Clase 07 Magnetostática en Materiales

Sadiku, M. (2018). Elements of Electromagnetics. 7th Edition: pp. 368 – 375

Sadiku, M. (2018). Elements of Electromagnetics. 7th Edition: pp. 381 – 420

Javier Silva Orellana

jisilva8@uc.cl

Contexto

- Continuamos nuestro análisis del campo magnético, extendido hacia medios materiales.
- Veremos propiedades, y los análogos a polarización y circuitos eléctricos.

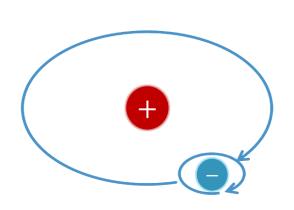
Objetivos de Aprendizaje Involucrados:

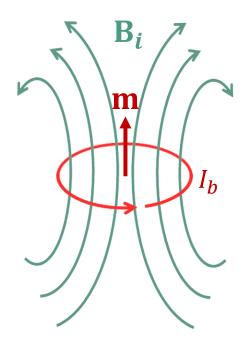
- **OA-06:** Plantear y resolver ecuaciones del electromagnetismo para resolver problemas en medios materiales (polarización y magnetización).
- OA-07: Plantear y resolver ecuaciones para campos magnéticos en circuitos magnéticos de complejidad media.

Contenidos

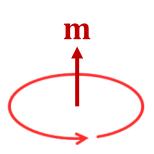
- Magnetización
- Materiales Magnéticos
- Circuitos Magnéticos
- Inductores e Inductancia
- Inductancia Mutua

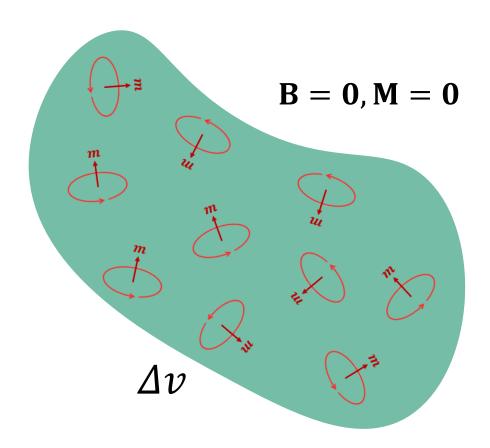
• Consideremos un modelo simple: el átomo de Hidrógeno.





• Un material se compone de múltiples momentos dipolares magnéticos.





• Es el equivalente magnético a la polarización.

• Se define como el momento dipolar magnético por unidad de volumen.

$$\mathbf{M} = \frac{\sum_{k=1}^{N} \mathbf{m}}{\Delta v}$$

• Consideremos el diferencial del potencial vectorial magnético:

$$d\mathbf{A} = \frac{\mu_0}{4\pi r^2} (\mathbf{M} dv') \times \mathbf{a}_r = \frac{\mu_0}{4\pi} \mathbf{M} \times \frac{\mathbf{a}_r}{r^2} dv' = \frac{\mu_0}{4\pi} \mathbf{M} \times \nabla' \left(\frac{1}{r}\right) dv'$$

• Integrando y aplicando propiedades de nabla:

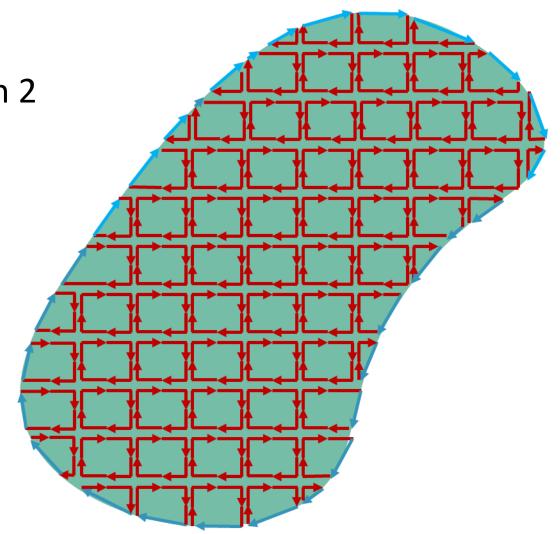
$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V_I} \left(\frac{1}{r} \nabla' \times \mathbf{M} - \nabla' \frac{\mathbf{M}}{r} \right) dv' \qquad \int_{V} \nabla \times \mathbf{F} \ dv' = -\oint_{S} \mathbf{F} \times d\mathbf{S}$$

