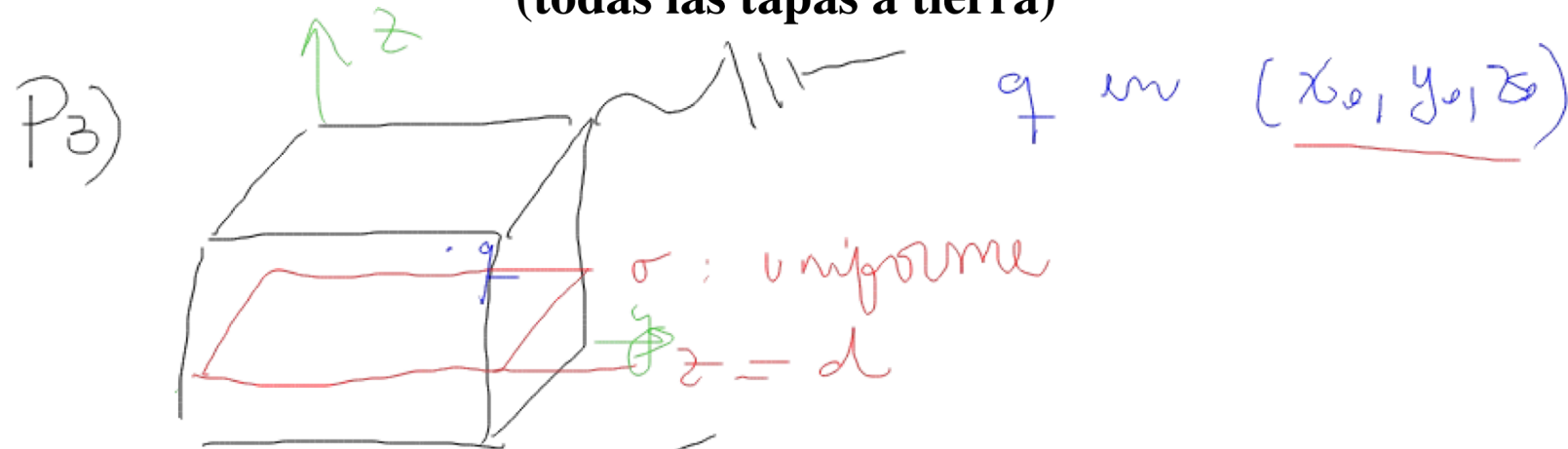


Calcular Φ en el interior del cubo a tierra con q y σ adentro

(todas las tapas a tierra)



Método 1: Dividir en 3 regiones donde vale Laplace + condiciones de contorno:

$(\nabla^2 \Phi_{I,II,III} = 0)$

$z = a$

$z = z_0$

$z = d$

$z = 0$

$\left. \begin{aligned} \phi_I(d) &= \phi_{II}(d) \\ (\vec{E}_{II} - \vec{E}_I) \cdot \hat{n} &= 4\pi\sigma \end{aligned} \right|_{z=d}$

En $z = z_0$,

$\left. \begin{aligned} \phi_{III}(z_0) &= \phi_{II}(z_0) \\ [-\partial_z \phi_{III} - (-\partial_z \phi_{II})] &= 4\pi\sigma_q \end{aligned} \right|_{z=z_0}$

Resumen de las condiciones de contorno para resolver el potencial en el interior del cubo dividiendo en 3 regiones:

En cada región (abierta) vale Laplace:

$$\nabla^2 \Phi_{I,II,III} = 0$$

$$\Phi_{I,II,III}|_{x=0} = 0$$

condiciones de contorno “triviales” en x
(en las 3 regiones)

$$\Phi_{I,II,III}|_{x=a} = 0$$

$$\Phi_{I,II,III}|_{y=0} = 0$$

condiciones de contorno “triviales” en y
(en las 3 regiones)

