FI 2002 ELECTROMAGNETISMO Clase 4

LUIS S. VARGAS
Area de Energía
Departamento de Ingeniería Eléctrica
Universidad de Chile

INDICE

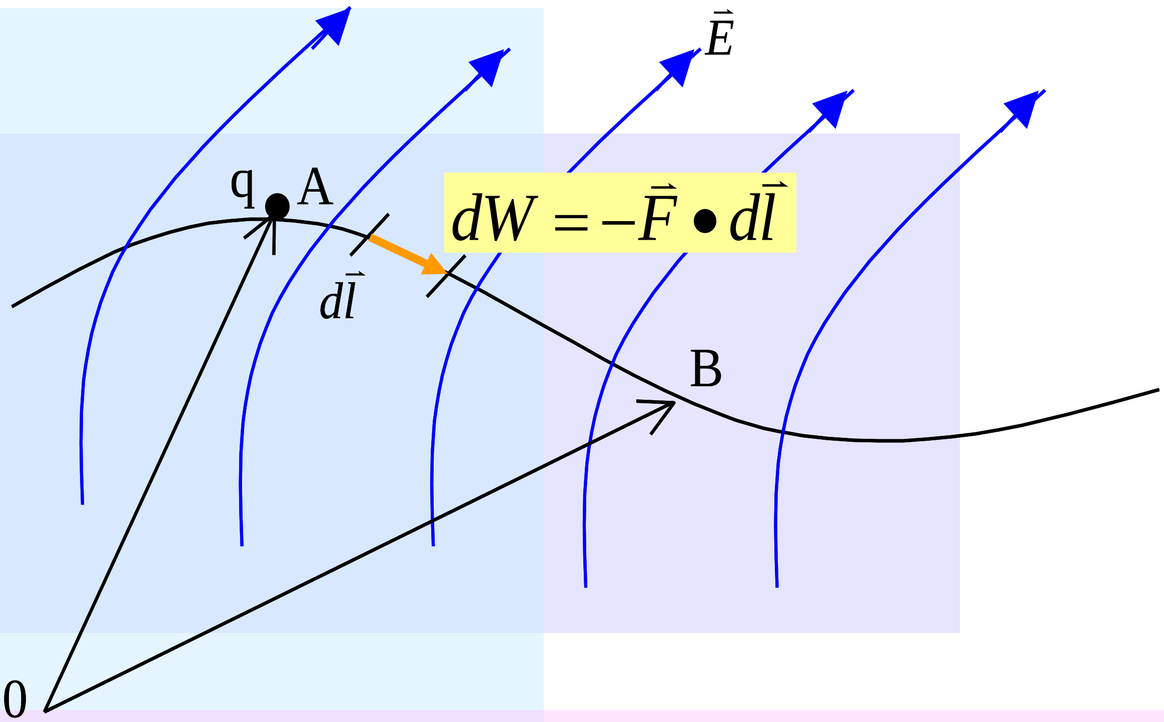
- Función Potencial
- Ecuación de Laplace,
- Campo Eléctrico Conservativo

Definición de Potencial

$$W = \int_A^B dW = -q\int_A^B \vec{E} \bullet d\vec{l}$$

$$V_{BA} \equiv V_B - V_A$$

$$V_{BA} = \frac{W}{q} = \frac{1}{q}\int_A^B dW$$



$$V_{BA} = \frac{1}{q}\int_A^B (-q\vec{E}) \bullet d\vec{l} \Rightarrow V_{BA} = -\int_A^B \vec{E} \bullet d\vec{l}$$

Definición de Potencial

Caso de una carga puntual

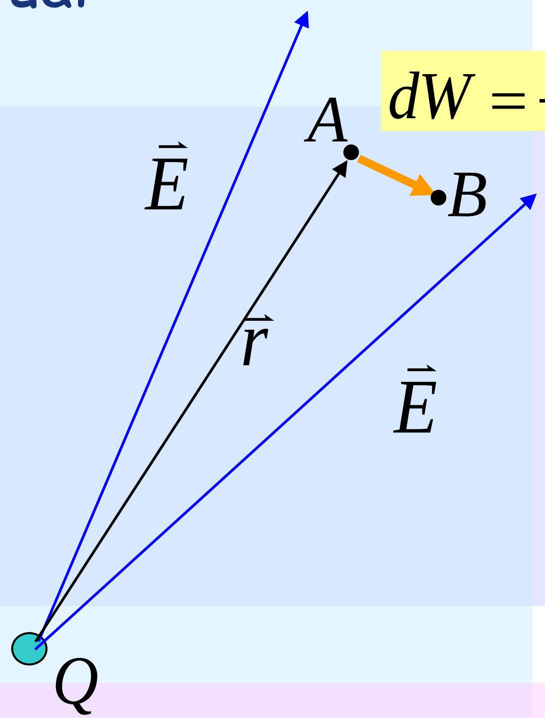
$$V_{BA} = \frac{W}{q} = \frac{1}{q}\int_A^B dW$$

$$V_{BA} = \frac{1}{q}\int_A^B (-q\vec{E}) \bullet d\vec{l}$$

$$\Rightarrow V_{BA} = -\int_A^B \vec{E} \bullet d\vec{l}$$

$$dW = -\vec{F} \bullet d\vec{l}$$

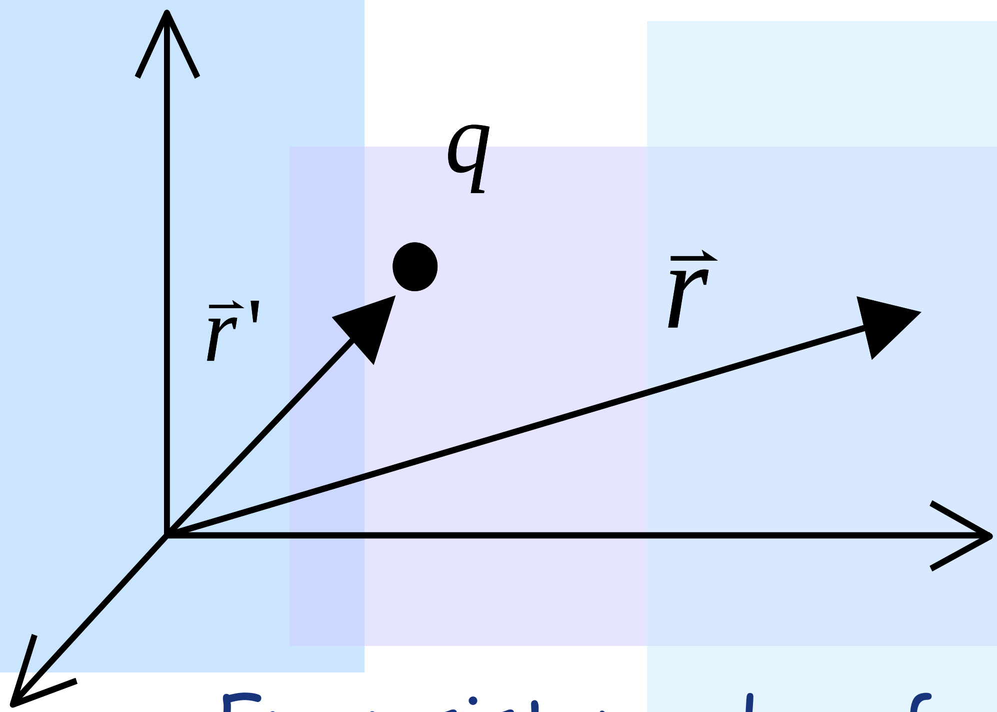
$$\vec{F} = -q\vec{E}$$



Para el caso de una carga puntual Q y referencia en el infinito

$$V(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 \| \vec{r} \|} \text{ [Volt]}$$