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V'} \frac{1}{r} \nabla' \times \mathbf{M} \, dv' + \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{S'} \frac{1}{R} \mathbf{M} \times \mathbf{a_n} \, dS' = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V'} \frac{1}{r} \mathbf{J_b} v' + \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{S'} \frac{1}{R} \mathbf{K_b} dS'$$

Producto de la magnetización nacen 2 densidades de corrientes ligadas:

 \mathbf{K}_b : confinadas a la superficie.

J_h: confinadas al volumen.



• Si incorporamos corrientes libres y consideramos solo las corrientes volumétricas, por ley de Ampère:

$$\nabla \times \mathbf{H}_{\text{tot}} = \mathbf{J} = \mathbf{J}_f + \mathbf{J}_b$$

$$\nabla \times \left(\frac{\mathbf{B}_{\text{tot}}}{\mu_0}\right) = \nabla \times \mathbf{H} + \nabla \times \mathbf{M}$$

$$\mathbf{B}_{\text{tot}} = \mu_0(\mathbf{H} + \mathbf{M})$$

$$\mathbf{B} = \mu_0(\mathbf{H} + \mathbf{M})$$

Campo en un Material

Susceptibilidad y permeabilidad magnética

• En algunos materiales, la magnetización es proporcional al campo aplicado a razón χ_m (susceptibilidad magnética):

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H} + \mu_0 \chi_m \mathbf{H} = \mu_0 (1 + \chi_m) \mathbf{H}$$

• Luego, podemos definir la permeabilidad magnética como:

$$\mu = \mu_0(1 + \chi_m) = \mu_0 \mu_r$$

 μ_0 : permeabilidad del vacío

 μ_r : permeabilidad relativa

• Así

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mu_r \mathbf{H}$$

Campo en un Material

Descartando los materiales no magnéticos ($\chi_m=0$), hay 3 categorías principales:

- Materiales Diamagnéticos
- Materiales Paramagnéticos
- Materiales Ferromagnéticos

Descartando los materiales no magnéticos ($\chi_m=0$), hay 3 categorías principales:

- Materiales Diamagnéticos ($\chi_m \approx < 0$)
 - El momento magnético interno de cada uno de sus átomos se cancela.
 - Al aplicar un **H** externo, se genera un **m** opuesto a **H**.
 - Caso especial: Superconductores ($\chi_m = -1$).
- Materiales Paramagnéticos
- Materiales Ferromagnéticos

Descartando los materiales no magnéticos ($\chi_m=0$), hay 3 categorías principales:

- Materiales Diamagnéticos
- Materiales Paramagnéticos $(\chi_m > \approx 0)$

Los momentos de sus átomos no se cancelan completamente.

Hay un pequeño **m** que se alinea con el campo externo.

Son dependientes de la temperatura $(\chi_m = k/T)$

Materiales Ferromagnéticos

Descartando los materiales no magnéticos ($\chi_m=0$), hay 3 categorías principales:

- Materiales Diamagnéticos
- Materiales Paramagnéticos
- Materiales Ferromagnéticos $(\chi_m \gg 0)$
 - Poseen sub-estructuras cristalinas llamadas dominios magnéticos.
 - Cada dominio tiene su propio **m** dominante.
 - Los dominios se alinean ante un **H** externo. Algunos permanecen así.
 - El ferromagnetismo es inversamente proporcional a la temperatura.

