

# 10 . Inducción magnética

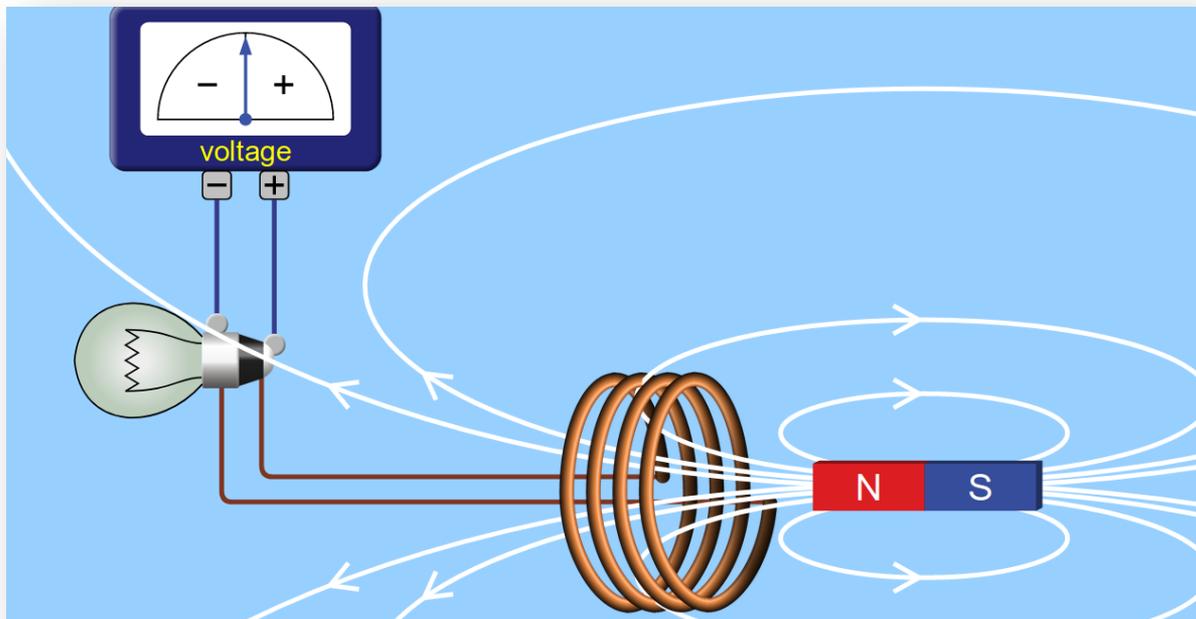
## Ley de Faraday

### FEM inducidas



# Que los campos sean unidos...

- Ya habíamos mencionado que en 1820 Hans Christien Oersted: Una corriente eléctrica que circula por un conductor, puede desviar y reorientar la aguja de una brújula **corrientes son fuentes de  $B$**
- ~1830 Faraday / Henry. Si varía el flujo magnético concatenado por espiras, en ellas se induce una corriente.  **$B$  variables crean corrientes(!)**

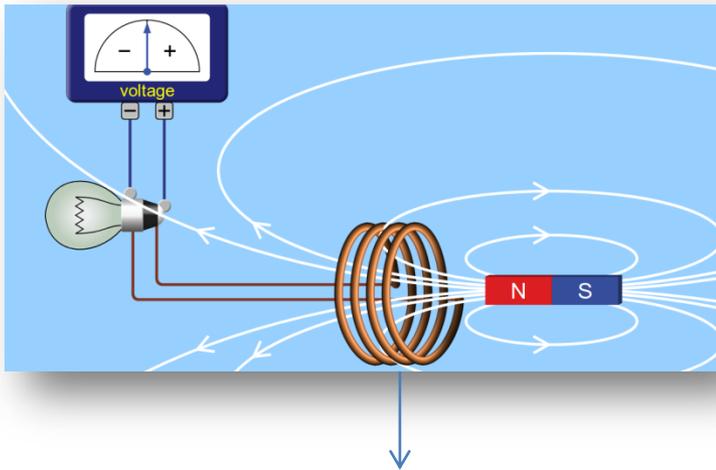
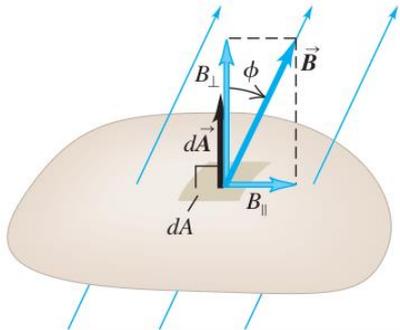


# Ley de Faraday

Recordemos el concepto de flujo de un campo vectorial sobre una superficie

$$\phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

$$[\phi_M] = [B][area] = T m^2 = Wb \quad \text{Webber}$$



Explicación del fenómeno

Las cargas comienzan a moverse (i.e. se induce corriente) porque aparece una **Fuerza Electro Motriz inducida**

