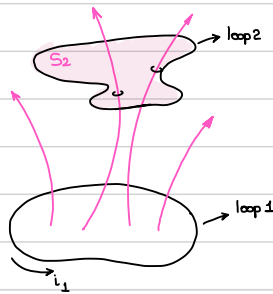


# INDUCTANCIA



Supongamos dos circuitos en reposo. Si una corriente estacionaria  $i_1$  circula por el circuito #1 produce un campo  $\vec{B}_1(\vec{r})$

$$\vec{B}_1(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} i_1 \oint \frac{d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3}$$

El flujo de campo magnético a través del área que encierra el circuito #2 es

$$\begin{aligned} \Phi_2 &= \int d\vec{S}_2 \cdot \vec{B}_1(\vec{r}) \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} \int d\vec{S}_2 \cdot \left( \oint \frac{d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} \right) i_1 \propto i_1 \end{aligned}$$

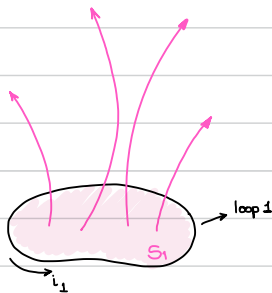
$M_{21}$

$$\Phi_2 = M_{21} i_1$$

$M_{21}$ : inductancia mutua

Si  $i_1$  varía en el tiempo

$$-\mathcal{E}_2 = \frac{d\Phi_2}{dt} = M_{21} \frac{di_1}{dt} \Rightarrow \mathcal{E}_2 = -M_{21} \frac{di_1}{dt}$$



$$\begin{aligned} \Phi_1 &= \int d\vec{S}_1 \cdot \vec{B}_1(\vec{r}) \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} \int d\vec{S}_1 \cdot \left( \oint \frac{d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} \right) i_1 \propto i_1 \end{aligned}$$

$L$

$$\Phi_1 = L i_1$$

$L$ : autoinductancia

$$-\mathcal{E}_1 = \frac{d\Phi_1}{dt} = L \frac{di_1}{dt}$$

$$\mathcal{E}_1 = -L \frac{di_1}{dt}$$

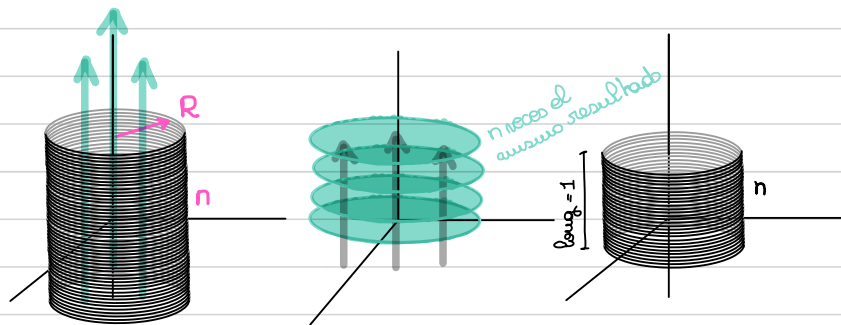
73 Calcular la auto-inductancia de:

- (a) Un solenoide infinito de radio  $R$  y  $n = N/\ell$  vueltas por unidad de longitud (expresar el resultado por unidad de longitud).  
 (b) Un toroide con  $N$  vueltas y radio medio  $R$ , usando que la diferencia entre el radio exterior e interior es mucho menor que  $R$ .

$$a) \vec{B}(\vec{x}) = \begin{cases} \mu_0 n i \hat{z} & \rho < R \\ 0 & \rho > R \end{cases}$$

$$\Phi^{(1)} = \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^R \rho d\rho \mu_0 n i \underbrace{\hat{z} \cdot \hat{z}}_{=1}$$

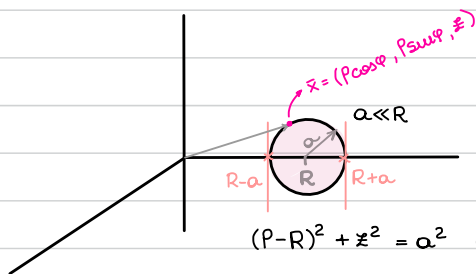
$$= \pi R^2 \mu_0 n \cdot i$$



$$\frac{\Phi}{\ell} = \pi R^2 \mu_0 n^2 i \xrightarrow{\Phi = L i} \boxed{\frac{L}{\ell} = \pi R^2 \mu_0 n^2}$$