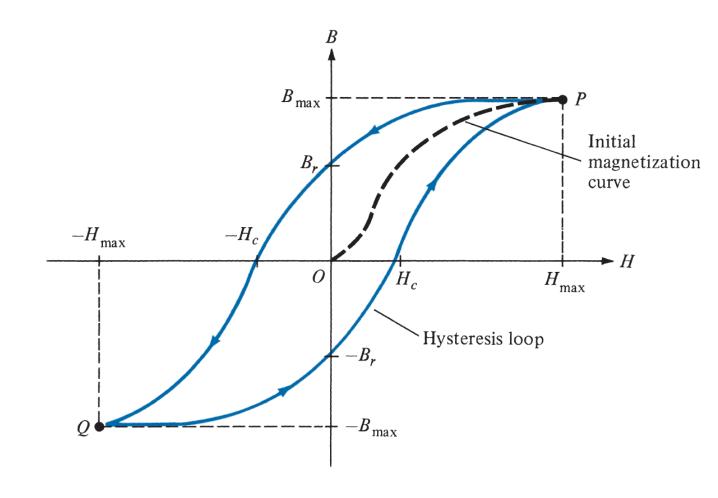
Histéresis Magnética

Remanencia (B_r)

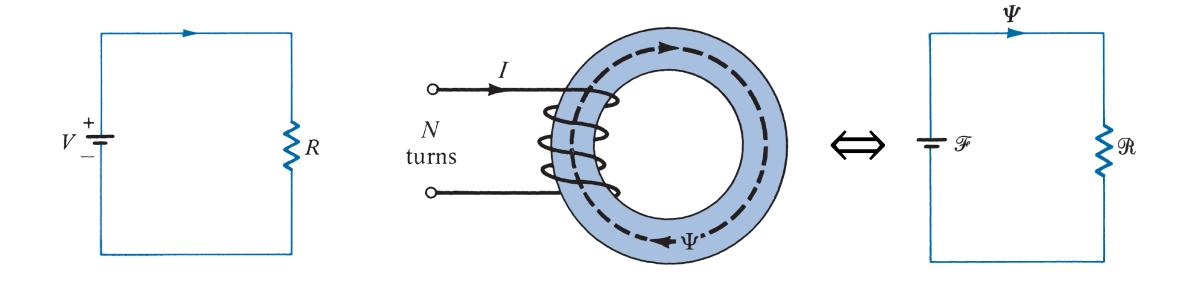
- Capacidad de retener flujo magnético.
- Equivale a la "fuerza" del imán.

Coercitividad (H_c)

- H necesario para eliminar B_r .
- Equivale a la capacidad del imán de mantener sus características.

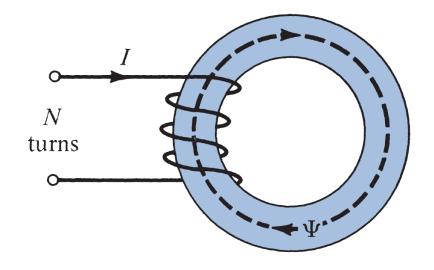


- Son el análogo magnético al caso de los circuitos eléctricos.
- Permiten analizar el comportamiento de transformadores, motores, generadores, etc.



Primero definamos 2 conceptos.

- Fuerza Magnetomotriz (\mathcal{F})
- Reluctancia (\mathcal{R})



Primero definamos 2 conceptos.

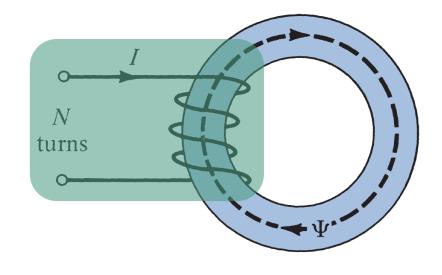
• Fuerza Magnetomotriz (F)

Es el equivalente magnético al voltaje.

Fuente de flujo magnético en el circuito.

Generada por un devanado portador de corriente.

• Reluctancia (\mathcal{R})



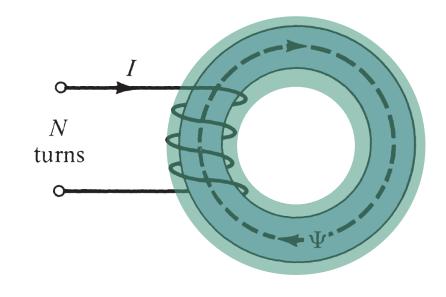
$$\mathcal{F} = NI = \oint \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l}$$

Primero definamos 2 conceptos.

