

ELETROMAGNETISMO

Energia e Potencial

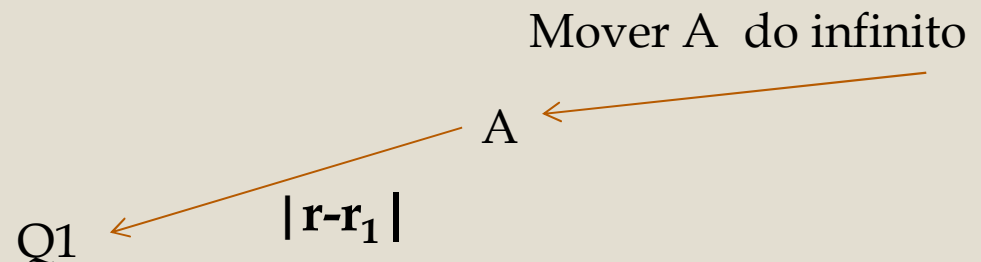
O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

Motivação:

Vimos até agora, que o que torna o conceito útil é que: **O potencial é independente do caminho tomado.**

- O potencial de um sistema de cargas tem um valor num ponto qualquer independentemente do caminho tomado para levar a carga de teste até este ponto.
- Assim, o campo potencial de uma carga única, que identificaremos como Q_1 , e está localizada em \mathbf{r}_1 , envolve somente a distância $|\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|$ de Q_1 ao ponto definido por \mathbf{r} , no qual estamos estabelecendo o valor potencial.
- Para uma referência zero no infinito, temos:

$$V(\mathbf{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|}$$

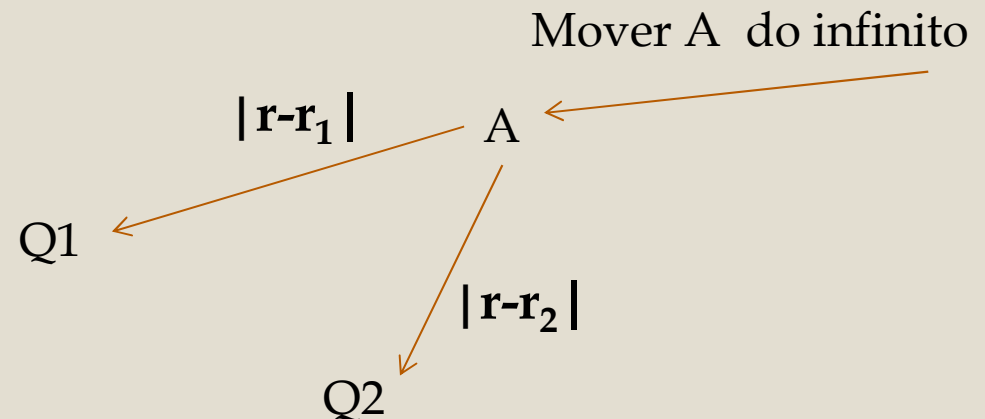


Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

➤ O potencial de duas cargas Q_1 em \mathbf{r}_1 e Q_2 em \mathbf{r}_2 , é uma função somente de $|\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|$ e $|\mathbf{r} - \mathbf{r}_2|$ que são as distâncias de Q_1 e Q_2 ao ponto, respectivamente.

$$V(\mathbf{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_2|}$$



Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

➤ Continuando a adicionar cargas, encontraremos o potencial devido a n cargas pontuais.

$$V(\mathbf{r}) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_2|} + \dots + \frac{Q_n}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_n|}$$

Ou,

$$V(\mathbf{r}) = \sum_{m=1}^n \frac{Q_m}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_m|} \quad (1)$$

Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

Se cada carga for representada como um pequeno elemento de distribuição contínua de cargas volumétricas $\rho \Delta v$, então:

$$V(\mathbf{r}) = \frac{\rho(\mathbf{r}_1) \Delta v_1}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_1|} + \frac{\rho(\mathbf{r}_2) \Delta v_2}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_2|} + \dots + \frac{\rho(\mathbf{r}_n) \Delta v_n}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}_n|}$$

Tornando o número de elementos infinitos, obtemos a expressão integral:

$$V(\mathbf{r}) = \int_{vol} \frac{\rho(\mathbf{r}') dv'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \quad (2)$$

$V(\mathbf{r})$ é determinado em relação a uma referência zero de potencial situada no infinito, e é a medida exata do trabalho realizado em trazer uma carga unitária do infinito ao ponto definido por (\mathbf{r}) em que estamos determinando o potencial.