Definición de potencial



$$V(\vec{r}) = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \frac{1}{\| \vec{r} - \vec{r}\,' \|}$$

En un sistema de referencia cualquiera

V es una función lineal con la carga, luego se cumple superposición

Definición de Potencial

Para sistema de cargas

$$V(\vec r) = \frac{q_1}{4\pi\varepsilon_0 \| \vec r - \vec r_1 \|} + \frac{q_2}{4\pi\varepsilon_0 \| \vec r - \vec r_2 \|} + \ldots + \frac{q_n}{4\pi\varepsilon_0 \| \vec r - \vec r_n \|}$$

$$\Rightarrow \quad V(\vec r) = \sum \frac{q_k}{4\pi\varepsilon_0 \| \vec r - \vec r_k \|}$$

Para distribuciones continuas de cargas

$$V(\vec r) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \iiint_V \frac{dq'}{\| \vec r - \vec r\,' \|}$$

Relaciones entre campo eléctrico y potencial

$$V_{BA} = -\int_A^B \vec{E} \bullet d\vec{l}$$

Tomando A como referencia y haciendo B variable $(\vec{r})$

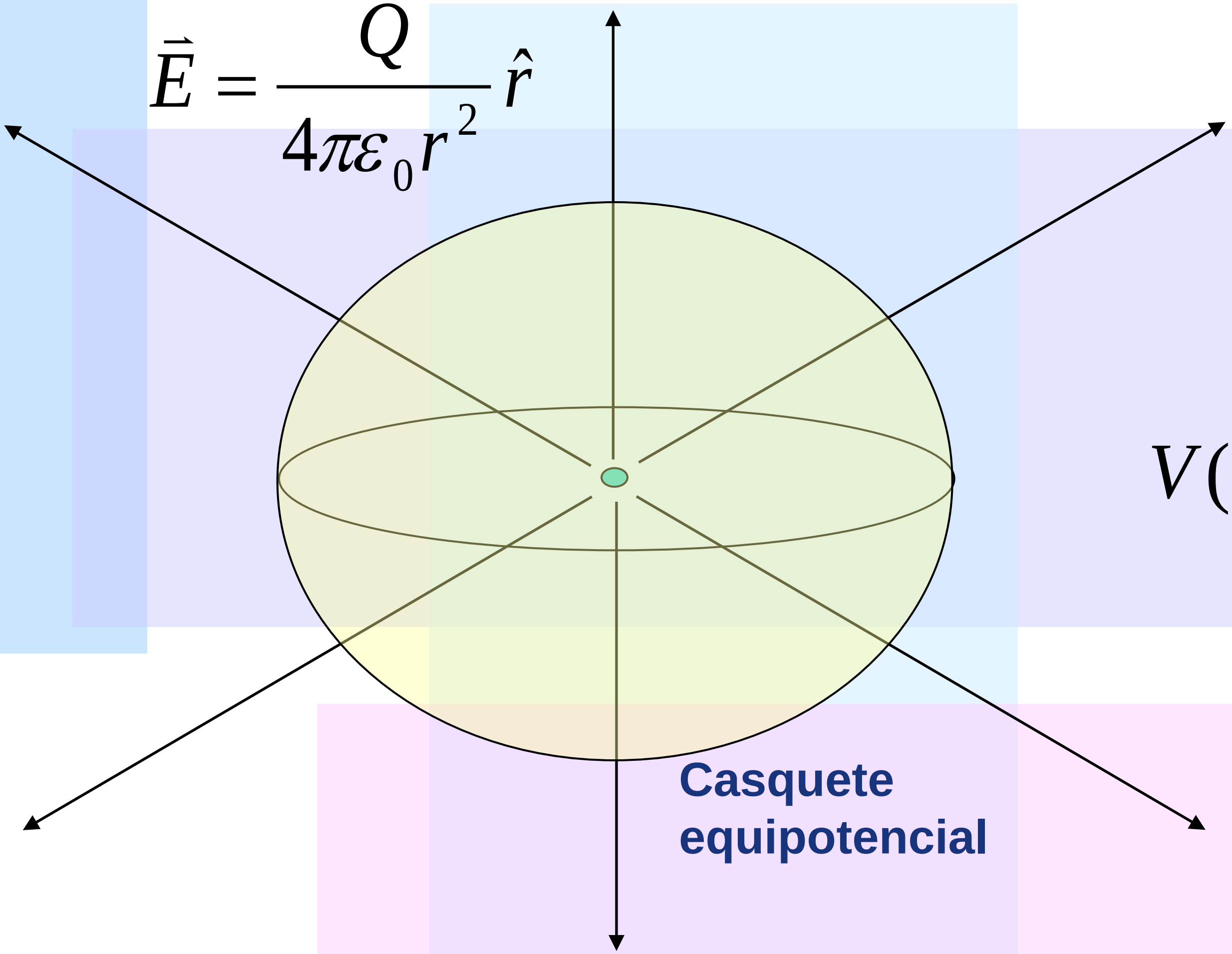
$$V(\vec{r}) = -\int_{ref}^{r} \vec{E} \bullet d\vec{l} + V_{ref}$$

