) + F\cosh(|K_z|z)] = 0$$
$$\Rightarrow D \cdot A\sin(|K_x|x)[E\sinh(|K_z|z) + F\cosh(|K_z|z)] = 0$$

Como já argumentado acima,  $E \neq 0$  e  $F \neq 0$ :

$$\Rightarrow D \cdot A \sin(|K_x|x) = 0$$

Pela mesma lógica da condição anterior, para não haver solução trivial na variável x, precisa-se que  $A \neq 0$ :

$$\Rightarrow D = 0$$

• Usando V(x, y, 0) = 0 na equação 10 sabendo que B = 0 e D = 0:

$$\Rightarrow V(x, y, 0) = A \sin(|K_x|x)C \sin(|K_y|y)[E \cdot 0 + F \cdot 1] = 0$$
$$\Rightarrow F \cdot A \sin(|K_x|x)C \sin(|K_y|y) = 0$$

Como já discutido anteriormente, para não haver solução trivial nas variáveis x e y, precisa-se que  $A \neq 0$  e  $C \neq 0$ :

$$\Rightarrow F = 0$$

Assim, para facilitar, chamar-se-á  $A' := A \cdot C \cdot E$ , ou seja:

$$V(x,y,z) = A'\sinh(|K_z|z)\sin(|K_x|x)\sin(|K_y|y)$$
(11)

• Usando V(a, y, z) = 0 na equação 11:

$$\Rightarrow V(a, y, z) = A' \sinh(|K_z|z) \sin(|K_x|a) \sin(|K_y|y) = 0$$

Como a contante A' não pode ser nula e as funções seno e seno hiperbólico são não nulas para diversos valores de y e z, resta que:

$$\Rightarrow \sin(|K_x|a) = 0$$

A função seno é periódica e apresenta valor zero quando o seu argumento vale  $i\pi$ , onde  $i\in\mathbb{Z}$ :

$$\Rightarrow |K_x|a = i\pi$$

$$|K_x| = \frac{i\pi}{a}, i \in \mathbb{Z}$$

• Usando V(x, a, z) = 0 na equação 11:

$$\Rightarrow V(x, a, z) = A' \sinh(|K_z|z) \sin(|K_x|x) \sin(|K_y|a) = 0$$

Pelo mesmo raciocínio anterior, tem-se que:

$$\Rightarrow \sin(|K_y|a) = 0$$

$$\Rightarrow |K_y|a = j\pi$$

$$|K_y| = \frac{j\pi}{a}, j \in \mathbb{Z}$$

Agora, tomando a última equação de 3:

$$K_x^2 + K_y^2 + K_z^2 = 0$$

$$\Rightarrow -K_z^2 = K_x^2 + K_y^2$$

Como  $K_z^2 < 0, \, K_y^2 > 0$  e  $K_x^2 > 0$  e não há superposição entre essas variáveis (são vetores normais),

$$\Rightarrow |K_z|^2 = |K_x|^2 + |K_y|^2$$
$$\Rightarrow |K_z| = \sqrt{|K_x|^2 + |K_y|^2}$$

Substituindo os valores de  $|K_x|$  e  $|K_y|$  na equação anterior, tem-se que:

$$\Rightarrow |K_z| = \sqrt{\left(\frac{i\pi}{a}\right)^2 + \left(\frac{j\pi}{a}\right)^2}$$
$$\Rightarrow |K_z| = \frac{\pi}{a}\sqrt{i^2 + j^2}$$