A densidade volumétrica de carga $\rho(\mathbf{r}')$ e o elemento diferencial de volume dv' se combinam para representar uma quantidade diferencial de carga $\rho(\mathbf{r}')dv'$, localizada em \mathbf{r}' .

Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

A distância $|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|$ é a distância do ponto da fonte (carga) ao ponto do campo . A integral é uma integral múltipla de volume.

O pontencial devido a uma linha de cargas, é:

$$V(\mathbf{r}) = \int \frac{\rho_L(\mathbf{r}') dL'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \quad (3)$$

O potencial devido a uma superfície de cargas, é:

$$V(\mathbf{r}) = \int_S \frac{\rho_s(\mathbf{r}') dS'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \quad (4)$$

Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

As equações (1), (2) , (3) e (4) devem ser comparadas com expressões similares para intensidade de campo elétrico.

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \int_{vol} \frac{\rho(\mathbf{r}') d\mathbf{v}'}{4\pi\epsilon_0 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^2} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

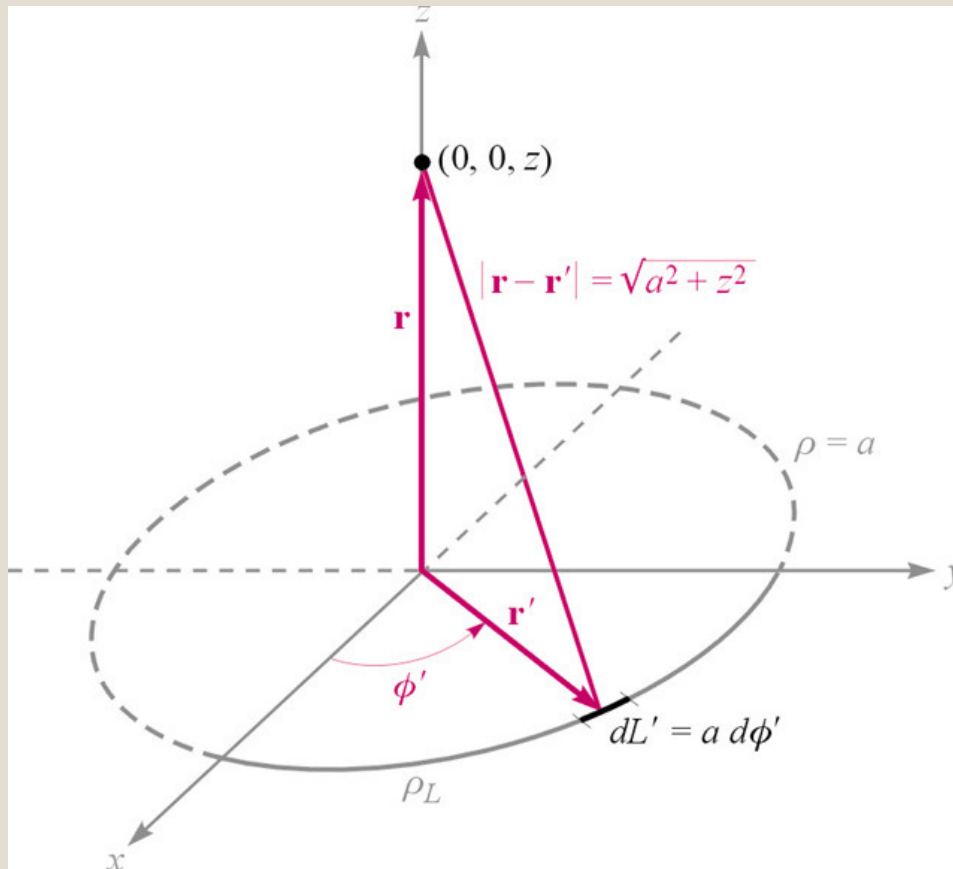
O potencial é mais uma vez inversamente proporcional a distância, e o campo elétrico inversamente proporcional ao quadrado da distância. Sendo que o último é um campo vetorial.