$$\Phi_{I,II,III}|_{y=a} = 0$$

$$\Phi_I|_{z=0} = 0$$

potencial a tierra en las tapas de arriba y de abajo

$$\Phi_{III}|_{z=a} = 0$$

$$\text{(continuidad)} \quad \Phi_I|_{z=d^-} = \Phi_{II}|_{z=d^+}$$

Empalme en superficie $z=d$

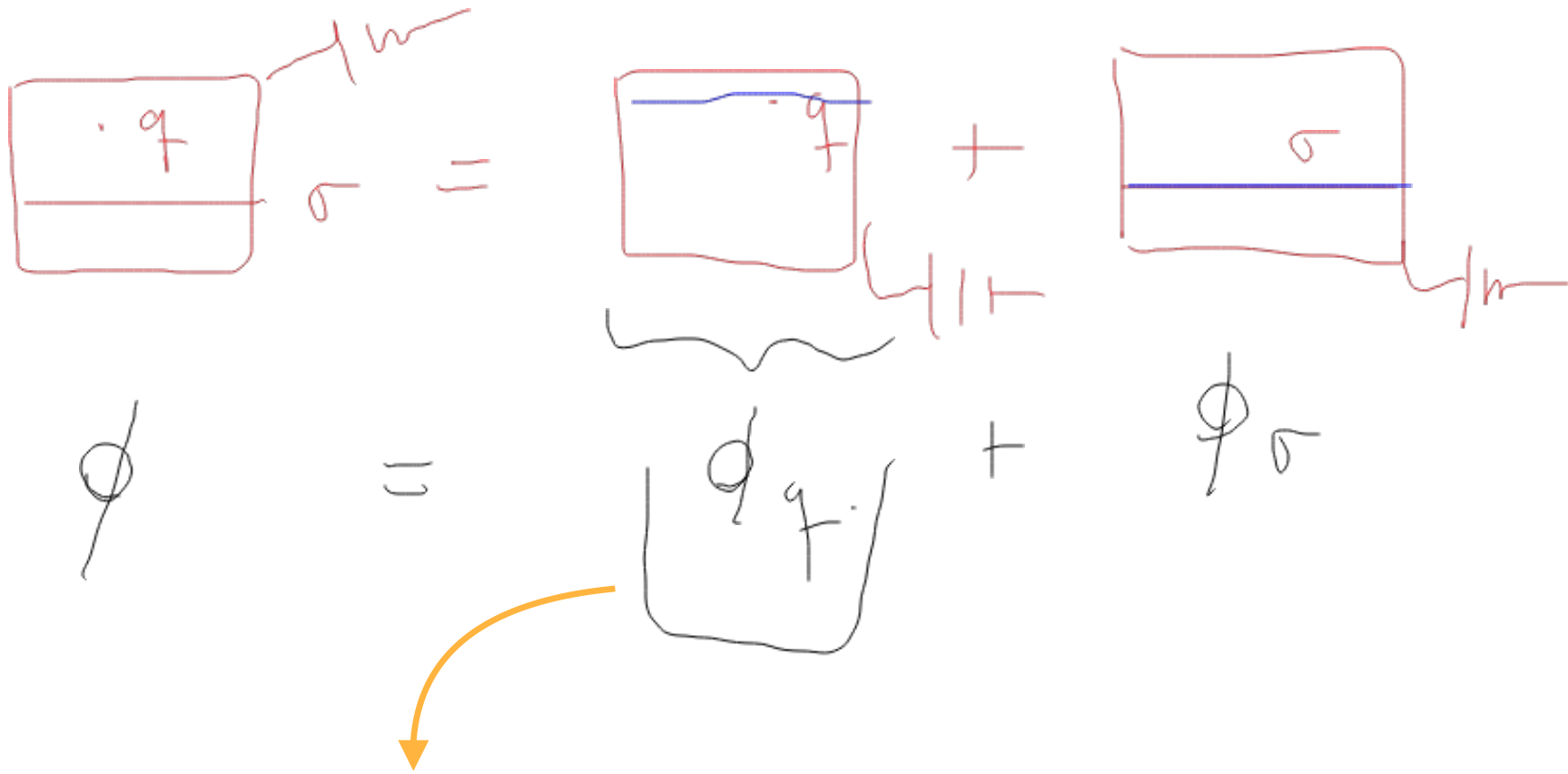
$$\text{(salto de derivada normal)} \quad \partial_z \Phi_I|_{z=d^-} - \partial_z \Phi_{II}|_{z=d^+} = 4\pi \sigma$$

$$\text{(continuidad)} \quad \Phi_{II}|_{z=z_0^-} = \Phi_{III}|_{z=z_0^+}$$

Empalme en superficie $z=z_0$

$$\text{(salto de derivada normal)} \quad \partial_z \Phi_{II}|_{z=z_0^-} - \partial_z \Phi_{III}|_{z=z_0^+} = 4\pi q \delta(x - x_0) \delta(y - y_0)$$