Luego

$$\nabla V(\vec{r}) = -\vec{E}(\vec{r})$$

Campo eléctrico y potencial de carga

$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r^2}\hat{r}$$

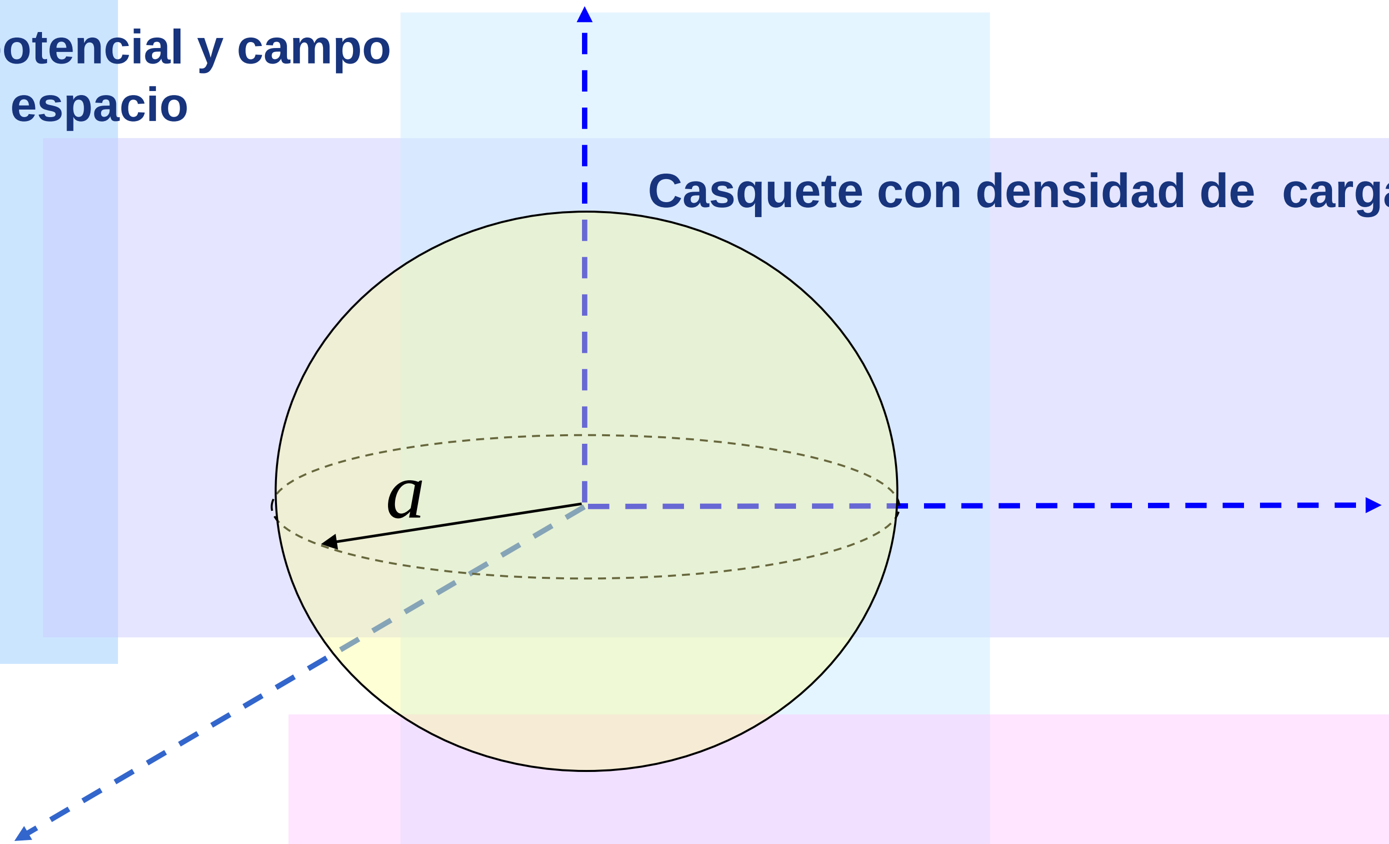


$$V(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r}$$

Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

Casquete con densidad de carga σ

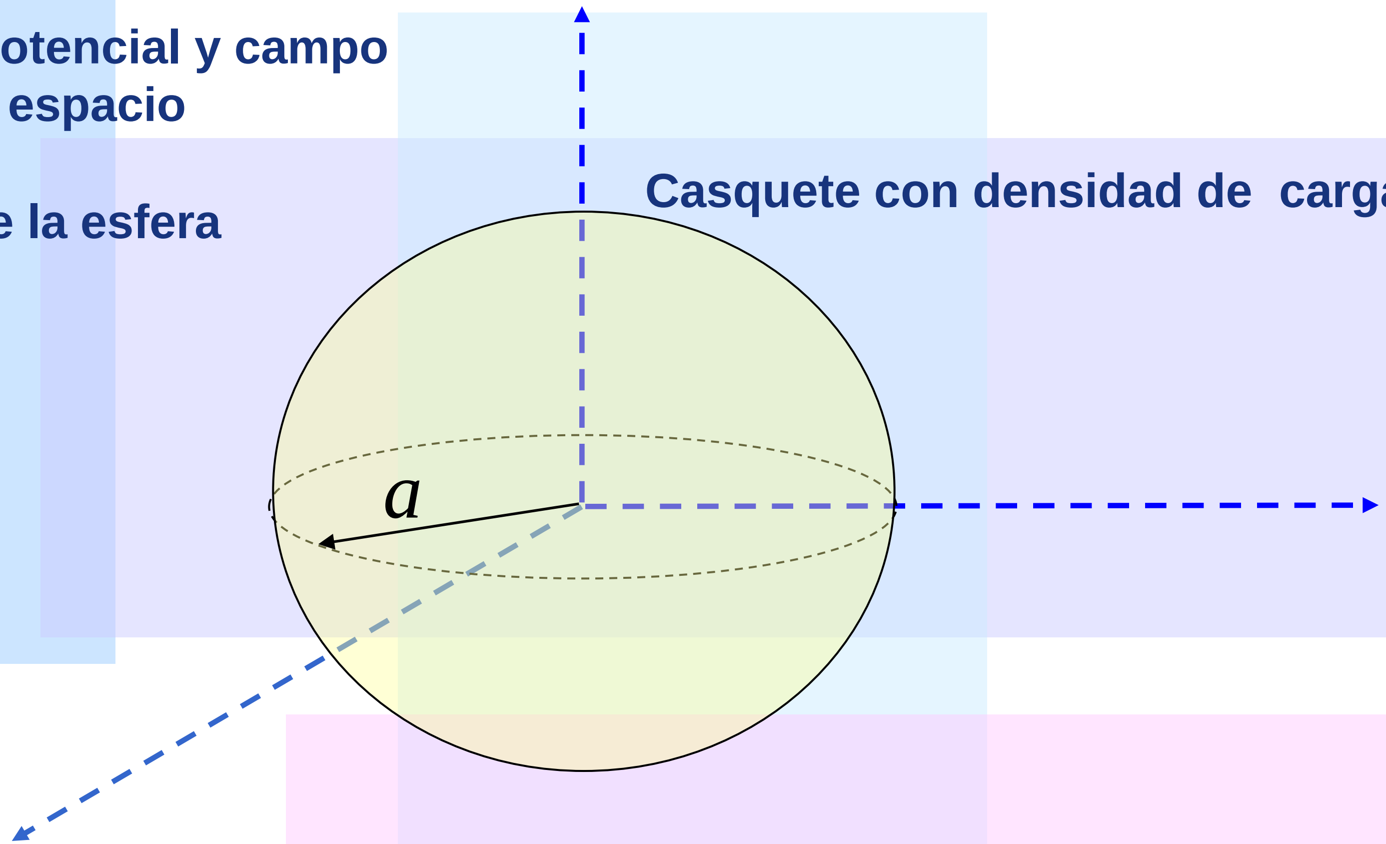


Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