Para ilustrar o uso de uma dessas integrais do potencial , calcular V ao longo de do eixo z para uma linha uniforme de cargas ρ_L em forma de um anel, $\rho=a$ no plano $z=0$.

Vamos aplicar (3):

Temos que: $d\mathbf{L}'=a d\Phi$, $\mathbf{r}=z\mathbf{a}_z$, $\mathbf{r}'=a\mathbf{a}_\rho$, $|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|$ =raiz quadrada($a^2 + z^2$), e

Energia e Potencial



Resumo:

1- O potencial de uma carga é o trabalho para levar uma carga positiva do infinito ao ponto em que desejamos o potencial, sendo independente do caminho escolhido entre estes dois pontos.

2 - O potencial de um certo número de cargas pontuais é a soma dos potenciais de cada carga.

3 - O potencial devido a um certo número de cargas pontuais ou quaisquer distribuições contínuas de cargas pode ser, portanto, encontrado levando-se uma carga unitária do infinito ao ponto em questão, ao longo de qualquer caminho.

$$V = \int_0^{2\pi} \frac{\rho_L a d\phi}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{a^2 + z^2}} = \frac{\rho_L a}{2\epsilon_0 \sqrt{a^2 + z^2}}$$

Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

Em outras palavras, a expressão para o potencial (referência zero no infinito):

$$V_A = -\int_{\infty}^A \vec{E} \cdot d\vec{L}$$

Ou diferença de pontencial:

$$V_{AB} = V_A - V_B = -\int_B^A \vec{E} \cdot d\vec{L}$$

Não é dependente do caminho escolhido para a integral de linha, não importando a fonde do campo elétrico \vec{E} .

➤ **Não existe trabalho em levar uma carga unitária ao longo de qualquer percurso fecnado , isto é:**

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{L} = 0 \quad (5)$$

Aplicação Circuito c.c. Lei das tensões de Kirchhoff.

Energia e Potencial

O potencial de um sistema de carga: Campo Conservativo

A equação (5) é verdadeira para campos estáticos.

Faraday demonstrou que ela é incompleta quando campos magnéticos variáveis no tempo estiverem presentes.

No futuro vamos ver que (5) não é correta quando \mathbf{E} ou \mathbf{H} variarem no tempo.