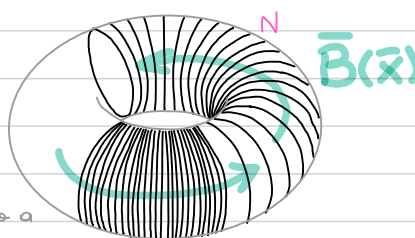
b) Toroide plaquita

$$\vec{B}(\vec{x}) = \begin{cases} 0 & \text{si } \rho < R-a \\ \frac{\mu_0 N I}{2\pi \rho} \hat{\phi} & \text{si } R-a < \rho < R+a \\ 0 & \text{si } \rho > R+a \end{cases}$$



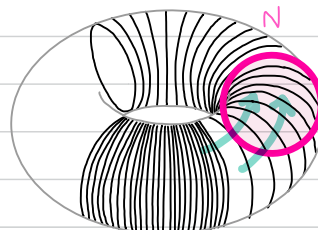
$(\rho - R)^2 + z^2 = a^2$  eq. de un círculo de radio  $a$  centrado en  $\rho=R, z=0$

$$z = \pm \sqrt{a^2 - (\rho - R)^2}$$



$$\Phi^{(1)} = \int_{R-a}^{R+a} d\rho \int_{-\sqrt{a^2 - (\rho - R)^2}}^{\sqrt{a^2 - (\rho - R)^2}} dz \frac{\mu_0 N I}{2\pi \rho} \underbrace{\hat{\phi} \cdot \hat{\phi}}_{=1}$$

$$= \frac{\mu_0 N I}{2\pi} \int_{R-a}^{R+a} d\rho \frac{2\sqrt{a^2 - (\rho - R)^2}}{\rho}$$

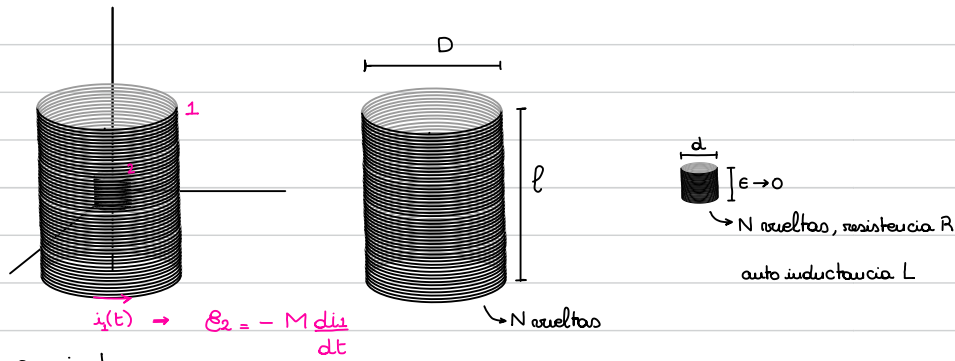


$$= \frac{\mu_0 a^2 N I}{2\pi} \underbrace{2\pi (R - \sqrt{R^2 - a^2})}_{\text{Haciendo Taylor en torno a } a=0} \rightarrow \Phi^{\text{TOT}} = \frac{\mu_0 a^2 N^2 I}{2R} \xrightarrow{\Phi = L I} \boxed{L = \frac{\mu_0 a^2 N^2}{2R}}$$

Haciendo Taylor en torno a  $a=0$

$$= \frac{a^2}{2R}$$

- 72] Un solenoide tiene 1000 vueltas, 20 cm de diámetro y 40 cm de largo. En su centro se ubica coaxialmente otro solenoide de 1000 vueltas, 4 cm de diámetro y longitud despreciable, cuya resistencia vale  $50\Omega$ . Inicialmente circulan 5 A por el solenoide exterior, luego se reduce linealmente la corriente a 1 A en 0,5 s. Calcular la corriente que se induce en el solenoide interior, cuya auto-inductancia es  $L$ .



Corriente

$$i_1(t) = i_0 + \alpha t$$

$$i_1(0,5s) = \frac{i_0}{5} \rightarrow \frac{i_0 + \alpha}{2} = \frac{i_0}{5}$$

$$-\frac{4}{5}i_0 = \frac{\alpha}{2}$$

$$i_1(t) = i_0 \left(1 - \frac{8}{5}t\right)$$

$$\mathcal{E}_2 = -M \frac{di_1}{dt} \quad \text{con } M = \frac{\Phi_2}{i_1} \quad (\Phi_2 = M i_1)$$

