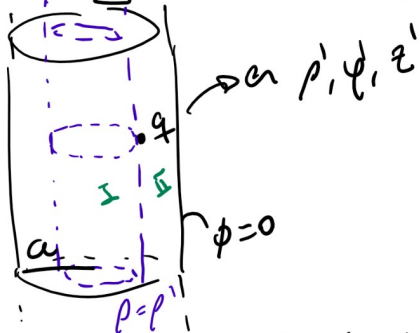


# Física Teórica 1, 2<sup>do</sup> semestre 2021

Clase 15/9: Guía 2, separación en cilíndricas

15) Función de Green con c.c. de Dirichlet en el interior y exterior de un cilindro infinito

a) Carga en el interior, corte con cilindro coaxial



Tomo base en direcciones  $\varphi, z$

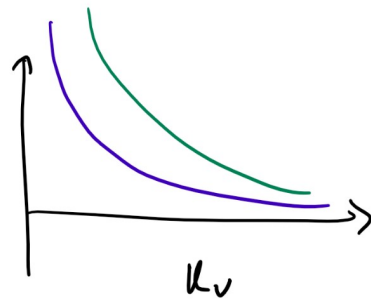
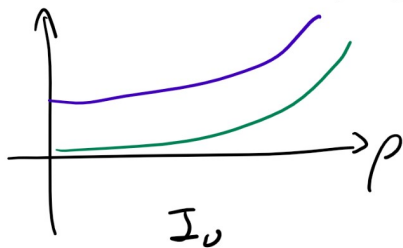
Elemento general de la base:

$$\phi = A e^{i\nu\varphi} e^{i\mu z} (B I_\nu(\mu\rho) + C K_\nu(\mu\rho)) \quad (\text{versión compleja})$$

$$\phi = [A \cos(\nu\varphi) + B \sin(\nu\varphi)] [C \cos(\mu z) + D \sin(\mu z)] [E I_\nu(\mu\rho) + F K_\nu(\mu\rho)] \quad (\text{versión real})$$

Por simetría en la parte angular sólo deberían quedar términos  $\cos[\nu(\varphi-\varphi')]$

Funciones de Bessel modificadas:



→ en la región interior sólo uso  $I_\nu$  para que no diverjan en el origen

$$\phi_I = \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} d\mu A_\nu(\mu) I_\nu(\mu\rho) e^{i\nu\varphi} e^{i\mu z}$$

En la región exterior en principio puedo tener ambos:

$$\phi_{II} = \sum_{\nu} \int d\mu [B_\nu(\mu) I_\nu(\mu\rho) + C_\nu(\mu) K_\nu(\mu\rho)] e^{i\nu\varphi} e^{i\mu z}$$

pero falta la c.c.  $\phi(\rho=a) = 0$

$$\rightarrow B_v(u) I_v(ua) + C_v(u) K_v(ua) = 0 \rightarrow C_v(u) = - \frac{I_v(ua)}{K_v(ua)} B_v(u)$$

$$\rightarrow \phi = \sum_v \int du \underbrace{B_v(u) \left[ I_v(ua) - \frac{I_v(ua)}{K_v(ua)} K_v(ua) \right]} e^{i v \varphi} e^{i u z}$$

$$= \left( \frac{B_v(u)}{K_v(ua)} \right) \left[ K_v(ua) I_v(ua) - I_v(ua) K_v(ua) \right]$$

lo redefino como  $B_0(u)$

Finalmente

$$\phi_{\pm} = \sum_v \int du B_v(u) \left[ K_v(ua) I_v(ua) - I_v(ua) K_v(ua) \right] e^{i v \varphi} e^{i u z}$$

$$\phi_{\pm} = \sum_v \int du A_v(u) I_v(ua) e^{i v \varphi} e^{i u z}$$

Continuidad en la interfaz:  $\phi_{\pm}(\rho = \rho') = \phi_{\mp}(\rho = \rho')$

Como las funciones  $e^{i v \varphi} e^{i u z}$  son una base, la igualdad se aplica término a término:

$$A_v(u) I_v(ua) = B_v(u) \left[ K_v(ua) I_v(ua) - I_v(ua) K_v(ua) \right] \quad (1)$$