Energia e Potencial

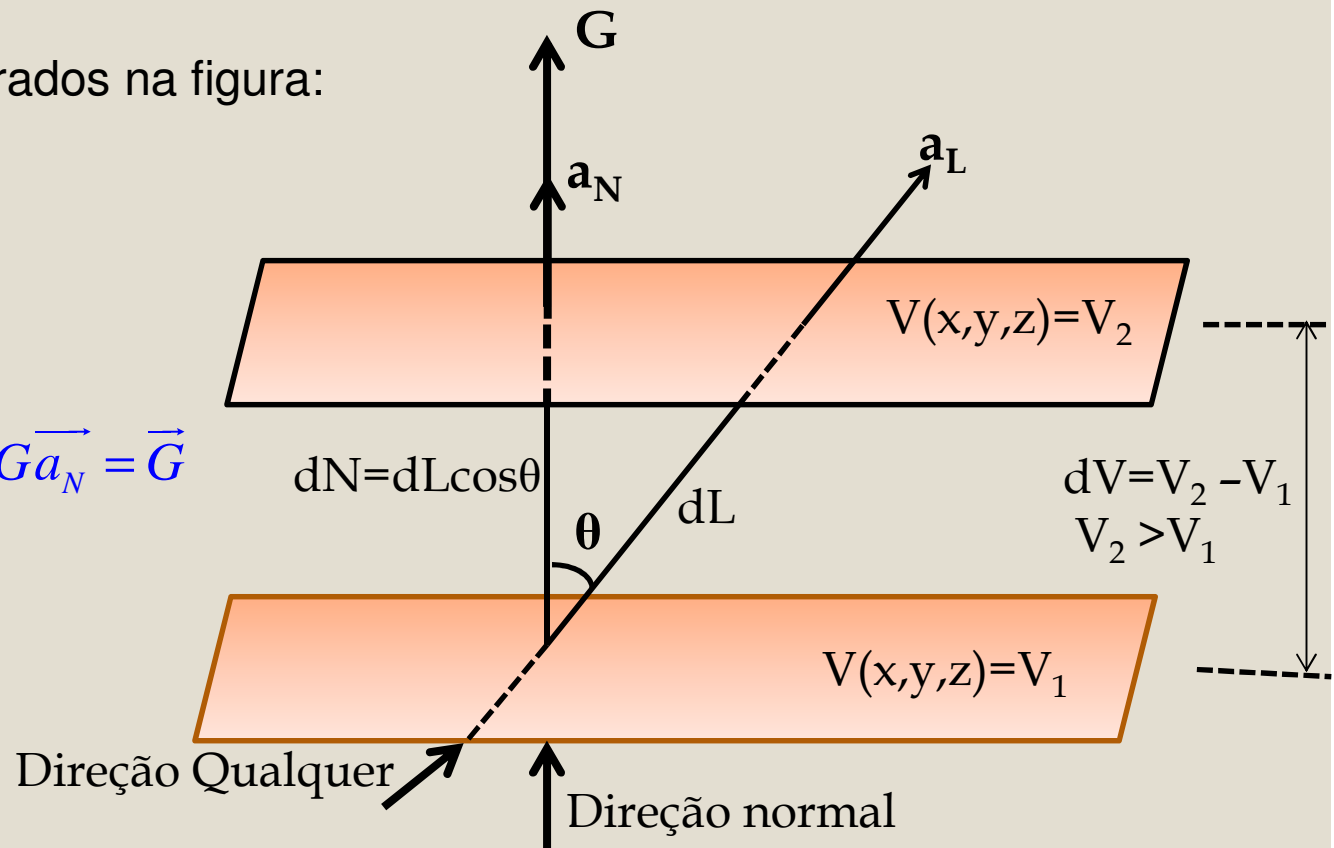
Gradiente do Potencial.

O gradiente de uma função escalar (Ex: V) é definido matematicamente por:

$$\vec{\nabla} V = \frac{dV}{dN} \vec{a}_N \quad (\text{resultado é um vetor})$$

Onde dV , dN e a são mostrados na figura:

$$\overrightarrow{\nabla} V = \frac{dV}{dN} \overrightarrow{a_N} = \frac{dV}{dL \cos \theta} = G \overrightarrow{a_N} = \overrightarrow{G}$$



Energia e Potencial

Gradiente do Potencial.

Daí,

$$\vec{\nabla}V = \frac{dV}{dN} \vec{a}_N = \frac{dV}{dL \cos \theta} = G \vec{a}_N = \vec{G}$$

$$\vec{G} dL \cos \theta = dV \Rightarrow \vec{G} \cdot d\vec{L} = dV$$

onde,

$$\vec{G} = G_x \vec{a}_x + G_y \vec{a}_y + G_z \vec{a}_z$$

$$d\vec{L} = d_x \vec{a}_x + d_y \vec{a}_y + d_z \vec{a}_z$$

$$dV = \frac{\partial V}{\partial x} d_x + \frac{\partial V}{\partial y} d_y + \frac{\partial V}{\partial z} d_z$$

sendo :

$d\vec{L}$ = vetor comprimento diferencial medido numa direção qualquer.

$dN = dL \cos \theta$ = menor distância entre 2 superfícies equipotenciais V_1 e V_2 .

Energia e Potencial

Gradiente do Potencial.

Assim obtemos a expressão do gradiente em coordenadas cartesianas:

$$\vec{G} = \vec{\nabla}V = \frac{\partial V}{\partial x} \vec{a}_x + \frac{\partial V}{\partial y} \vec{a}_y + \frac{\partial V}{\partial z} \vec{a}_z$$

Propriedades do gradiente de uma função escalar V :

- a) $\vec{\nabla}V$ é normal a V ;
- b) $\vec{\nabla}V$ aponta *o sentido de crescimento* de V .