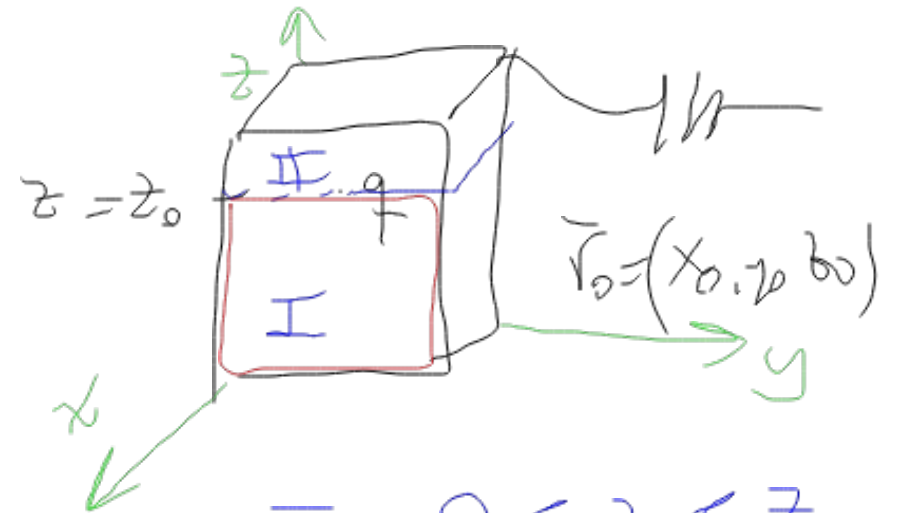
Método 2: Superposición



A continuación resolvemos el problema de éste primer término de la superposición (carga puntual dentro del cubo a tierra)

Carga puntual dentro del cubo a tierra:

$$\phi_g = \begin{cases} \phi_{II} & \text{en } II \\ \phi_I & \text{en } I \end{cases}$$



$$I: 0 \leq z \leq z_0$$

$$II: z_0 \leq z \leq a$$

Empalme en $z = z_0$:

Continuidad del potencial:

$$\phi_I(z = z_0) = \phi_{II}(z = z_0)$$

Salto del campo normal:

$$\left[-\vec{\nabla} \phi_{II} - (-\vec{\nabla} \phi_I) \right] \cdot \hat{z} = 4\pi \sigma_g = 4\pi q \cdot \delta(x-x_0) \delta(y-y_0)$$

$$-\frac{\partial \phi_{II}}{\partial z} \Big|_{z_0^+} + \frac{\partial \phi_I}{\partial z} \Big|_{z_0^-} = 4\pi \sigma_g$$

base de senos en "x" e "y"
 (direcciones en donde se cumple Sturm-Liouville
 con condiciones de contorno triviales,
 ver PI de la 1ra parte de la clase)

$$\phi = \sum_{n,m} s(k_n x) s(k_m y) \begin{cases} z_{nm}^{\text{II}} \\ z_{nm}^{\text{I}} \end{cases}$$

$$k_n = \frac{n\pi}{a}, \quad k_m = \frac{m\pi}{a}$$

$$z_{nm} = \begin{cases} A^{\text{II}} \frac{\text{sh}[\gamma(a-z)] \text{sh}(\gamma z_0)}{\text{sh}(\gamma z_0)} \end{cases}$$

$$A \leftarrow \left(\frac{A_{nm}^{\text{II}}}{\text{sh}(\gamma z_0)} \text{sh}(\gamma z) \text{sh}[\gamma(a-z)] \right)$$

redefinición de los coeficientes
 (no se escribió las etiquetas
 n y m para sintetizar)

continuidad del potencial en $z=z_0$: $\phi_{\text{I}}(z_0) = \phi_{\text{II}}(z_0) \Rightarrow A^{\text{I}}_{nm} = A^{\text{II}}_{nm} \frac{\text{sh}[\gamma(a-z_0)]}{\text{sh}(\gamma z_0)} = A \text{sh}[\gamma(a-z_0)]$

salto del campo normal en $z=z_0$: $\sum s(k_n x) s(k_m y) \gamma A \left[\frac{\text{ch}[\gamma(a-z_0)] \text{sh}(\gamma z_0) + \text{ch}(\gamma z_0) \text{sh}[\gamma(a-z_0)]}{\text{sh}[\gamma(a-z_0+z_0)]} \right] = 4\pi \sigma_g(x,y)$

$$\sum s(k_n x) s(k_m y) \cdot \text{sh}(\gamma a) \gamma A = 4\pi \sigma_g(x,y)$$

ortogonalización:

$$\int_0^a dx s(k_n' x) \int_0^a dy s(k_m' y) \left\{ \right\}$$

despeje de coeficientes: $A_{n,m} = \frac{16\pi \sigma_g s(k_n x_0) s(k_m y_0)}{a^2 \cdot \text{sh}(\gamma_{nm} a)}$

$$\phi = \sum_{n,m=1}^{\infty} s(k_n x) s(k_m y) A_{n,m} \frac{\text{sh}[\gamma_{nm}(a-z)] \text{sh}(\gamma_{nm} z)}{\text{sh}(\gamma_{nm} z_0)}$$

$$k_n, k_m$$

$$z_> = \text{Max}\{z_1, z_2\}$$

$$\gamma_{nm}$$

$$z_< = \text{min}\{z_1, z_2\}$$