Salto de la derivada normal:  $\sigma = q \frac{\delta(\varphi - \varphi')}{\rho'} \delta(z - z')$

$$\left( E_{\rho}^{\pm} - E_{\rho}^{\mp} \right) \Big|_{\rho = \rho'} = 4\pi\sigma$$

$$\left( \frac{\partial \phi_{\pm}}{\partial \rho} - \frac{\partial \phi_{\mp}}{\partial \rho} \right) \Big|_{\rho = \rho'} = 4\pi\sigma$$

$$\frac{\partial \phi_{\pm}}{\partial \rho} = \sum_v \int du u A_v(u) I_v'(ua) e^{i v \varphi} e^{i u z}$$

$$\frac{\partial \phi_{\mp}}{\partial \rho} = \sum_v \int du u B_v(u) \left[ K_v'(ua) I_v(ua) - I_v'(ua) K_v(ua) \right] e^{i v \varphi} e^{i u z}$$

Juntamos:

$$\sum_v \int du u \left[ A_v(u) I_v'(ua) - B_v(u) \left( K_v'(ua) I_v(ua) - I_v'(ua) K_v(ua) \right) \right] e^{i v \varphi} e^{i u z} =$$

$$= 4\pi q \frac{\delta(\varphi - \varphi')}{\rho'} \delta(z - z')$$

Aplico  $\int_{-\infty}^{\infty} dz e^{-i u z} \int_0^{2\pi} d\varphi e^{-i v \varphi}$ :

Recordemos que  $\int dA \sigma = q$

El elemento de superficie es  $\rho' d\varphi dz$

$\rightarrow$  lo compenso dividiendo por  $\rho'$

$$\sum_v \int du u \int dz \int d\varphi [\dots] e^{i(u-v)\varphi} e^{i(u-u')z} = 4\pi q \int dz \int d\varphi e^{-iv\varphi} e^{iu'z} \frac{\delta(\varphi-\varphi')}{\rho'} \delta(z-z')$$

$$\text{uso } \int_{-\infty}^{\infty} dz e^{i(u-u')z} = 2\pi \delta(u-u')$$

$$\int_0^{2\pi} d\varphi e^{i(u-v)\varphi} = 2\pi \delta_{u,v}$$

$$(2\pi)^2 u' \left[ A_v(u') I_v'(u' \rho') - B_v(u') (u_v(u'a) I_v'(u' \rho') - I_v(u'a) u_v'(u' \rho')) \right] = \\ = \frac{4\pi q}{\rho'} e^{-iv'\varphi'} e^{iu'z'} \rightarrow \text{hayo } v' \rightarrow v, u' \rightarrow u$$

$$A_v(u) I_v(u \rho') = B_v(u) \left[ u_v(u'a) I_v(u \rho') - I_v(u'a) u_v(u \rho') \right] \quad (1)$$

$$A_v(u) I_v'(u \rho') - B_v(u) \left[ u_v(u'a) I_v'(u \rho') - I_v(u'a) u_v'(u \rho') \right] = \frac{q}{\pi u \rho'} e^{-iv\varphi'} e^{-iu'z'} \quad (2)$$

### Cuentas

Notación para abreviar:  $A_v(u) \rightarrow A$        $B_v(u) \rightarrow B$

$$\frac{q}{\pi u \rho'} e^{-iv\varphi'} e^{-iu'z'} \rightarrow C$$

$$I_v, u_v \rightarrow I, u \quad u=1$$

$$A I(\rho') = B (u(a) I(\rho') - I(a) u(\rho')) \quad (1)$$

$$A I'(\rho') - B [u(a) I'(\rho') - I(a) u'(\rho')] = C \quad (2)$$

$$(1): A = \frac{u(a) I(\rho') - I(a) u(\rho')}{I(\rho')} B$$

$$\text{Reemplazo en (2): } B \left[ \frac{I'(\rho')}{I(\rho')} (u(a) I(\rho') - I(a) u(\rho')) - u(a) I'(\rho') + I(a) u'(\rho') \right] = C$$

$$B \left[ \cancel{I'(\rho') u(a)} - \frac{I(a)}{I(\rho')} I'(\rho') u(\rho') - \cancel{u(a) I'(\rho')} + I(a) u'(\rho') \right] = C$$

$$B \frac{I(a)}{I(\rho')} \left[ I(\rho') u'(\rho') - u(\rho') I'(\rho') \right] = C$$

$$\text{uso } u_v(x) I_v'(x) - I_v(x) u_v'(x) = \frac{1}{x}$$

$$\cancel{\frac{1}{u \rho'}} B_v(u) \frac{I_v(u'a)}{I_v(u \rho')} = \frac{q}{\pi u \rho'} e^{-iv\varphi'} e^{-iu'z'}$$

$$B_v(u) = -\frac{q}{\pi} \frac{I_v(u \rho')}{I_v(u'a)} e^{-iv\varphi'} e^{-iu'z'}$$

$$A_v(u) = \frac{q}{\pi} \frac{1}{I_v(u'a)} \left[ I_v(u'a) u_v(u \rho') - u_v(u'a) I_v(u \rho') \right] e^{-iv\varphi'} e^{-iu'z'}$$