Logo $\vec{\nabla}V$ é um vetor que dá a máxima variação no espaço de uma quantidade escalar (módulo do vetor) e a direção em que este máximo ocorre (sentido do vetor).

Se V = função potencial elétrico, então :

$$\vec{E} = -\vec{\nabla}V \text{ (}\vec{E} \text{ está apontado no sentido decrescente de } V \text{)}.$$

O sentido de \vec{E} é oposto ao sentido no qual o potencial está aumentando mais rapidamente.

Energia e Potencial

Gradiente do Potencial.

Em coordenadas cilíndricas:

$$\text{grad}V = \frac{\delta V}{\delta \rho} \cdot \mathbf{a}_\rho + \frac{1}{\rho} \cdot \frac{\delta V}{\delta \phi} \cdot \mathbf{a}_\phi + \frac{\delta V}{\delta z} \cdot \mathbf{a}_z$$

Em coordenadas esféricas:

$$\text{grad}V = \frac{\delta V}{\delta r} \cdot \mathbf{a}_r + \frac{1}{r} \cdot \frac{\delta V}{\delta \theta} \cdot \mathbf{a}_\theta + \frac{1}{r \cdot \sin(\theta)} \cdot \frac{\delta V}{\delta \phi} \cdot \mathbf{a}_\phi$$

Energia e Potencial

Gradiente do Potencial.

Dado o campo potencial, $V=2x^2y-5z$, e um ponto $P (-4,3,6)$, encontre o seguinte:

- a) Potencial V ;
- b) Intensidade do campo elétrico \mathbf{E} .

Respostas:

a) Potencial

$$V=2(-4)^2 \cdot 3 - 5 \cdot 6 = 66 \text{ V}$$

b) $\mathbf{E} = -4xy\mathbf{a}_x - 2x^2\mathbf{a}_y + 5\mathbf{a}_z$

$$\mathbf{E}_P = 48\mathbf{a}_x - 32\mathbf{a}_y + 5\mathbf{a}_z \text{ V/m}$$

$$|\vec{E}_P| = \sqrt{(48)^2 + (-32)^2 + (5)^2} = 57,9 \text{ V/m}$$

$$\vec{a}_{EP} = (48\vec{a}_x - 32\vec{a}_y + 5\vec{a}_z) / 57,9 = 0,829\vec{a}_x - 0,553\vec{a}_y + 0,086\vec{a}_z$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} = -35,4xy\vec{a}_x - 17,71x^2\vec{a}_y + 44,3\vec{a}_z \text{ pC/m}^3$$

$$\rho_v = \nabla \cdot \vec{D} = -35,4y \text{ pC/m}^3$$

em P :

$$\rho_v = -106,2 \text{ pC/m}^3$$

Energia e Potencial

Dado o campo potencial em coordenadas cilíndricas,

$$V = \frac{100}{z^2 + 1} \rho \cos \phi \text{ V}$$

e o ponto P , $\rho = 3\text{ m}$, $\phi = 60^\circ$, $z = 2\text{ m}$

Encontre valores em P para:

- a) Potencial V ;
- b) Intensidade do campo elétrico \mathbf{E} .

Respostas:

- a) Potencial 30 V
- b) $\mathbf{E}_P = -10\mathbf{a}_\rho + 8,66 \mathbf{a}_\phi + 24\mathbf{a}_z \text{ V/m}$

Energia e Potencial

Gradiente do Potencial.

Exemplo: Determinar, pelo gradiente de **V**, a expressão de **E** para uma carga pontual na origem.