Para poder hallar  $\mathcal{E}_2$ , calculamos  $\Phi_2$  (flujo de campo  $\vec{B}_1(x)$  a través del solenoide interno)

$$\Phi_2 = \int d\vec{S}_2 \cdot \vec{B}_1(x)$$

Si el solenoide tiene altura  $\epsilon$  despreciable  $l \gg \epsilon$  y entonces puede despreciar efectos de borde (usar el  $\vec{B}_1(x)$  generado por un solenoide  $\infty$ )

$$\vec{B}_1(x) = \begin{cases} \mu_0 i_1 \frac{N}{l} \hat{z} & \text{si } r < \frac{D}{2} \\ 0 & \text{si } r \geq \frac{D}{2} \end{cases}$$

$$\Phi_2^{(1)} = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\frac{d}{2}} \rho d\rho \left( \mu_0 i_1 \frac{N}{l} \hat{z} \right) \cdot \hat{z}$$

$$= \pi \left(\frac{d}{2}\right)^2 \mu_0 \frac{N}{l} i_1$$

$$i_1(t) = i_0 \left(1 - \frac{8}{5}t\right) \rightarrow \frac{di_1}{dt} = -\frac{8}{5}i_0$$

$$\Phi_2^{\text{TOT}} = \pi \left(\frac{d}{2}\right)^2 \mu_0 \frac{N^2}{l} i_1$$

$$\mathcal{E}_2 = -M \frac{di_1}{dt} = -\frac{\Phi_2}{i_1} \frac{di_1}{dt} = -\pi \left(\frac{d}{2}\right)^2 \mu_0 \frac{N^2}{l} \frac{di_1}{dt} = \pi \frac{8}{5} i_0 \frac{d^2}{4} \mu_0 \frac{N^2}{l}$$

$$\mathcal{E}_2 = \frac{2}{5} \pi \mu_0 i_0 \frac{d^2 N^2}{l}$$

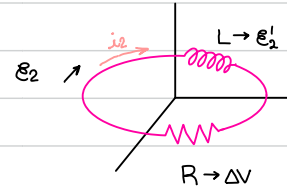
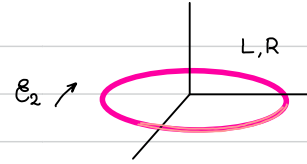
$$\mathcal{E}_2 + \mathcal{E}_2' + \Delta V = 0$$

$$\mathcal{E}_2 - L \frac{di_2}{dt} - R i_2 = 0$$

fem inducida por la variación de  $i_1$

fem inducida por la variación de  $i_2$

Caída de potencial debida a la resistencia del solenoide



Llamamos  $x = \frac{\mathcal{E}_2}{R} - i_2 \Rightarrow dx = -di_2$

$$R x + L \frac{dx}{dt} = 0$$

$$\frac{dx}{x} = -\frac{R}{L} dt$$

$$x = A e^{-\frac{R}{L} t}$$

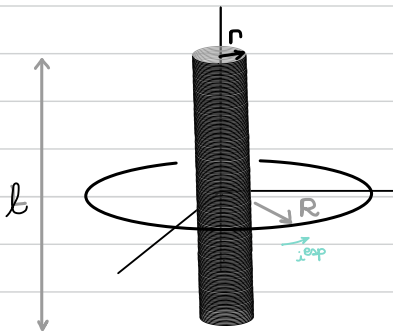
$$\frac{\mathcal{E}_2}{R} - i_2(t) = A e^{-\frac{R}{L} t}$$

$$i_2(t) = \frac{\mathcal{E}_2}{R} - A e^{-\frac{R}{L} t}$$

$$i_2(0) = 0 \rightarrow A = \frac{\mathcal{E}_2}{R}$$

$$i_2(t) = \frac{\mathcal{E}_2}{R} \left( 1 - e^{-\frac{R}{L} t} \right) ; \text{ con } \mathcal{E}_2 = \frac{2}{5} \pi i_0 \mu_0 \frac{d^2 N^2}{l}$$

77 Calcule  $M_{12}$  y  $M_{21}$  entre una espira circular de radio  $R$  y un solenoide finito de longitud  $L$  y radio  $r$  (suponga  $r \ll L$  y  $r \ll R$ ), dispuestos de tal forma que los centros y los ejes de ambos son coincidentes. Utilice las aproximaciones que crea necesarias y diga cuál de los dos resultados es más confiable cuando  $l$  es chico con respecto a  $R$ .



$$r \ll L, r \ll R$$

$$L < R$$

$$\Phi_2^{esp} = M_{21} i_1^{sol} \rightarrow \Phi_2^{esp} = \int d\vec{s}_{esp} \cdot \vec{B}_1^{sol}(\vec{r})$$

$$\Phi_1^{sol} = M_{12} i_2^{esp} \rightarrow \Phi_1^{sol} = \int d\vec{s}_{sol} \cdot \vec{B}_2^{esp}(\vec{r})$$