Y finalmente

$$\phi_I = \frac{q}{\pi} \sum_v \int du \frac{I_\nu(u\rho)}{I_\nu(ua)} \left[ I_\nu(ua) K_\nu(u\rho') - K_\nu(ua) I_\nu(u\rho') \right] e^{i\nu(\varphi-\varphi')} e^{i\nu(z-z')}$$

$$\phi_{II} = \frac{q}{\pi} \sum_v \int du \frac{I_\nu(u\rho')}{I_\nu(ua)} \left[ I_\nu(ua) K_\nu(u\rho) - K_\nu(ua) I_\nu(u\rho) \right] e^{i\nu(\varphi-\varphi')} e^{i\nu(z-z')}$$

O, definiendo  $\rho_c = \min\{\rho, \rho'\}$  y  $\rho_s = \max\{\rho, \rho'\}$ :

$$\phi = 2q \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{du}{2\pi} \frac{I_\nu(u\rho_c)}{I_\nu(ua)} \left[ I_\nu(ua) K_\nu(u\rho_c) - K_\nu(ua) I_\nu(u\rho_c) \right] e^{i\nu(\varphi-\varphi')} e^{i\nu(z-z')}$$

Vemos que es función de  $\varphi-\varphi'$  y  $z-z'$ . Por simetría, debería ser una función par.

Para la paridad en  $\varphi-\varphi'$ , miro qué pasa si hago  $\nu \rightarrow -\nu$ :

$$I_{-\nu}(x) = I_\nu(x), \quad K_{-\nu}(x) = K_\nu(x)$$

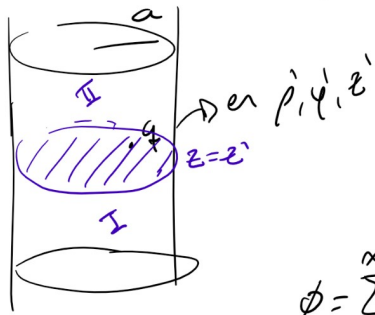
$\rightarrow$  lo que acompaña a  $e^{i\nu(\varphi-\varphi')}$  es simétrico en  $\nu$ , por lo que al sumar puedo agrupar  $e^{i\nu(\varphi-\varphi')}$  con  $e^{-i\nu(\varphi-\varphi')}$  para formar  $\cos[\nu(\varphi-\varphi')]$ .

Ahora hago  $u \rightarrow -u$ :

$$I_\nu(-x) = (-1)^\nu I_\nu(x), \quad K_\nu(-x) = (-1)^\nu K_\nu(x)$$

Como hay una cantidad par de funciones  $I$  y  $K$ , lo que acompaña a  $e^{i\nu(z-z')}$  es simétrico en  $u$ . Nuevamente, puedo agrupar términos y quedarme con  $\cos[u(z-z')]$ .

b) Corto con un plano horizontal:



Ahora necesito base en las direcciones  $\rho, \varphi$

$$\phi = \sum_{v=-\infty}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} A_{vn} J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right) e^{iv(\varphi-\varphi')} e^{-\frac{\chi_{vn}}{a}|z-z'|}$$

- No puedo usar  $U_v$  porque divergen en el origen
- Escribo  $e^{iv(\varphi-\varphi')}$  por conveniencia, porque ya sé que  $\phi$  tiene que ser función de  $\varphi-\varphi'$ .
- Si planteo  $\phi_{II}$  y  $\phi_{I}$  por separado y aplico la condición de continuidad en  $z=z'$ , voy a llegar a la expresión de arriba.

$$\sigma = q \delta(\rho-\rho') \frac{\delta(\varphi-\varphi')}{\rho'}$$

Salto en la derivada normal:  $\left. \frac{\partial \phi}{\partial z} \right|_{z=(z')^-} - \left. \frac{\partial \phi}{\partial z} \right|_{z=(z')^+} = 4\pi\sigma$

$$\sum_{vn} z \frac{\chi_{vn}}{a} A_{vn} J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right) e^{iv(\varphi-\varphi')} = 4\pi q \delta(\rho-\rho') \frac{\delta(\varphi-\varphi')}{\rho'}$$

Aplico  $\int d\varphi \rho \int d\rho J_0\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right) e^{-iv(\varphi-\varphi')}$ :

$$z \frac{\chi_{vn}}{a} \underbrace{\frac{a^2}{z} J_{v+1}(\chi_{vn})^2}_{\text{viene de } \int d\rho \rho J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right) J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right)} 2\pi A_{vn} = 4\pi q \int d\varphi e^{i(v-v')\varphi} J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho'}{a}\right)$$