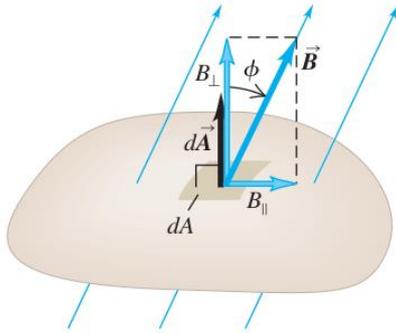
$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt}$$

Ley de Faraday

Flujo sobre la bobina  $\sim N \cdot \text{flujo sobre 1 espira}$

La FEM inducida es proporcional a la **tasa de variación en el tiempo** del flujo magnético concatenado por las espiras

# Ley de Faraday



$$\phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

El flujo concatenado por una superficie puede **variar en el tiempo** por varias razones

$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt}$$

- El campo depende del tiempo  $\vec{B} = \vec{B}(t)$
- El campo es constante aunque no uniforme,  $\vec{B} = \vec{B}(\vec{r})$  pero la superficie se desplaza hacia regiones que poseen diferentes valores de campo. En este caso dentro de la integral  $\vec{B} = \vec{B}(\vec{r}(t))$
- $\vec{B}$  es constante,  $S$  no se desplaza PERO cambia la orientación relativa entre  $\vec{B}$  y la superficie ( $\hat{n} = \hat{n}(t)$ )

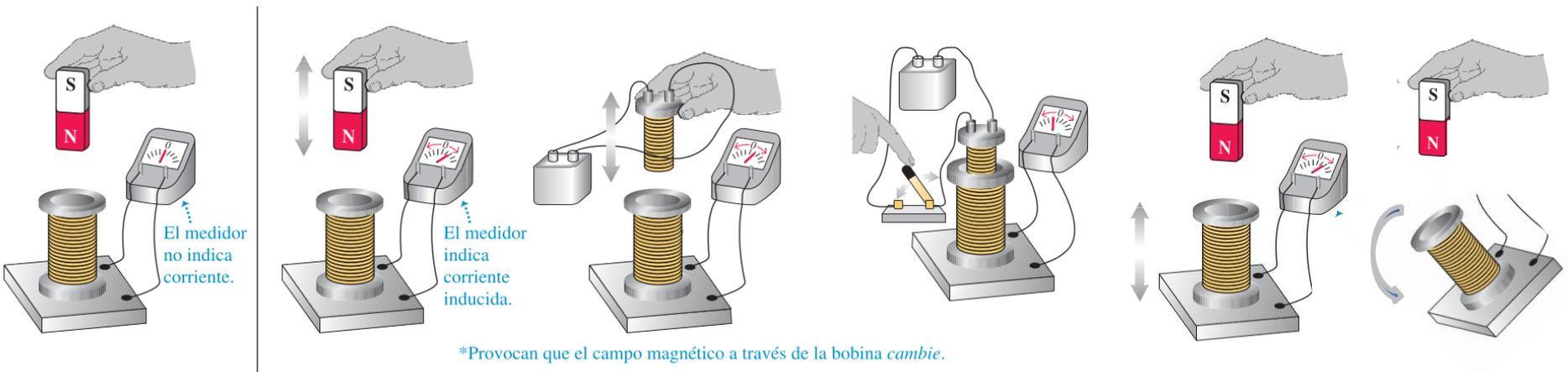
# Ley de Faraday

$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

El flujo concatenado **no** varía. **No** hay corriente inducida

El flujo concatenado **sí** varía. **Hay** corriente inducida

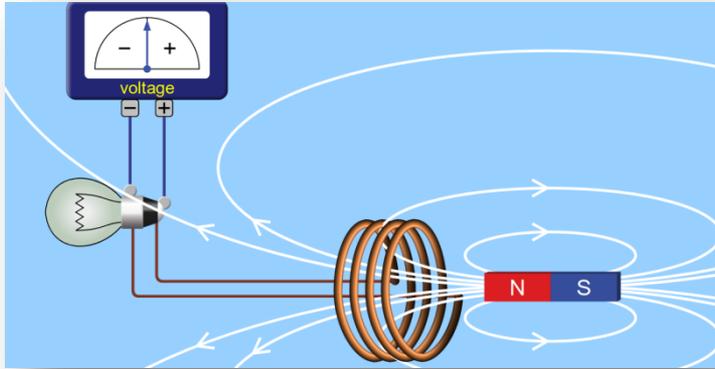


El flujo concatenado varía porque el campo **B** que atraviesa la bobina varía en el tiempo

El campo **B** se mantiene constante, pero flujo concatenado varía porque la bobina se desplaza hacia zonas de mayor intensidad de **B**