Portanto, em resumo:

$$|K_x| = \frac{i\pi}{a}, i \in \mathbb{Z} \tag{12}$$

$$|K_y| = \frac{j\pi}{a}, j \in \mathbb{Z} \tag{13}$$

$$|K_z| = \frac{\pi}{a} \sqrt{i^2 + j^2}, i, j \in \mathbb{Z}$$

$$\tag{14}$$

Por fim, será utilizada a condição de fronteira  $V(x, y, a) = V_0$  em 11. No entanto, essa condição não é trivial de ser aplicada, visto que gera-se a seguinte sequência de afirmações:

$$\Rightarrow V(x, y, a) = A' \sinh(|K_z|a) \sin(|K_x|x) \sin(|K_y|y) = V_0$$

Coletando as constantes e definindo  $C_{ij} := A' \sinh(|K_z|a)$ , obtém-se que

$$\Rightarrow C_{ij}\sin(|K_x|x)\sin(|K_y|y) = V_0$$
$$\Rightarrow C_{ij}\sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right)\sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right) = V_0$$

A multiplicação de duas funções periódicas dessa forma nunca será constante. Portanto, será preciso extrapolar o problema e considerar que a função potencial é uma função períodica ímpar tanto em x, quanto em y, formando uma espécie tabuleiro de xadrez com largura de posição a no espaço:

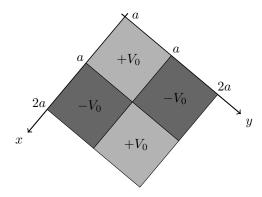


Figura 2: Extrapolação do Potencial além de x=y=z=a

Com essa suposição, já que o potencial fora do cubo não é importante para o problema, pode-se aplicar a teoria das Séries de Fourrier para achar uma solução que satisfaça às condições acima.

Como há uma infinidade de múltiplos de i e j que fazem as contantes  $C_{ij}$ ,  $|K_x|$  e  $|K_y|$  satisfazerem as Condições de Contorno, sabe-se que, nessa última Condições de Contorno, precisa-se de uma resposta da forma:

$$\sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right) = V_0$$
 (15)

Como sabe-se, manipulando a sua definição, que  $A' = \frac{C_{ij}}{\sinh(|K_z|a)} = \frac{C_{ij}}{\sinh(\pi\sqrt{i^2+j^2})}$ , a resposta final é da forma:

$$V(x,y,z) = \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{C_{ij}}{\sinh(\pi\sqrt{i^2 + j^2})} \sinh\left(\frac{\pi z}{a}\sqrt{i^2 + j^2}\right) \sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right)$$
(16)

Agora, resta determinar a última constante que é  $C_{ij}$  a partir da equação 15.

Para fazer isso, será utilizado o "Truque de Fourrier"<br/>tanto na variável x, quanto na variável y. Ou seja, multiplicar-se-á a equação 15 por  $\sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right)\sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right)$ , com  $n,m\in\mathbb{Z}$ :

$$\sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right) \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right) = V_0 \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right)$$

$$\Rightarrow \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right) = V_0 \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right)$$

Agora, utilizando a identidade trigonométrica  $\sin(a)\sin(b)=\frac{\cos(a-b)-\cos(a+b)}{2}$  no lado esquerdo, obtém-se desse lado:

$$\Rightarrow \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \left[ \frac{\cos\left(\frac{i\pi x}{a} - \frac{n\pi x}{a}\right) - \cos\left(\frac{i\pi x}{a} + \frac{n\pi x}{a}\right)}{2} \right] \left[ \frac{\cos\left(\frac{j\pi y}{a} - \frac{m\pi y}{a}\right) - \cos\left(\frac{j\pi y}{a} + \frac{m\pi y}{a}\right)}{2} \right]$$

$$\Rightarrow \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \left[ \cos \left( \frac{\pi x(i-n)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi x(i+n)}{a} \right) \right] \left[ \cos \left( \frac{\pi y(j-m)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi y(j+m)}{a} \right) \right]$$