- Fuerza Magnetomotriz (\mathcal{F})
- Reluctancia (\mathcal{R})

Equivalente magnético a la resistencia.

Resistencia a la circulación de flujo magnético.



$$\mathcal{R} = \frac{\ell}{\mu S}$$

Ahora podemos formular expresiones equivalentes:

Ohm macro.

$$V = I R$$

$$\Leftrightarrow$$

$$V = I R \Leftrightarrow \mathcal{F} = \Psi \mathcal{R}$$

Hopkinson macro.

Ohm micro.

$$J = \sigma E$$

$$\iff$$

$$J = \sigma E \iff B = \mu H$$

Hopkinson micro.

Conductancia

$$G = 1/R$$

$$\Leftrightarrow$$

$$G = 1/R \Leftrightarrow \mathcal{P} = 1/\mathcal{R}$$

Permeancia

$$\sum I = 0$$

$$\Leftrightarrow$$

$$\sum I = 0 \iff \sum \Psi = 0$$

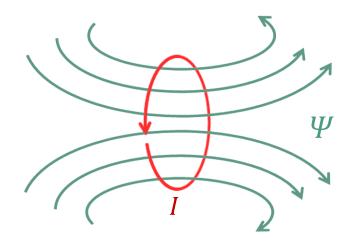
$$\sum V - \sum IR = 0$$

$$\Leftrightarrow$$

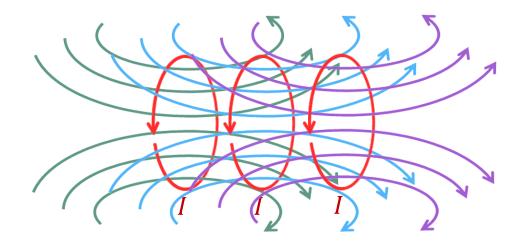
$$\sum V - \sum IR = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \sum \mathcal{F} - \sum \mathcal{\Psi} \mathcal{R} = 0$$

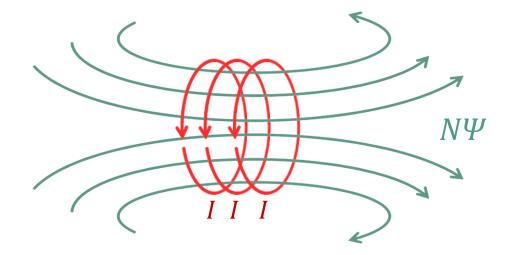
Kirchhoff

• Si tenemos un loop por el cual circula una corriente, estamos generando un flujo magnético:



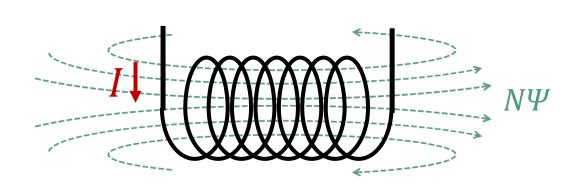
 Si ahora ponemos N loops empalmados, estaremos enlazando N veces el mismo flujo





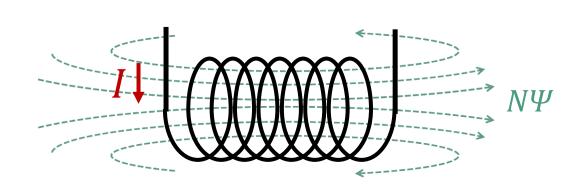
$$\lambda = N \Psi$$
Flujo enlazado

• Un inductor es un cable enrollado N veces. De modo que por cada loop circula la misma corriente *I*. El flujo enlazado por unidad de corriente se conoce como inductancia.



$$L = \frac{N\Psi}{I}$$
Inductancia

• Un inductor es un cable enrollado N veces. De modo que por cada loop circula la misma corriente *I*. El flujo enlazado por unidad de corriente se conoce como inductancia.