Campos que sabemos calcular

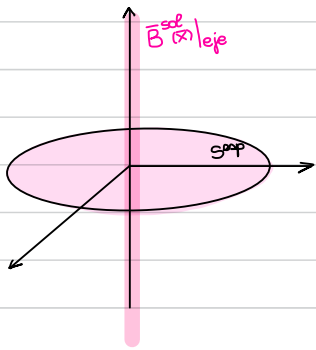
$$\vec{B}^{esp} \Big|_{eje} = \frac{\mu_0 i^{esp}}{2} \frac{R^2}{(R^2+z^2)^{3/2}} \hat{z} \quad (58)$$

$$\vec{B}^{sol} \Big|_{eje} = \frac{\mu_0 r i^{sol} N}{2l} \left[ \frac{z+l/2}{\sqrt{r^2+(z+l/2)^2}} - \frac{z-l/2}{\sqrt{r^2-(z-l/2)^2}} \right] \hat{z} \quad (59)$$

$$\vec{B}^{sol \infty} = \begin{cases} \mu_0 i^{sol} N/l \hat{z} & \text{adentro} \\ 0 & \text{afuera} \end{cases} \quad (57.c)$$

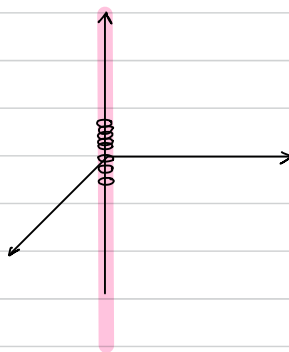
OPCIÓN # 1

$$\Phi_2^{esp} = M_{21} i_1^{sol}$$



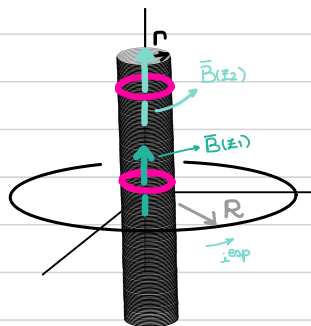
OPCIÓN # 2

$$\Phi_1^{sol} = M_{12} i_2^{esp}$$



$$\vec{B}^{esp} \Big|_{eje} = \frac{\mu_0 i_2^{esp}}{2} \frac{R^2}{(R^2+z^2)^{3/2}} \hat{z}$$

$$\Phi_1^{sol} = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R P d\rho \hat{z} \cdot \frac{\mu_0 i_2^{esp}}{2} \frac{R^2}{(R^2+z^2)^{3/2}} \hat{z}$$



$$\Phi_1^{sol} = \pi R^2 \frac{\mu_0 i_2^{esp}}{2} \frac{R^2}{(R^2+z^2)^{3/2}}$$

$$\begin{aligned}\Phi_1^{sol} &= \int_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} dz n(z) \Phi_1^{sol(n)}(z) \\ &= \frac{N \pi r^2 \mu_0 i_2^{exp}}{2} \underbrace{\int_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} dz \frac{R^2}{(R^2+z^2)^{3/2}}}_l \\ &= \frac{N \pi r^2 \mu_0 i_2^{exp}}{2} \frac{1}{\sqrt{R^2 + (l/2)^2}}\end{aligned}$$

$$\Phi_1^{sol} = \frac{\mu_0 \pi r^2}{2} \frac{N}{\sqrt{R^2 + (l/2)^2}} i_2^{exp}$$

$$\Phi_1^{sol} = M_{12} i_2^{exp} \Rightarrow M_{12} = \frac{\mu_0 \pi}{2} \frac{N r^2}{\sqrt{R^2 + (l/2)^2}}$$

Caso en que calcule el flujo de campo  $\vec{B}^{sol}$  aproximado por  $\vec{B}^{sol} \Big|_{eje}$ , a través de la espira

$$M_{21} = \frac{\mu_0 \pi}{2} \frac{N R^2}{\sqrt{r^2 + (l/2)^2}}$$

Aproximando  $B_1^{sol}(x) = \begin{cases} \frac{N}{2} \mu_0 i_1^{sol} & p < r \\ 0 & p \geq r \end{cases}$

$$\Phi_2^{exp} = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^r p dp \frac{N}{2} \mu_0 i_1^{sol} = \pi r^2 \frac{N}{2} \mu_0 i_1^{sol} \Rightarrow M_{21} = \frac{\mu_0 \pi}{2} \cdot \frac{2 r^2 N}{2}$$

Mirar con cuidado