Aplicando a integral dupla  $\int_0^a dy \int_0^a dx$  no lado esquerdo:

$$\Rightarrow \frac{1}{4} \int_0^a \int_0^a \sum_{i=1}^\infty \sum_{j=1}^\infty C_{ij} \left[ \cos \left( \frac{\pi x (i-n)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi x (i+n)}{a} \right) \right] \left[ \cos \left( \frac{\pi y (j-m)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi y (j+m)}{a} \right) \right] dx dy$$

$$\Rightarrow \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \int_{0}^{a} \left[ \cos \left( \frac{\pi x(i-n)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi x(i+n)}{a} \right) \right] dx \int_{0}^{a} \left[ \cos \left( \frac{\pi y(j-m)}{a} \right) - \cos \left( \frac{\pi y(j+m)}{a} \right) \right] dy$$

Neste ponto, caso  $n \neq i$  ou (inclusivo)  $m \neq j$ :

$$\Rightarrow \frac{a^2}{4\pi^2} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \Big[ \frac{1}{i-n} \sin \Big( \frac{\pi x(i-n)}{a} \Big) - \frac{1}{i+n} \sin \Big( \frac{\pi x(i+n)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j+m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j+m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) - \frac{1}{j+m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{1}{j-m} \sin \Big( \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big) \Big]_0^a \Big[ \frac{\pi y(j-m)}{a} \Big$$

Avaliando a integral acima, quando x=0 e y=0, observa-se que a afirmação acima é nula. Caso x=a e y=a, o argumento dos senos será um múltiplo inteiro qualquer de  $\pi$ , zerando novamente toda a afirmação. Com isso, concluí-se que:

 $n \neq i \lor m \neq j \rightarrow \text{ a afirmação esquerda é nula.}$ 

Agora, caso n = i e m = j:

$$\Rightarrow \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \left[ \int_{0}^{a} dx - \int_{0}^{a} \cos\left(\frac{2i\pi x}{a}\right) dx \right] \left[ \int_{0}^{a} dy - \int_{0}^{a} \cos\left(\frac{2j\pi y}{a}\right) dy \right]$$
$$\Rightarrow \frac{1}{4} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \left[ x - \frac{a}{2i\pi} \sin\left(\frac{2i\pi x}{a}\right) \right]_{0}^{a} \left[ y - \frac{a}{2j\pi} \sin\left(\frac{2j\pi y}{a}\right) \right]_{0}^{a}$$

Ou seja, como qualquer múltiplo inteiro de  $\pi$ torna a função seno nula, tem-se, no lado esquerdo:

$$\frac{a^2}{4} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} C_{ij} \tag{17}$$

Agora, voltando para o lado direito da equação e aplicando a mesma integral dupla para manter a igualdade válida:

$$\Rightarrow \int_0^a \int_0^a V_0 \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right) dx dy$$

$$\Rightarrow V_0 \int_0^a \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx \int_0^a \sin\left(\frac{m\pi y}{a}\right) dy$$

$$\Rightarrow \frac{a^2 V_0}{\pi^2} \left[ -\frac{1}{n} \cos\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \right]_0^a \left[ -\frac{1}{m} \cos\left(\frac{m\pi y}{a}\right) \right]_0^a$$

$$\Rightarrow \frac{a^2 V_0}{\pi^2} \left[ \frac{1}{n} - \frac{1}{n} \cos(n\pi) \right] \left[ \frac{1}{m} - \frac{1}{m} \cos(m\pi) \right]$$

Nesse ponto, o valor da integral depende da paridade de n e m. Caso n ou (inclusivo) m for par, a integral se torna nula. Logo, precisa-se que n=i=2l-1 e m=j=2k-1, com  $l,k\in\mathbb{Z}$  para que o lado direito não seja nulo e valha:

$$\frac{4a^2V_0}{\pi^2 nm}, n = 2l - 1, m = 2k - 1, l, k \in \mathbb{Z}$$
(18)

Portanto, reunindo novamente o lado esquerdo 17 e o lado direto 18, mantendo as restrições impostas por cada lado, tem-se:

$$\Rightarrow \frac{a^2}{4} \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{\infty} C_{(2l-1)(2k-1)} = \frac{4a^2 V_0}{\pi^2 (2l-1)(2k-1)}$$
$$\Rightarrow \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{\infty} C_{(2l-1)(2k-1)} = \frac{16V_0}{\pi^2 (2l-1)(2k-1)}$$