I. Fuera de la esfera

Casquete con densidad de carga σ

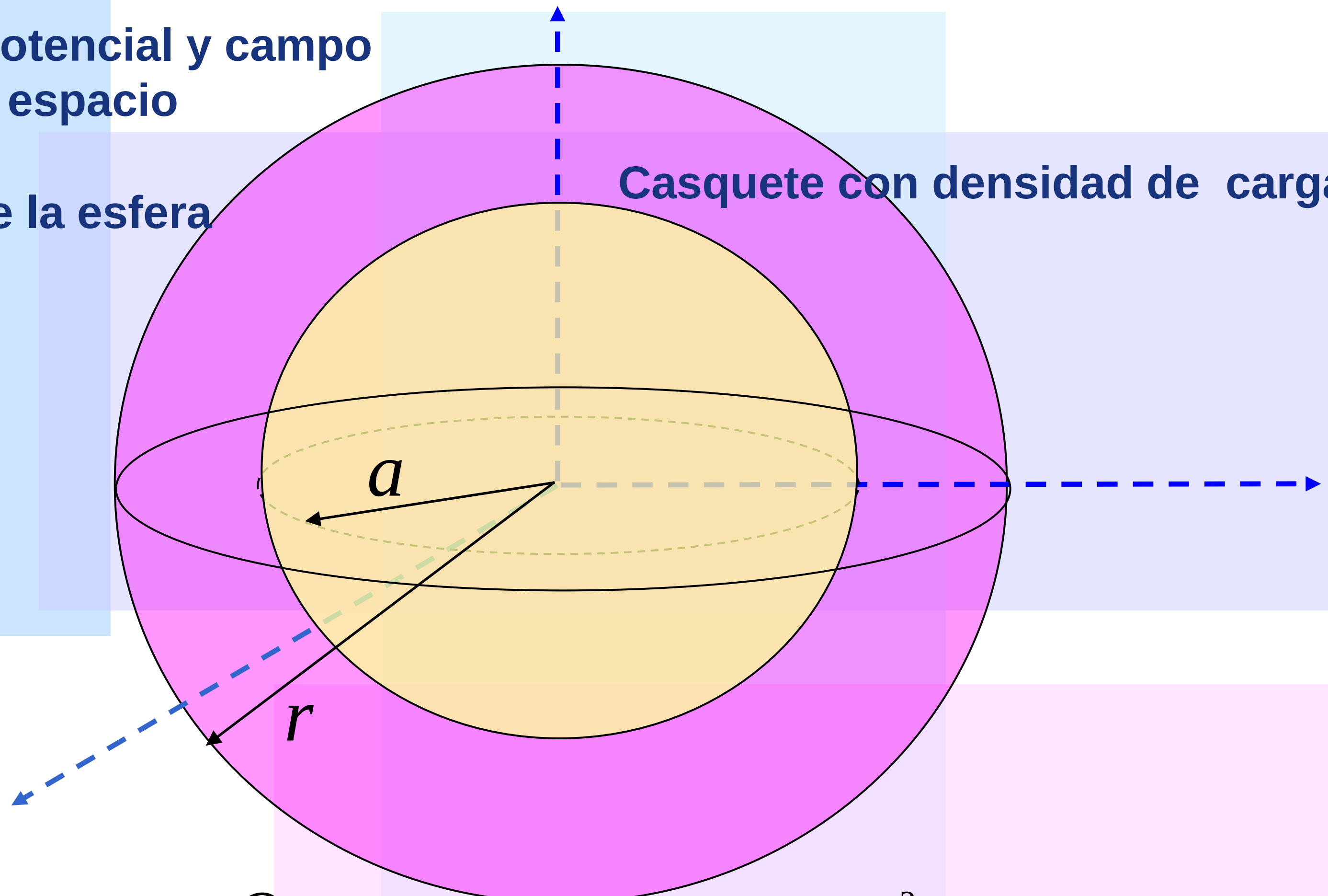


Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

I. Fuera de la esfera

Casquete con densidad de carga σ



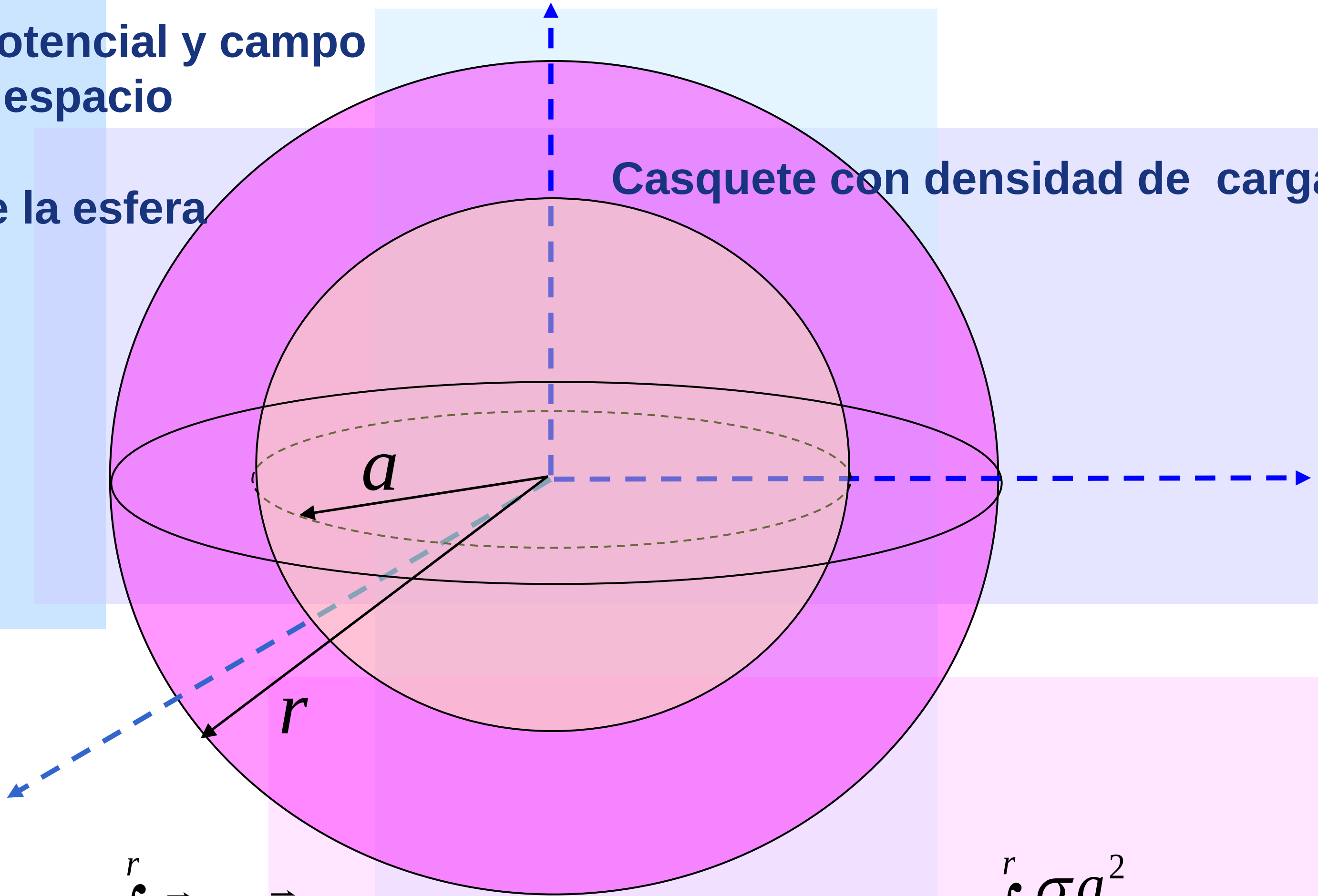
$$\oint\!\!\oint_S \vec{E} \bullet d\vec{s} = \frac{Q_T}{\varepsilon_0} \Rightarrow 4\pi r^2 E = \frac{4\pi a^2 \sigma}{\varepsilon_0} \Rightarrow \vec{E} = \frac{a^2 \sigma}{\varepsilon_0 r^2} \hat{r}$$

Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

Casquete con densidad de carga σ

I. Fuera de la esfera

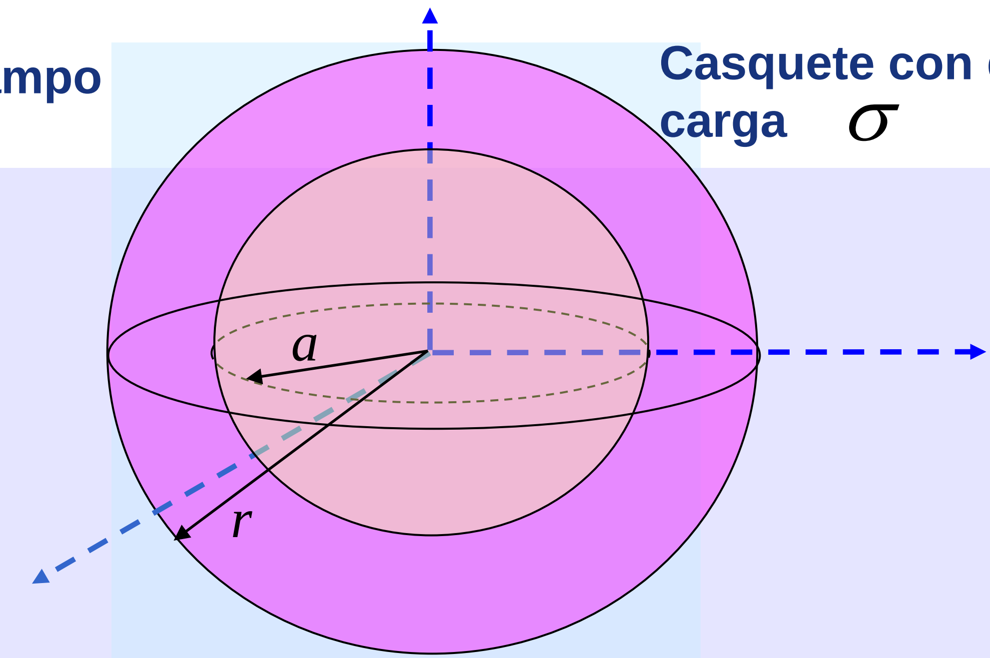


$$V(\vec{r}) = -\int_{ref}^{r} \vec{E} \bullet d\vec{l} + V_{ref} \Rightarrow V(\vec{r}) = -\int_{ref}^{r} \frac{\sigma a^2}{\varepsilon_0 r^2} \hat{r} \bullet dr\hat{r} + V_{ref}$$

Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

Casquete con densidad de carga σ



I. Fuera de la esfera

$$V(\vec{r}) = \left.\frac{\sigma a^2}{\varepsilon_0 r}\right|_{r_0}^{r} + V_{ref}(r=r_0) = \frac{\sigma a^2}{\varepsilon_0 r} - \frac{\sigma a}{\varepsilon_0 a} + V_{ref}(r=r_0)$$

Tomando como referencia el infinito, es decir, $V(r=r_0 \to \infty)=0$

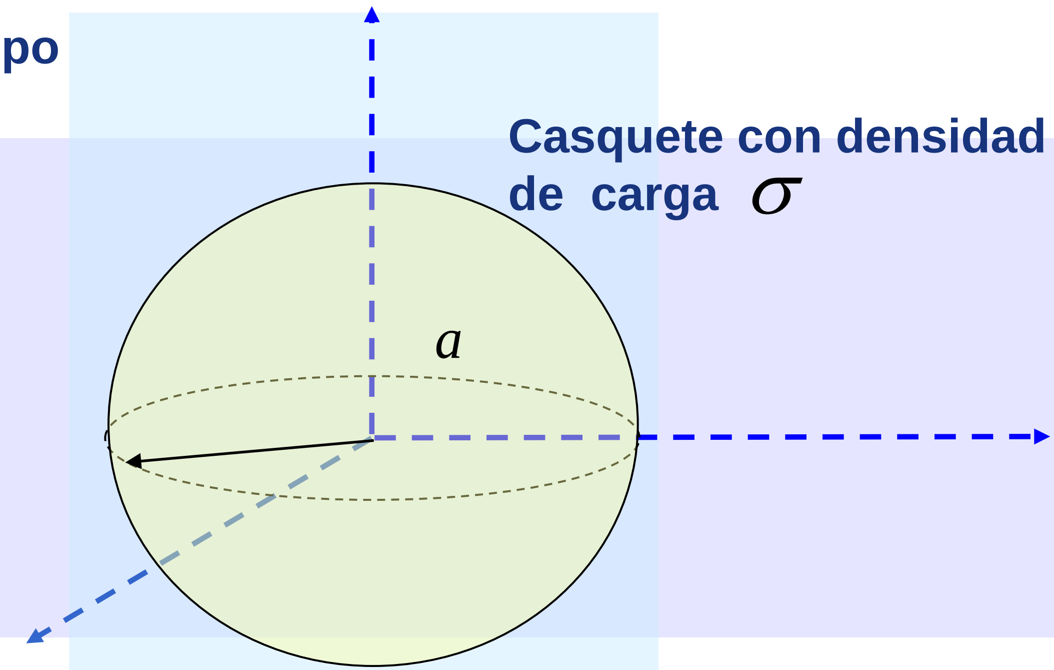
$$\Rightarrow \quad V(\infty) = -\frac{\sigma a}{\varepsilon_0 a} + V_{ref} = 0 \qquad \Rightarrow \quad V(\vec{r}) = \frac{\sigma a^2}{\varepsilon_0 r}$$

Ejemplo Campo eléctrico y potencial de casquete

Calcular potencial y campo en todo el espacio

II. Dentro de la esfera

Casquete con densidad de carga σ



Al interior el campo es nulo y el potencial es constante. Así para $\|\vec{r}\| \leq a$

$$V(\vec{r} = a) = \frac{\sigma a^2}{\varepsilon_0 a} = \frac{\sigma a}{\varepsilon_0} \Rightarrow \boxed{V(\|\vec{r}\| \leq a) = \frac{\sigma a}{\varepsilon_0} \quad \text{y} \quad \vec{E}(\vec{r}) = 0\hat{r}}$$

Notar que se escoge una y sólo una referencia para el potencial en todo el espacio. Además el potencial es continuo mientras que el campo no lo es.