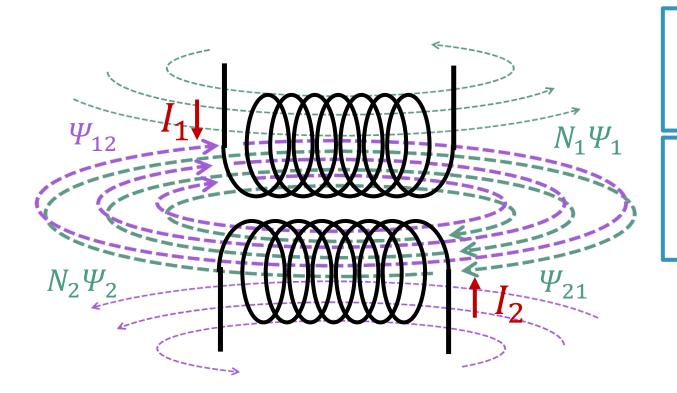


$$L = \frac{N}{I}\Psi = \frac{N}{I}\frac{\mathcal{F}}{\mathcal{R}} = \frac{\mathcal{F}}{I}\frac{N}{\mathcal{R}}$$

$$L = \frac{N^2}{\mathcal{R}}$$

Inductancia

• Si en lugar de una tenemos 2 inductancias, existirá una interacción entre los flujos de estas:



$$M_{12} = \frac{N_1 \Psi_{12}}{I_2} = \frac{N_1}{I_2} \int_{S_1} \mathbf{B}_2 d\mathbf{S}_1$$

$$M_{21} = \frac{N_2 \Psi_{21}}{I_1} = \frac{N_2}{I_1} \int_{S_2} \mathbf{B}_1 d\mathbf{S}_2$$

Inductancias Mutuas

Utilizando el potencial magnético:

$$\Psi_{12} = \oint_{L_1} \mathbf{A}_2 \cdot d\mathbf{l}_1 \qquad \qquad \Psi_{21} = \oint_{L_2} \mathbf{A}_1 \cdot d\mathbf{l}_2$$

• Y aplicando la definición de potencial para un loop cerrado:

$$\Psi_{12} = \oint_{L_1} N_2 \oint_{L_2} \frac{\mu_0 I_2}{4\pi} \frac{d\mathbf{l}_2 \cdot d\mathbf{l}_1}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|} \qquad \qquad \Psi_{12} = \oint_{L_2} N_1 \oint_{L_1} \frac{\mu_0 I_1}{4\pi} \frac{d\mathbf{l}_1 \cdot d\mathbf{l}_2}{|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1|}$$

• Las inductancias mutuas serán:

$$M_{12} = N_1 N_2 \oint_{L_1} \oint_{L_2} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{d\mathbf{l}_2 \cdot d\mathbf{l}_1}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|} \qquad M_{21} = N_2 N_1 \oint_{L_2} \oint_{L_1} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{d\mathbf{l}_1 \cdot d\mathbf{l}_2}{|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1|}$$

• Podemos notar que las expresiones son idénticas. Luego:

$$M_{12} = M_{21} = M$$

Teorema de la Reciprocidad

• Finalmente:

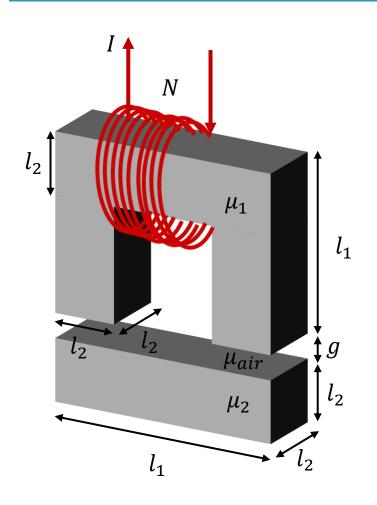
$$M = \sqrt{M_{12}M_{12}} = \sqrt{\frac{N_1\Psi_{12}}{I_2}} \frac{N_2\Psi_{21}}{I_1} \frac{\Psi_1}{\Psi_1} \frac{\Psi_2}{\Psi_2} = \sqrt{\frac{\Psi_{12}}{\Psi_1}} L_1 \frac{\Psi_{21}}{\Psi_2} L_2$$