Sem perda de generalidade, como, para cada valor de iterador l e k, obtém-se uma nova igualdade, obtém-se:

$$\Rightarrow \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{\infty} C_{(2l-1)(2k-1)} = \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{16V_0}{\pi^2 (2l-1)(2k-1)}$$
$$\Rightarrow C_{(2l-1)(2k-1)} = \frac{16V_0}{\pi^2 (2l-1)(2k-1)}$$

Retornando essa constante para a equação 16, tem-se que:

$$V(x,y,z) = \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{16V_0}{\pi^2 (2l-1)(2k-1) \sinh(\pi \sqrt{(2l-1)^2 + (2k-1)^2})} \sinh\left(\frac{\pi}{a} \sqrt{(2l-1)^2 + (2k-1)^2}z\right) \sin\left(\frac{(2l-1)\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{($$

#### 2.1.3 Forma Análitica Final

Para finalizar, reunindo a última equação, movendo alguns termos para organizá-la e renomeando os iteradores, obteve-se a seguinte expressão:

$$V(x,y,z) = \frac{16V_0}{\pi^2} \sum_{i=1}^{\infty} \sum_{j=1}^{\infty} \frac{1}{ij \sinh(\pi\sqrt{i^2 + j^2})} \sinh\left(\frac{\pi z}{a}\sqrt{i^2 + j^2}\right) \sin\left(\frac{i\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{j\pi y}{a}\right)$$
(19)

Onde, na expressão acima,  $i=1,3,5,\ldots,2l-1,\ldots$ e  $j=1,3,5,\ldots,2k-1,\ldots,0 < x < a,$  0 < y < a, 0 < z < a, a > 0,  $a \in \mathbb{R}$  e  $V_0 \in \mathbb{R}$ .



#### 3.1 Resolução Numérica do Problema

#### 3.1.1 Comportamento Numérico da Solução

Para obter um gráfico de comparação com a simulação realizada na próxima subseção, utilizar-se-á os seguintes parâmetros na solução analítica:

- a = 3mm;
- $V_0 = 100V$ ;
- Plano de corte em  $x = \frac{a}{2}$ ;
- 6 Primeiros termos com iterador i e 30 primeiros termos com iterador j;
- 180 termos expandidos da série para gerar os gráficos (serão transcritos aqui apenas 5 desses).

Com esses critérios em mente, a expansão de cinco termos da solução analítica, todos com i=1, se dá por:

$$V\left(\frac{a}{2}, y, z\right) \approx 3.81 \sinh(1480.96z) \sin(1047.20y)$$

$$+ 0.005 \sinh(3311.53z) \sin(3141.59y)$$

$$+ 7.16 \cdot 10^{-6} \sinh(5339.68z) \sin(5235.99y)$$

$$+ 10^{-8} \sinh(7404.81z) \sin(7330.38y)$$

$$+ 1.59 \cdot 10^{-11} \sinh(9482.78z) \sin(9424.78y)$$
(20)