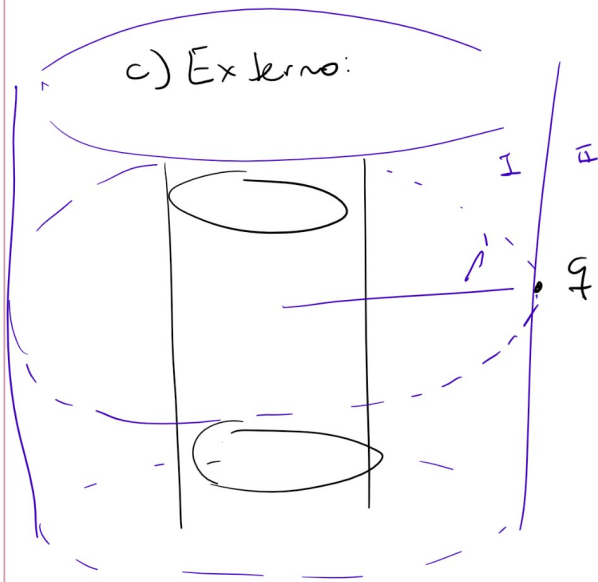
(Renombré  $v \rightarrow v, v' \rightarrow n$ )

$$\rightarrow A_{vn} = \frac{zq}{a} \frac{1}{\chi_{vn} J_{v+1}(\chi_{vn})^2} J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho'}{a}\right)$$

$$\phi = \frac{zq}{a} \sum_{vn} \frac{1}{\chi_{vn} J_{v+1}(\chi_{vn})^2} J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho}{a}\right) J_v\left(\frac{\chi_{vn}\rho'}{a}\right) e^{iv(\varphi-\varphi')} e^{-\frac{\chi_{vn}}{a}|z-z'|}$$

Igual que antes, puedo ver que es una función par de  $\varphi-\varphi'$  y  $z-z'$ .





$$\phi_{\text{I}} = \sum_0^{\infty} \int du (A_{\nu}(u) I_{\nu}(u\rho) + B_{\nu}(u) K_{\nu}(u\rho)) e^{i\nu\varphi} e^{ikz}$$

↳ P: do  $\phi_{\text{I}}(\rho=a) = 0$ :

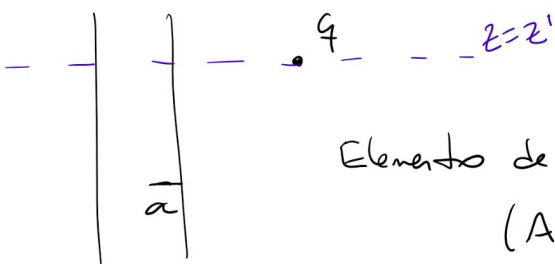
$$\phi_{\text{I}} = \sum_0^{\infty} \int du A_{\nu}(u) [K_{\nu}(ua) I_{\nu}(u\rho) - I_{\nu}(ua) K_{\nu}(u\rho)] e^{i\nu\varphi} e^{ikz}$$

$$\phi_{\text{II}} = \sum_0^{\infty} \int du B_{\nu}(u) K_{\nu}(u\rho) e^{i\nu\varphi} e^{ikz}$$

De ahora en adelante es igual al caso interior, con solución

$$\phi = z_{\text{II}} \sum_0^{\infty} \int \frac{du}{z_{\text{I}}} \frac{K_{\nu}(u\rho_2)}{K_{\nu}(ua)} [K_{\nu}(ua) I_{\nu}(u\rho_2) - I_{\nu}(ua) K_{\nu}(u\rho_2)] e^{i\nu(\varphi-\varphi')} e^{ik(z-z')}$$

c) Interno:



Elemento de la base:

$$(A I_{\nu}(u\rho) + B N_{\nu}(u\rho)) e^{i\nu\varphi} e^{-u|z-z'|}$$

Si impongo  $\phi(\rho=a) = 0$ , obtengo una relación entre A y B.

$$\rightarrow \phi = \sum_0^{\infty} \int du A_{\nu}(u) \underbrace{(N_{\nu}(ua) I_{\nu}(u\rho) - I_{\nu}(ua) N_{\nu}(u\rho))}_{\text{Sturm-Liouville}} e^{i\nu\varphi} e^{-u|z-z'|}$$

Sturm-Liouville me garantiza que estas funciones son ortogonales (para distintos  $u$ ) en el intervalo  $(a, \infty)$ . Lo difícil es demostrarlo explícitamente, y encontrar la normalización!

Si quieren intentarlo: ver Gradshteyn & Ryzhik, 5.54

