

# Taller 2 Teoria Electromagnética

Angie Carolina Chaves  
Michel Dayana Bolaños Leon  
Elizabeth Muños Buitron  
Ivan Dario Mipaz Chamorro

Trabajo escrito de la asignatura:  
Teoría Electromagnética

Profesor:  
Servio Tulio Perez Merchancano, Ph.D

Universidad del Cauca  
Facultad de Ciencias Naturales, Exactas y de la Educación, Departamento de Física  
Asunción de Popayán, Colombia  
2025

## Problema 2.20

Uno de estos es un campo electrostático imposible. ¿Cuál?

(a)  $\mathbf{E} = k[xy\hat{\mathbf{x}} + 2yz\hat{\mathbf{y}} + 3zx\hat{\mathbf{z}}]$

(b)  $\mathbf{E} = k[y^2\hat{\mathbf{x}} + (2xy + z^2)\hat{\mathbf{y}} + 2zx\hat{\mathbf{z}}]$

Donde  $k$  es una constante con las unidades adecuadas. Para el campo posible, encuentre el potencial  $V$ , usando el origen como punto de referencia. Verifique su respuesta calculando el  $\nabla V$  y comparando con el campo eléctrico que encontró en el inciso a. (Pista: Debe elegir una trayectoria específica para integrar. La respuesta es independiente de la trayectoria, pero no puede integrar sin definir una.)

### Solución:

Para un campo electrostático, el rotacional del campo eléctrico debe ser cero. Por lo tanto, para determinar si un campo es electrostático o no, debemos calcular el rotacional de cada uno de los campos eléctricos propuestos.

#### Para el campo (a)

Calculo del rotacional el rotacional:

$$\nabla \times \mathbf{E} = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{x}} & \hat{\mathbf{y}} & \hat{\mathbf{z}} \\ \partial_x & \partial_y & \partial_z \\ kxy & 2kyz & 3kxz \end{vmatrix}$$

$$(\nabla \times \mathbf{E})_x = \frac{d}{dy}(3kxz) - \frac{d}{dz}(2kyz) = 0 - 2ky = -2ky$$

$$(\nabla \times \mathbf{E})_y = \frac{d}{dz}(kxy) - \frac{d}{dx}(3kxz) = 0 - 3kz = -3kz$$

$$(\nabla \times \mathbf{E})_z = \frac{d}{dx}(2kyz) - \frac{d}{dy}(kxy) = 0 - kx = -kx$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -2ky\hat{\mathbf{x}} - 3kz\hat{\mathbf{y}} - kx\hat{\mathbf{z}} \neq \mathbf{0}$$

El campo (a) es imposible

#### Para el campo (b)

Calculamos el rotacional:

$$\nabla \times \mathbf{E} = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{x}} & \hat{\mathbf{y}} & \hat{\mathbf{z}} \\ \partial_x & \partial_y & \partial_z \\ ky^2 & k(2xy + z^2) & 2kyz \end{vmatrix}$$

$$(\nabla \times \mathbf{E})_x = \frac{d}{dy}(2kyz) - \frac{d}{dz}(ky^2) = 2kz - 2kz = 0$$

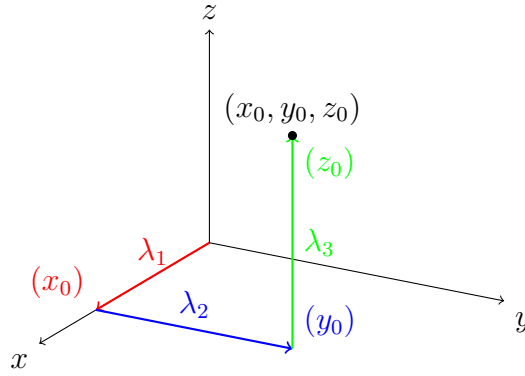
$$(\nabla \times \mathbf{E})_y = \frac{d}{dz}(ky^2) - \frac{d}{dx}(2kyz) = 0 - 0 = 0$$

$$(\nabla \times \mathbf{E})_z = \frac{d}{dx}(2kxy) - \frac{d}{dy}(ky^2) = 2ky - 2ky = 0$$

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

## Cálculo del potencial para (b)

Integrando a lo largo de la trayectoria  $(0, 0, 0) \rightarrow (x, 0, 0) \rightarrow (x, y, 0) \rightarrow (x, y, z)$ :



Trayectoria  $(x_0, y_0, z_0)$

Parametrizando la trayectoria con respecto a un parametro  $t$

$$\lambda = \lambda_1 + \lambda_2 + \lambda_3$$

$$\lambda[0, r_0] : \longrightarrow \mathbf{R}^3$$

$$\lambda_1 = (t, 0, 0), \lambda'_1 = (1, 0, 0)dt$$

$$\lambda_2 = (0, t, 0), \lambda'_2 = (0, 1, 0)dt$$

$$\lambda_3 = (0, 0, t), \lambda'_3 = (0, 0, 1)dt$$

$$V(x, y, z) = - \int_0^{x_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_1 - \int_0^{y_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_2 - \int_0^{z_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_3$$