Para gerar os gráficos, utilizou-se a plataforma Scilab. Nela, gerou-se o seguinte código para construir as visualizações desta seção:

```
// Potential function
     function U = V(x, y, z, V0, a, i\_max, j\_max)
         if i_{max} < 1 then
             i_{max} = 1;
 5
 6
         if j_{\max} < 1 then
 8
             j_max = 1;
9
10
11
         U = 0;
         for i = 1:2:i_{max}
12
13
             \mathbf{for} \ j \ = 1{:}2{:}j{\text{\_}max}
14
                  U = U + (1/(i*j*sinh(\%pi*sqrt(i**2 + j**2))))..
15
                  .*sinh((\%pi/a)*sqrt(i**2 + j**2).*z)..
16
                  .*\sin((i*\%pi/a).*x).*\sin((j*\%pi/a).*y);
17
             end
18
         end
         U = (16*V0/\%pi**2).*U;
19
20
     endfunction
21
22
     // Potential function with less arguments
23
     function U = Vv(y, z)
         V0 = 100; // Volts

a = 0.003; // millimeters
24
25
         i_max = 13; // 6 i terms
         j_max = 59; // 30 j terms
27
28
         x = a/2;
29
30
         U = V(x, y, z, V0, a, i\_max, j\_max);
31
     endfunction
32
    a = 0.003;
33
    y = linspace(0, a, 200);
35
    U = feval(y, z, Vv);
37
    nV = linspace(0, a, 30);
    // Isolines graph
40
    scf(0);
    contour(y, z, U, 30);
41
    xgrid;
```

```
 \begin{array}{l} \mbox{xtitle ("Equipotenciais", "y-[m]", "z-[m]");} \\ \mbox{xs2pdf(0, "numerical\_isolines.pdf");} \end{array} 
44
45
      // Potential in terms of z
46
     scf(1);

V1 = Vv(a/2, z);
47
48
49
     plot(z, V1);
50
     xgrid;
      xtitle ("Potencial-em-Z", "z-[m]", "V-[V]");
51
52
     xs2pdf(1, "numerical_potential_z.pdf");
53
54
      // Potential in terms of y
55
      scf(2);
     V2 = Vv(y, a/2);
56
57
      plot(y, V2);
     xgrid;
58
      xtitle ("Potencial-em-Y", "y-[m]", "V-[V]");
59
     xs2pdf(2, "numerical_potential_y.pdf");
```

Código 1: Geração de Gráficos no Scilab

A partir desse código, gerou-se os seguintes gráficos que serão analisados com mais detalhes na subseção 3.1.2:

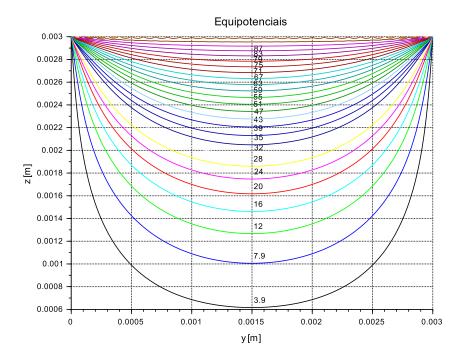


Figura 3: Linhas Equipotenciais da Solução Númerica

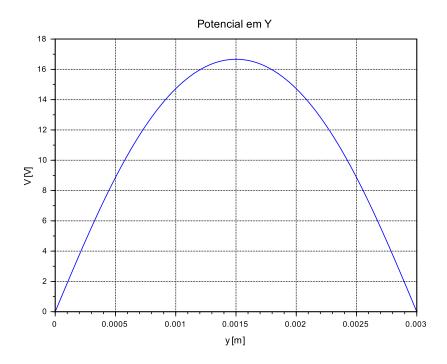


Figura 4: Comportamento da Variável y na Solução Númerica

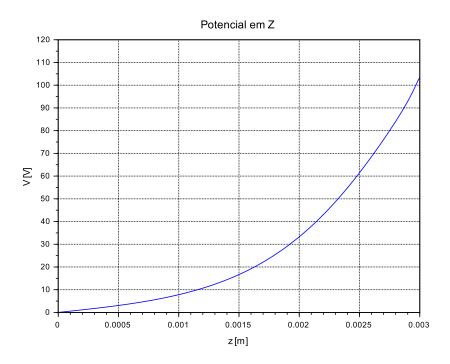


Figura 5: Comportamento da Variável zna Solução Númerica

Observa-se que, mesmo com alguns erros de truncamento, a solução aproxima bem o que era esperado. O comportamento da variável z extrapola um pouco o limite de  $V_0$  devido também aos erros de truncamento dos termos da solução analítica, porém mantem bem a forma exponencial experada para essa variável.