ECUACION DE LAPLACE

Teníamos

$$\nabla V(\vec{r}) = -\vec{E}(\vec{r})$$

Tomando la divergencia

$$\nabla \bullet (\nabla V(\vec{r})) = -\nabla \bullet \vec{E}(\vec{r})$$

Usando la 1ª ecuación de Maxwell

$$\boxed{\nabla \bullet \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}}$$

$$\nabla \bullet (\nabla V(\vec{r})) = -\frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

$$\Rightarrow \quad \nabla^2 V(\vec{r}) = -\frac{\rho(\vec{r})}{\varepsilon_0}$$

Ecuación de Poisson

ECUACION DE LAPLACE

Si no hay cargas:

$$\nabla^2 V(\vec{r}) = 0$$

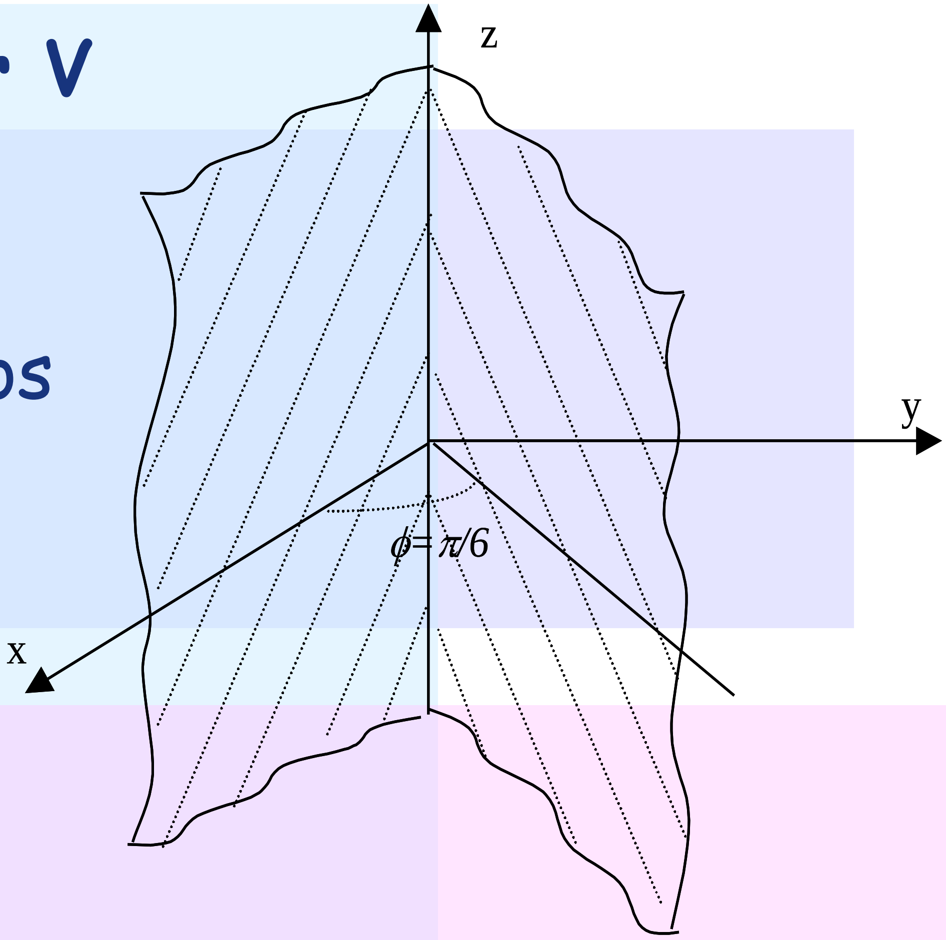
Ecuación de Laplace. Es la más usada en la práctica para determinar el campo eléctrico.

Para resolver esta ecuación se requieren condiciones de borde!

ECUACION DE LAPLACE

EJEMPLO 12.Calcular V

Se sabe que el potencial en los planos semi-infinitos definidos por $V(\phi=0, \rho, z) = 0$ y $V(\phi=\pi/6, \rho, z) = 100$ V.

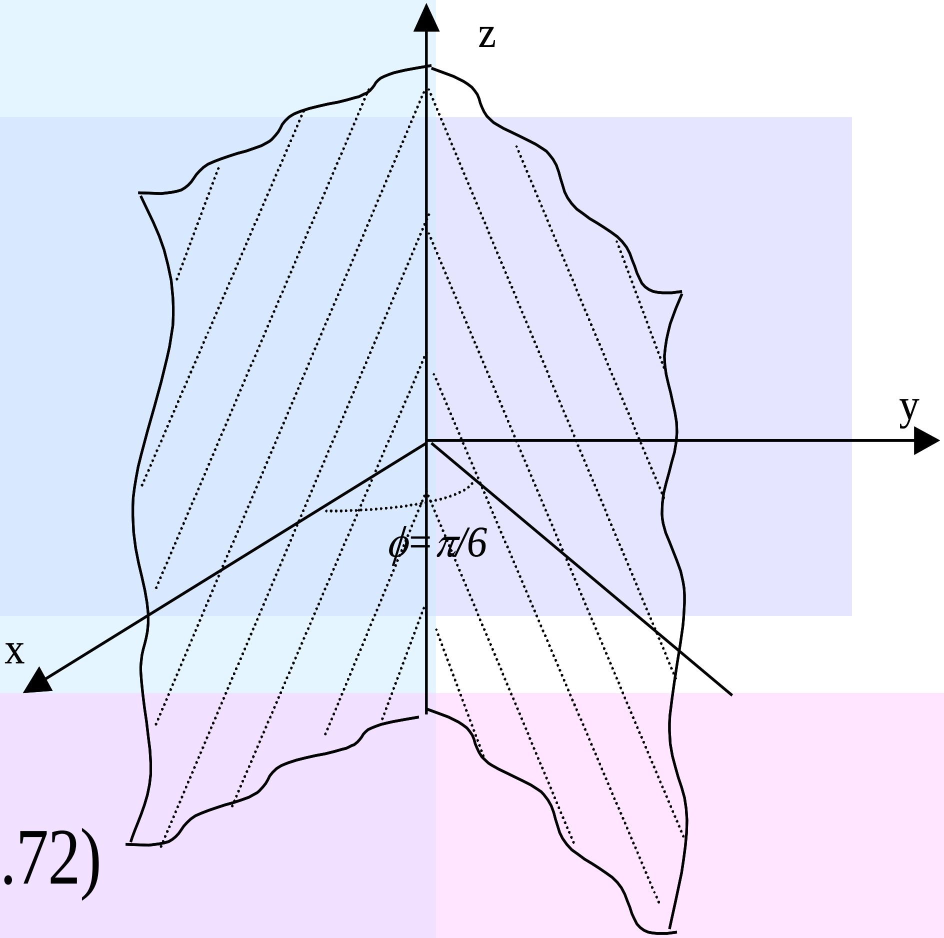


ECUACION DE LAPLACE

Sol^{n}

Hay que darse cuenta que **V** sólo dependen de **ϕ**

Sólo interesa una coordenada del laplaciano **(ϕ)**



$$\nabla^2 V(\vec{r}) = \frac{1}{\rho^2}\frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2} = 0 \quad (1.72)$$