$$\begin{aligned} \int_0^{x_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_1 &= \int_0^x k((0)^2, [2(t)(0) + 0^2], 2(0)) \cdot (1, 0, 0)dt \\ &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_0^{y_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_2 &= \int_0^{y_0} k((t)^2, [2(x_0)(t) + 0^2], 2(0)(t)) \cdot (0, 1, 0)dt \\ &= \int_0^{y_0} k((t)^2, [2(x_0)(1) + 0^2], 2(0)(t)) \cdot (0, 1, 0)dt \\ &= \int_0^{y_0} 2kx_0t dt \\ &= kx_0t^2 \Big|_0^{y_0} \\ &= kx_0y_0^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\int_0^{z_0} \mathbf{E} \cdot d\lambda'_2 &= \int_0^{z_0} k((y_0)^2, [2(x_0)(y_0) + t^2], 2(t)(y_0)) \cdot (0, 0, 1) dt \\
&= \int_0^{z_0} k((y_0)^2, [2(x_0)(y_0) + t^2], 2(t)(y_0)) \cdot (0, 0, 1) dt \\
&= \int_0^{z_0} 2ky_0 t dt \\
&= ky_0 t^2 \Big|_0^{z_0} \\
&= ky_0 z_0^2
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
V(x, y, z) &= -kx_0 y_0^2 - ky_0 z_0^2 \\
&= -k[x_0 y_0^2 + y_0 z_0^2]
\end{aligned}$$

En general

$$V(x, y, z) = -k(xy^2 + yz^2)$$

Verificación, calculando el Gradiente del potencial:

$$\begin{aligned}
\nabla V &= \left( \frac{\partial V}{\partial x}, \frac{\partial V}{\partial y}, \frac{\partial V}{\partial z} \right) \\
\nabla V &= (-k(y^2), -k(2xy + z^2), -k(2yz)) \\
\nabla V &= -k(y^2 \hat{\mathbf{x}} + (2xy + z^2) \hat{\mathbf{y}} + 2yz \hat{\mathbf{z}}) = -\mathbf{E}
\end{aligned}$$

$$V(x, y, z) = -k(xy^2 + yz^2)$$

## Problema 2.22

Hallar el potencial eléctrico  $V$  a una distancia  $s$  de un alambre recto infinitamente largo que transporta una carga lineal uniforme  $\lambda$

### Solución:

Para encontrar el potencial  $V$  de un campo eléctrico dado, usamos la integral de línea del campo eléctrico sobre una trayectoria que va desde el punto  $(0, 0, 0)$  hasta el punto  $(x, y, z)$

$$\mathbf{V}(\mathbf{s}) = - \int_0^{\mathbf{r}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

para un alambre recto infinitamente largo, el campo eléctrico es radial y tiene la forma:

$$\mathbf{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 s} \hat{\mathbf{s}}$$

Reemplazando en la integral de línea, tenemos:

$$\mathbf{V}(\mathbf{s}) = - \int_0^s \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 s} ds$$

$$\mathbf{V}(s) = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln(s)$$

Para comprobar el resultado, calculamos el campo eléctrico a partir del potencial: Además, dado que el sistema está en coordenadas cilíndricas el campo eléctrico se puede calcular como:

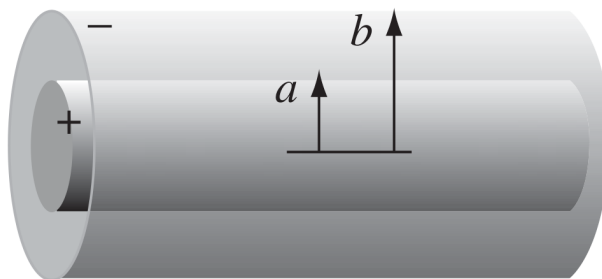
$$\begin{aligned}\mathbf{E} &= -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial s} \hat{s} \\ \mathbf{E} &= -\frac{\partial}{\partial s} \left( -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln(s) \right) \\ \mathbf{E} &= \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{s} \hat{s}\end{aligned}$$

$$\mathbf{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 s} \hat{s}$$

## Problema 2.24

Para la configuración del problema 2.16, calcule la diferencia de potencial entre un punto en el eje y un punto en el cilindro exterior. Observe que no es necesario elegir un punto de referencia específico si se utiliza la ecuación 2.22.

**Solución:**



Configuración del problema 2.16

Del Problema 2.16 tenemos que el potencial en el interior del cilindro de radio  $a$  es:

$$\mathbf{E} = \frac{\rho s}{2\epsilon_o} \hat{s}$$

para  $a < s < b$  tenemos:

$$\mathbf{E} = \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o s} \hat{s}$$

La diferencia de potencial entre un punto en el eje y un punto en el cilindro exterior es:

$$\mathbf{V}(\mathbf{a}) - \mathbf{V}(\mathbf{b}) = - \int_a^b \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

Dado el intervalo de integración se puede separar la integral en dos partes:

Desde  $a < s < b$  y  $0 < s < a$

$$\begin{aligned}\mathbf{V}(\mathbf{0}) - \mathbf{V}(\mathbf{b}) &= - \int_a^b \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o s} ds - \int_0^a \frac{\rho s}{2\epsilon_o} ds \\&= - \left[ \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o} \ln(s) \right]_a^b - \left[ \frac{\rho s^2}{4\epsilon_o} \right]_0^a \\&= - \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o} [\ln(b) - \ln(a)] - \left[ \frac{\rho a^2}{4\epsilon_o} + 0 \right] \\&= - \left[ \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o} \ln \frac{b}{a} \right] - \left[ \frac{\rho a^2}{4\epsilon_o} \right] \\&= - \frac{\rho a^2}{2\epsilon_o} \ln \frac{b}{a} - \frac{\rho a^2}{4\epsilon_o} \\&= - \frac{\rho a^2}{4\epsilon_o} \left( 2 \ln \frac{b}{a} + 1 \right)\end{aligned}$$