#### 3.1.2 Simulação em Software

Para realizar a simulação, estabeleceu-se os mesmo parâmetros utilizados na subseção anterior. Ou seja, os seguintes valores:

- a = 3mm;
- $V_0 = 100 \text{V};$
- Plano de corte em  $x = \frac{a}{2}$ .

Além disso, para ser possível obter-se resultados na versão gratuita do simulador, colocouse um pequeno espaçamento  $\varepsilon=0,1$ mm entre cada face do cubo. Para conseguir bons resultados, utilizou-se o tipo de *mesh* hexaédrica, com acurácia acc =  $10^{-9}$ .

Com esses parâmetros, gerou-se os seguintes gráficos no simulador CST Studio Suite 2024 - Learning Edition:

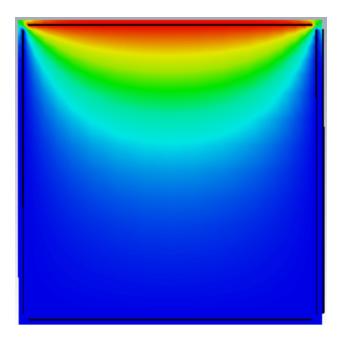


Figura 6: Mapa de Calor do Potencial na Simulação

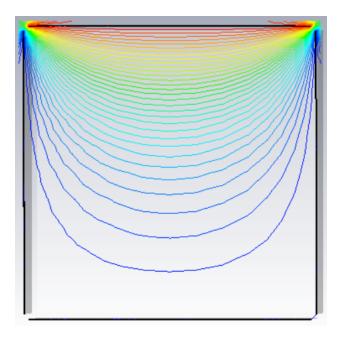


Figura 7: Linhas Equipotenciais na Simulação

Apesar dos efeitos de borda, gerou-se resultados que representam funções contínuas.

Comparando com o gráfico 3 gerado pelo cálculo númerico da solução análitica, observa-se grande semelhança entre as conclusões obtidas pelas duas abordagens.

Para analisar o efeito nas variáveis individualmente, gerou-se gráficos unidimensionais ao fixar as duas outras variáveis no centro do cubo:

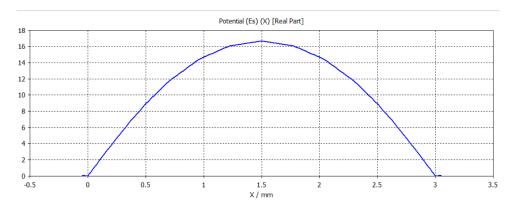


Figura 8: Comportamento da Variável x na Simulação

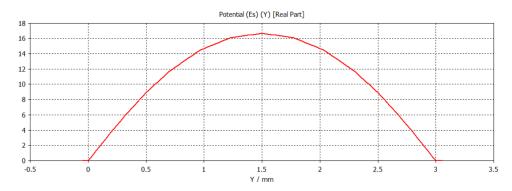


Figura 9: Comportamento da Variável y na Simulação

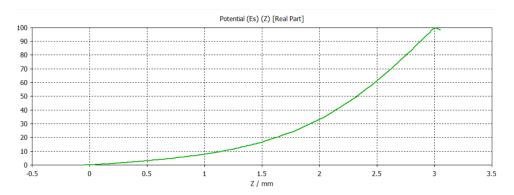


Figura 10: Comportamento da Variável z na Simulação

Esses últimos plots confirmam as hipóteses iniciais da solução analítica. Essas imagens mostram que, de fato, as variáveis x e y apresentam o mesmo comportamento periódico e senoidal e que a variável z apresenta crescimento exponencial. Ademais, os gráficos 4 e 5 da solução numérica apresentam os mesmos comportamentos, com quase os mesmos valores de V(y) e V(z) nos respectivos gráficos. Isso confirma por fim que a solução analítica foi corretamente construída.