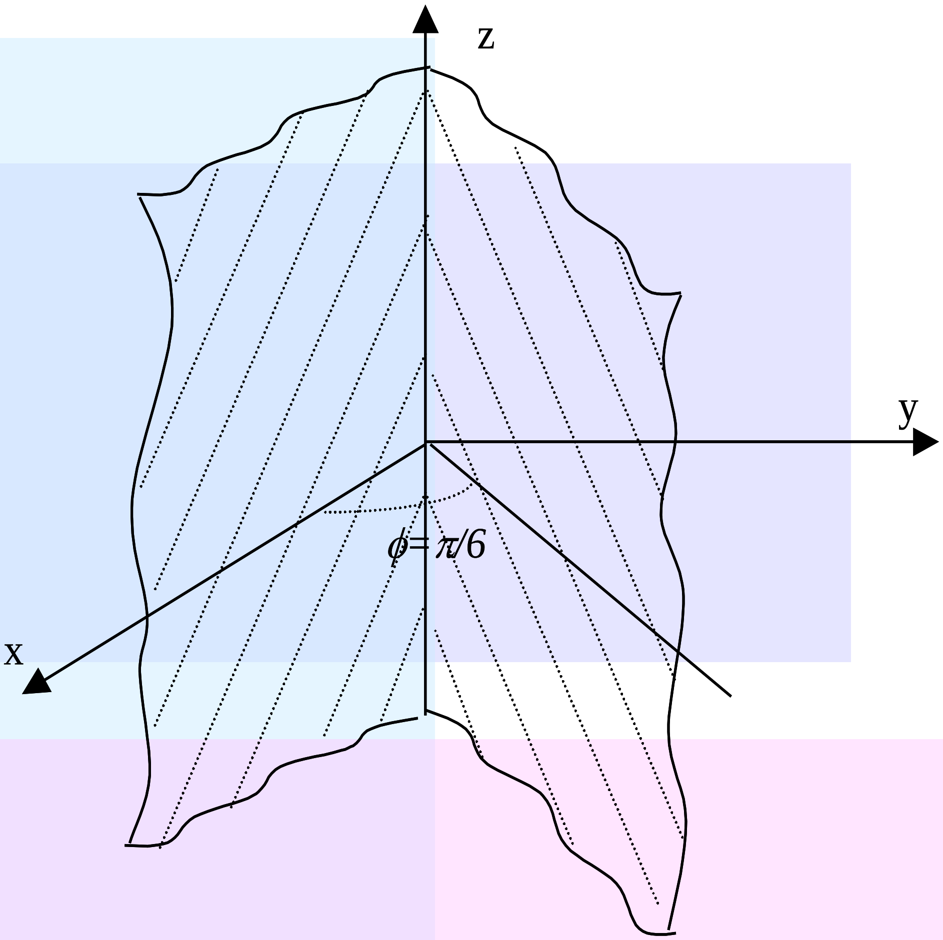
ECUACION DE LAPLACE

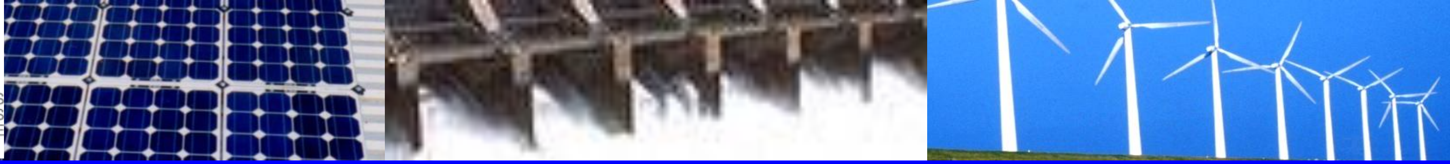
Luego

$$\frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2} = 0 \quad (1.73)$$

Cuya solución es

$$V = A\phi + B$$





ECUACION DE LAPLACE

Condiciones de borde:

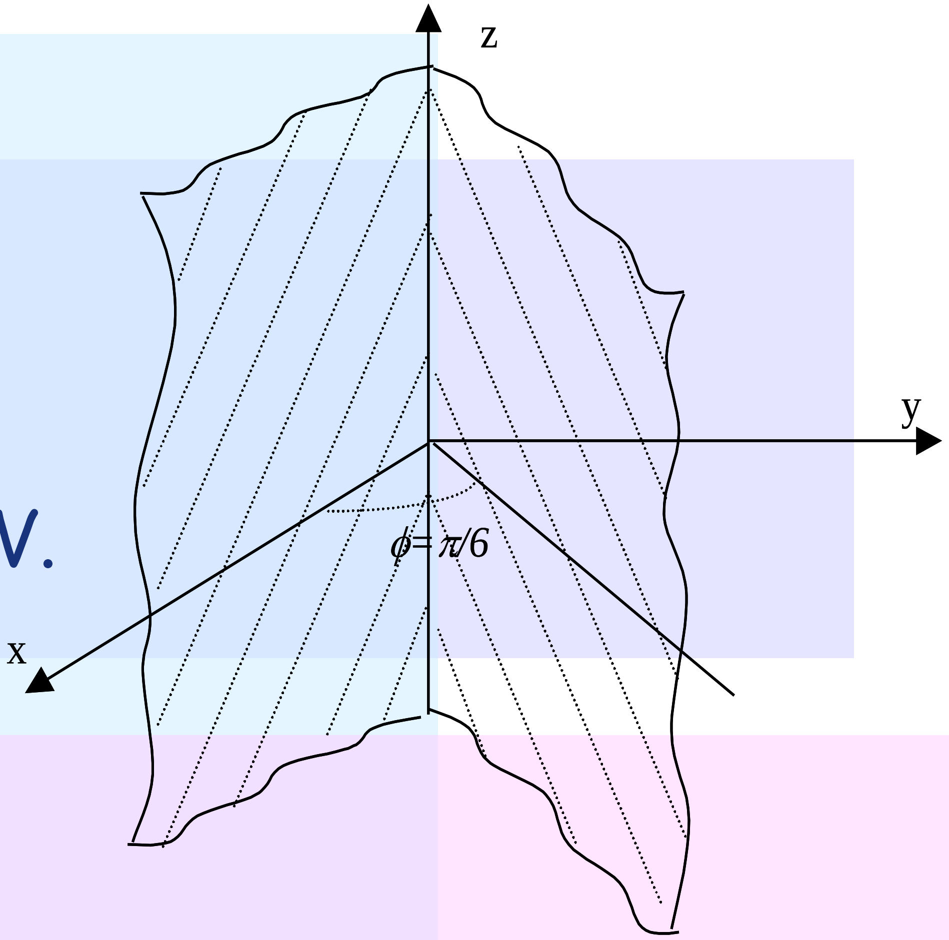
$V(\phi=0, \rho, z) = 0$

$\Rightarrow$ $B=0$

y $V(\phi=\pi/6, \rho, z) = 100$ V.