$$M = k\sqrt{L_1 L_2}$$

con

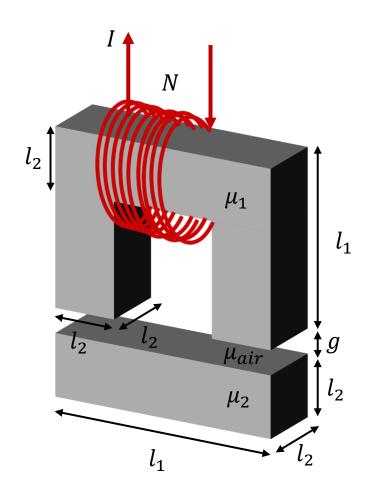
$$k = \frac{\psi_{12}}{\psi_1} = \frac{\psi_{21}}{\psi_2}$$

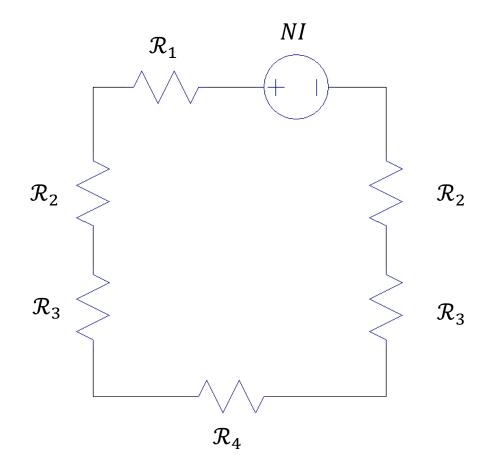
Coeficiente de acoplamiento

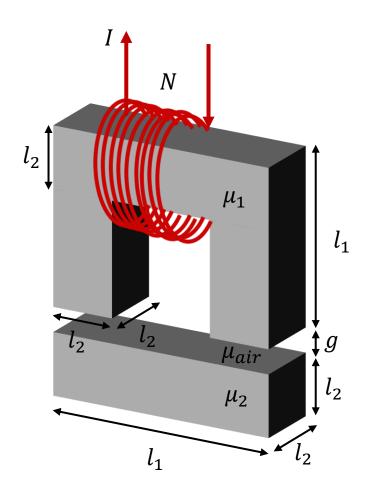


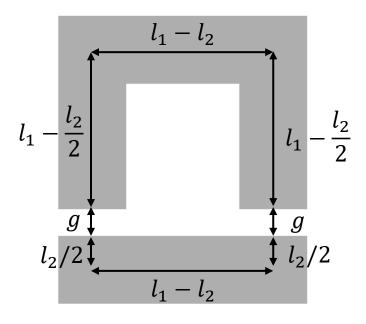
• Sea el siguiente circuito magnético, determine:

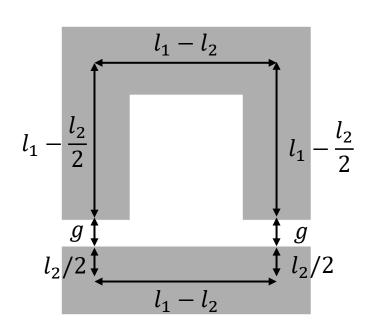
- a) El circuito equivalente.
- b) El valor de las reluctancias.
- c) La inductancia en la bobina de alimentación.
- d) El valor del flujo.