Solução: O potencial de uma carga pontual na origem é:

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

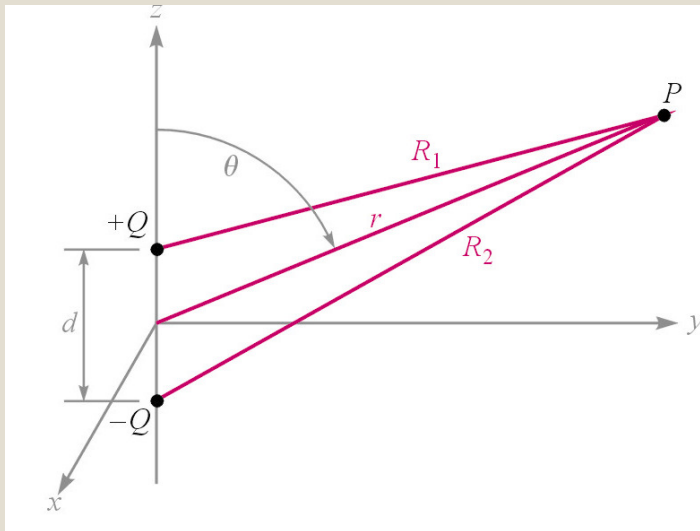
Tomando o gradiente de V, em coordenadas esféricas, **sabendo-se que $V=f(r)$** :

$$\vec{E} = -\vec{\nabla}V \Rightarrow \vec{E} = -\frac{\partial V}{\partial r} \vec{a}_r = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r^2} \right) \vec{a}_r \Rightarrow \vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{a}_r$$

Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

É o conjunto de duas cargas pontuais de igual magnitude e sinais opostos, separados por uma distância pequena se comparada com a distância ao ponto P em que queremos conhecer o campo potencial e o campo elétrico.

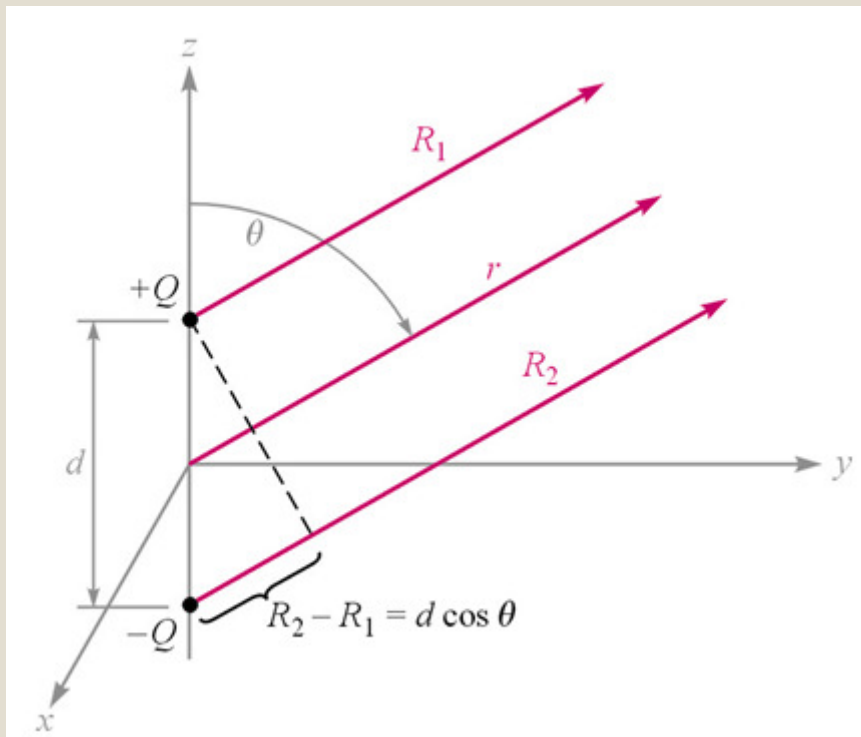


Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

Para um ponto distante P, R_1 é essencialmente paralelo a R_2 e encontramos que $R_1 - R_2 = d \cos \theta$.

Obs: a figura apresenta coordenadas esféricas



Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

A determinação de V primeiro, **que é uma grandeza escalar, não vetorial**, e que tem uma expressão um pouco mais simples no caso de uma carga pontual, **seguido por uma operação gradiente para encontrar E** , parece ser um problema muito mais fácil.