$\Rightarrow$ $100 = A\pi/6$

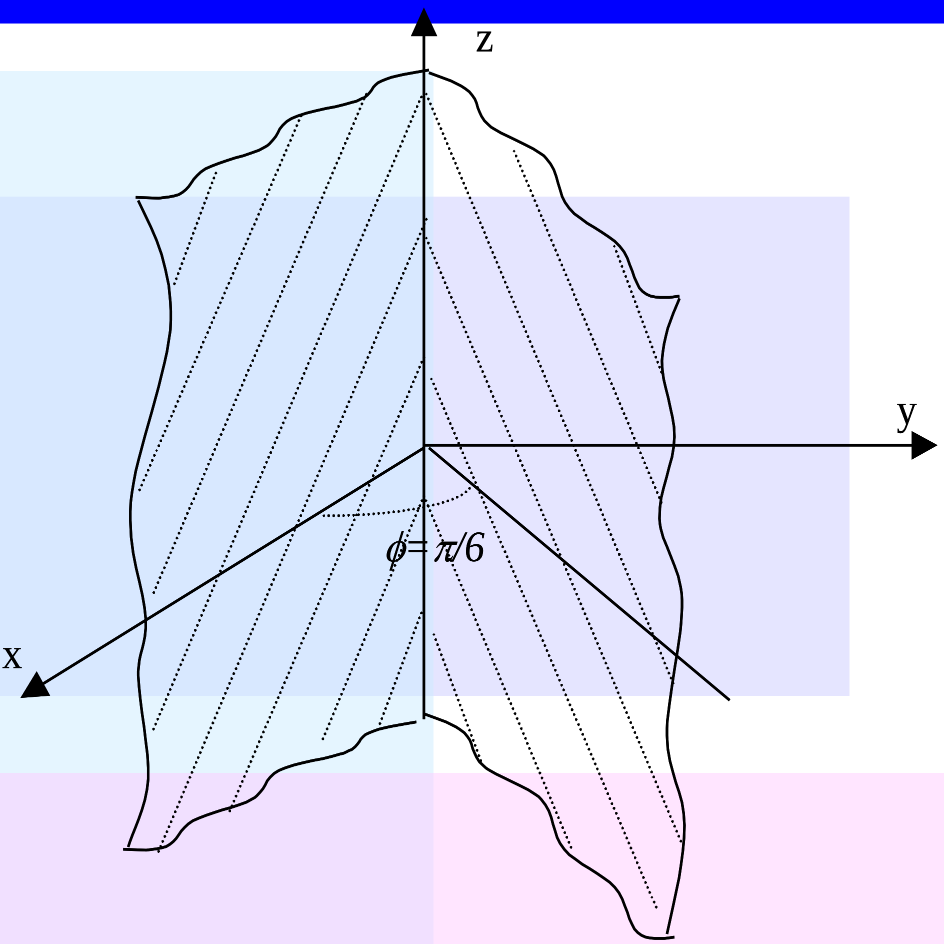
$$\Rightarrow \quad A = \frac{600}{\pi}$$



ECUACION DE LAPLACE

Luego el potencial es

$$V = \frac{600}{\pi}\phi$$

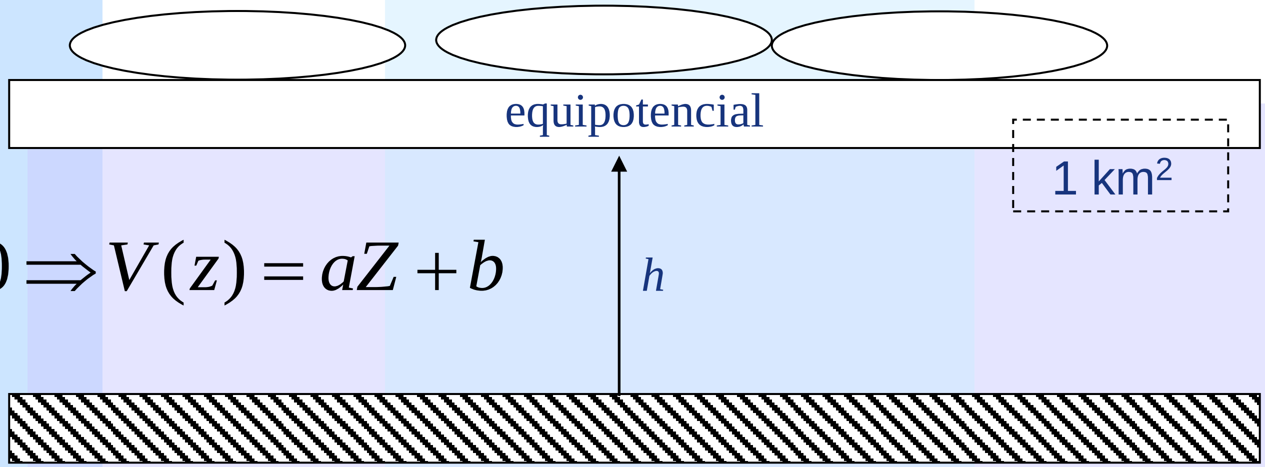


y el campo

$$\vec{E}(r) = -\nabla V(r) = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial V}{\partial \phi}\hat{\phi}$$

$$\Rightarrow \quad \vec{E}(\vec{r}) = -\frac{600}{\pi\rho}\hat{\phi}$$

Ejemplo



$$\nabla^2 V = 0 \Rightarrow V(z) = aZ + b$$

Condiciones de Borde

$$\left.\begin{array}{l} V(z=0)=0 \quad y \\ V(z=1)=5 \end{array}\right\} \therefore V(z)=5z$$

$$\vec{E} = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial z}\hat{k} \Rightarrow \vec{E} = -5\hat{k} \qquad \vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} = -10\varepsilon_0 \hat{k}$$

Campo Eléctrico Conservativo

Previa: Si $f(\vec{r})$ Es un campo escalar, entonces

$$\nabla \times (\nabla f) = 0$$

luego, tomando el rotor de la ecuación

$$\nabla V(\vec{r}) = -\vec{E}(\vec{r})$$

$$\Rightarrow \quad \nabla \times \vec{E} = 0$$

Campo Eléctrico Conservativo

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

Integrando en S

$$\iint_S \nabla \times \vec{E} \bullet d\vec{s} = 0$$

Aplicando el teorema de Stokes

$$\iint_S \nabla \times \vec{E} \bullet d\vec{s} = \oint_{C(S)} \vec{E} \bullet d\vec{l}$$

Donde C(S) es el contorno que limita a la superficie S

Campo Eléctrico Conservativo

Luego

$$q \oint_{C(S)} \vec{E} \bullet d\vec{l} = \oint_{C(S)} \vec{F} \bullet d\vec{l} = Wneto = 0$$

La fuerza proveniente de un campo electroestático es una fuerza conservativa.

Caso carga puntual

$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r^2}\hat{r}$$

$$V(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r}$$

Trabajo neto nulo en trayectoria cerrada