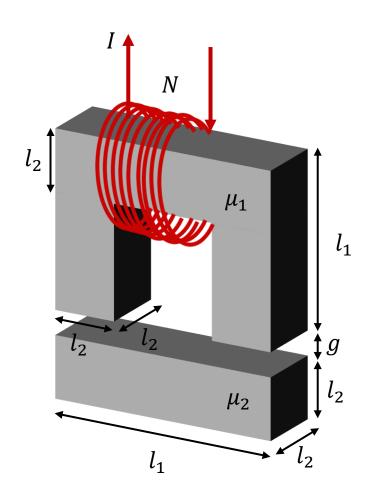


$$\mathcal{R}_1 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{(l_1 - l_2)}{\mu_1 l_2^2}$$

$$\mathcal{R}_3 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{g}{\mu_{gir} l_2^2}$$

$$\mathcal{R}_1 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{(l_1 - l_2)}{\mu_1 l_2^2}$$
 $\qquad \mathcal{R}_2 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{\left(l_1 - \frac{l_2}{2}\right)}{\mu_1 l_2^2}$

$$\mathcal{R}_3 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{g}{\mu_{air} l_2^2}$$
 $\qquad \qquad \mathcal{R}_4 = \frac{\ell}{\mu S} = \frac{(l_1 - l_2 + l_2)}{\mu_2 l_2^2}$

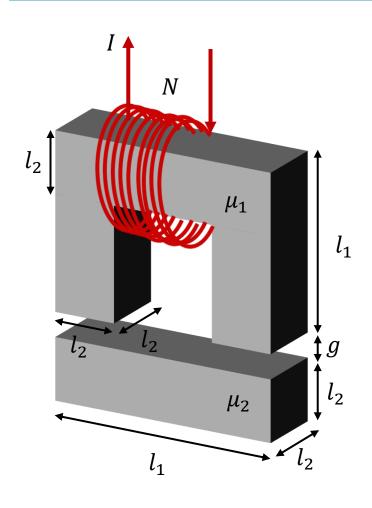


• El valor de la inductancia será:

$$L = \frac{N^2}{\mathcal{R}_{eq}} = \frac{N^2}{\mathcal{R}_1 + 2 \mathcal{R}_2 + 2 \mathcal{R}_3 + \mathcal{R}_4}$$

$$L = \frac{N^2}{\frac{(3l_1 - 2l_2)}{\mu_1 l_2^2} + \frac{2g}{\mu_{air} l_2^2} + \frac{l_1}{\mu_2 l_2^2}}$$

$$= \frac{\mu_1 \mu_2 \mu_{air} l_2^2 N^2}{\mu_2 \mu_{air} (3l_1 - 2l_2) + \mu_1 \mu_2 2g + \mu_1 \mu_{air} l_1}$$



• El valor del flujo es :

$$\Psi = \frac{\mathcal{F}}{\mathcal{R}_{eq}}$$

$$\Psi = \frac{\mu_1 \mu_2 \mu_{air} l_2^2 NI}{\mu_2 \mu_{air} (3l_1 - 2l_2) + \mu_1 \mu_2 2g + \mu_1 \mu_{air} l_1}$$

Resumen

- Analizamos el fenómeno de magnetización y corrientes ligadas.
- Presentamos los distintos tipos de materiales magnéticos y analizamos su comportamiento ante la presencia de un campo externo.
- Analizamos el fenómeno de Histéresis Magnética.
- Aprendimos a formular y resolver un circuito magnético en base a transformarlo en su análogo eléctrico.
- Recordamos el inductor y analizamos el fenómeno de inductancia mutua.

Cerremos la clase de hoy

- Terminamos de analizar Electrostática y Magnetostática, tanto para el caso del vacío como en un solo material.
- ¿Qué ocurre si me muevo en distintos medios?,¿Qué pasa si la información que tengo es limitada?

Próxima Clase:

Condiciones de Borde

Bibliografía:

```
Sadiku, M. (2018). Elements of Electromagnetics. 7th Edition: pp. 198 – 206 Sadiku, M. (2018). Elements of Electromagnetics. 7th Edition: pp. 225 – 249 Sadiku, M. (2018). Elements of Electromagnetics. 7th Edition: pp. 376 – 380
```

Cerremos la clase de hoy

• Necesito que repasen:

Ecuaciones de Maxwell

$$\oint_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \int_{V} \rho dV$$

$$\oint_L \mathbf{H} d\mathbf{l} = \int_S \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S}$$

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

$$\oint_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0$$