Escolhendo esta metodologia mais simples, tomamos a distância de Q e de $-Q$ a P como sendo R_1 e R_2 , escrevendo o potencial total como:

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{R_2 - R_1}{R_1 R_2}$$

Para um ponto distante $R_1 \approx R_2$, e o produto $R_1 R_2$ no denominador pode ser substituído. por r^2

Se $R_1 - R_2$ forem considerados paralelos:

$$R_2 - R_1 \approx d \cos \theta$$

Energia e Potencial

$$V = \frac{Qd \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

Utilizando-se o gradiente em coordenadas esféricas,

$$\vec{E} = -\nabla V = -\left(\frac{\partial V}{\partial r} \vec{a}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \vec{a}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi} \vec{a}_\phi\right)$$

$$\vec{E} = -\left(-\frac{Qd \cos \theta}{2\pi\epsilon_0 r^3} \vec{a}_r - \frac{Qd \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3} \vec{a}_\theta\right)$$

$$\vec{E} = \frac{Qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2 \cos \theta \vec{a}_r - \sin \theta \vec{a}_\theta)$$

Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

Definindo momento de dipolo elétrico como $\mathbf{p} = Q\mathbf{d}$, onde \mathbf{d} é o vetor cuja magnitude é a distância entre as cargas do dipolo e cuja direção (e sentido) é de $-Q$ para $+Q$:

$$V_P = \frac{\vec{p} \cdot \vec{a}_R}{4\pi\epsilon_0 R^2}$$

Obs:

- 1) Com o aumento da distância, o potencial e o campo elétrico caem mais rápidos para o dipolo elétrico do que para a carga pontual.
- 2) Para o dipolo elétrico for a da origem, o potencial é dado por:

$$V_P = \frac{\vec{p} \cdot \vec{a}_R}{4\pi\epsilon_0 R^2}$$

onde:

\mathbf{a}_R = vetor orientado do centro do dipolo ao ponto desejado;

R = distância do centro do dipolo ao ponto desejando.

Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

Este resultado pode ser generalizado por:

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 |r - r'|^2} \vec{p} \cdot \frac{r - r'}{|r - r'|}$$

Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

Um dipolo elétrico localizado na origem no espaço livre tem um momento $\mathbf{p} = 3\mathbf{a}_x - 2\mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z$ nC.m . , Encontre V nos pontos:

a) P (2,3,4);

b) P (2,5;30°;40°)

Energia e Potencial

Dipolo Elétrico

$$\mathbf{p} = \begin{pmatrix} 3 \times 10^{-9} \\ -2 \times 10^{-9} \\ 1 \times 10^{-9} \end{pmatrix} \quad \epsilon_0 = 8,854 \times 10^{-12}$$

$$\mathbf{P}_1 = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \\ 4 \end{pmatrix} \rightarrow V = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{P}_1}{4\pi\epsilon_0(|\mathbf{P}_1|)^2} \rightarrow V = 0,23V$$

$$\mathbf{P}_2 = \begin{pmatrix} 2,5 \\ 30 \times \frac{\pi}{180} \\ 40 \times \frac{\pi}{180} \end{pmatrix} \rightarrow \text{transforme em coordenadas retangulares}$$

$$\mathbf{P}_2 = \begin{pmatrix} 2,5 \sin(30 \frac{\pi}{180}) \cos(40 \frac{\pi}{180}) \\ 2,5 \sin(30 \frac{\pi}{180}) \sin(40 \frac{\pi}{180}) \\ 2,5 \cos(30 \frac{\pi}{180}) \end{pmatrix} \rightarrow \mathbf{P}_2 = \begin{pmatrix} 0,958 \\ 0,803 \\ 2,165 \end{pmatrix} \rightarrow V = \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{P}_2}{4\pi\epsilon_0(|\mathbf{P}_2|)^2} \rightarrow V = 1,973V$$

Energia e Potencial

Exercício) Um de momento $\mathbf{p} = 6\mathbf{a}_z$ nC.m está localizado na origem

a) Encontre V em P ($r=4, \theta=20^\circ, \Phi=0^\circ$);

b) Encontre \mathbf{E} em P.:

Respostas

$$a) 3,17 V$$

$$b) \vec{E} = (1,584\vec{a}_r + 0,288\vec{a}_\theta) \quad V / m$$