Cambia orientación relativa

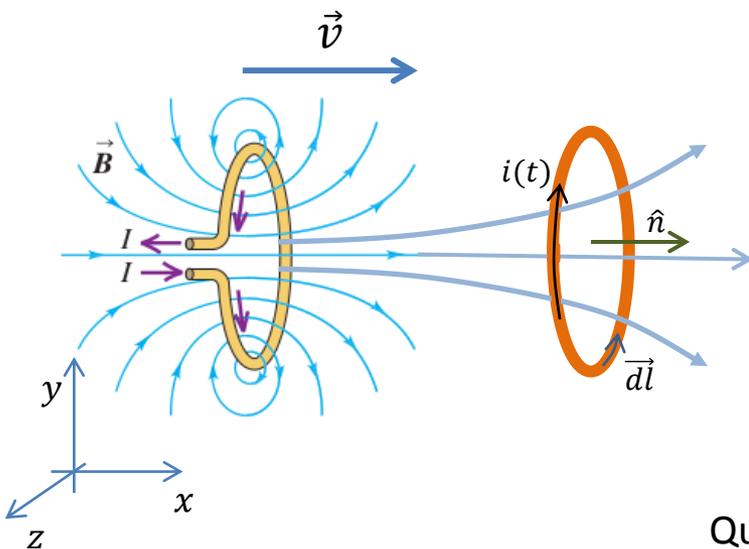
# Hablemos del signo



$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt} \quad \phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} \, dS$$

La FEM inducida **se opone** a la variación de flujo

En este ejemplo:



consideramos  $\hat{n} = \hat{x} \rightarrow \frac{d\phi_M}{dt} > 0 \rightarrow \varepsilon < 0$   
 (al hacer esto asignamos sentido de  $\vec{dl}$ )

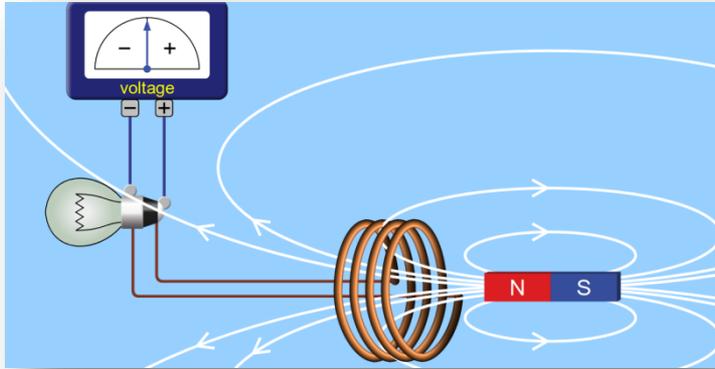
$$\varepsilon = \oint \frac{\vec{F}_{nc}}{q} \cdot \vec{dl} < 0$$

$\Rightarrow \vec{F}_{nc}$  se opone al sentido de los  $\vec{dl}$ .

el trabajo realizado (por unidad de carga) sobre las cargas es negativo

Que pasaría si hubiéramos elegido la normal en el otro sentido?

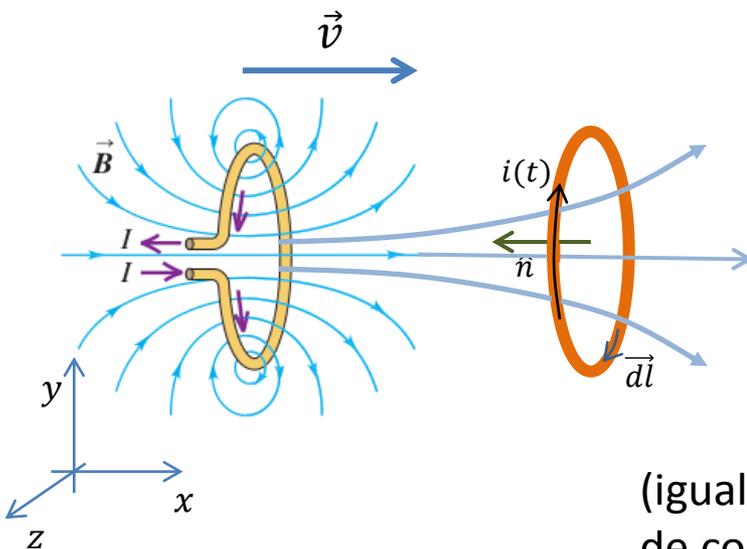
# Hablemos del signo



$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt} \quad \phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} \, dS$$

La FEM inducida **se opone** a la variación de flujo

Lo hacemos de nuevo pero ahora



consideramos  $\hat{n} = -\hat{x} \rightarrow \frac{d\phi_M}{dt} < 0 \rightarrow \varepsilon > 0$   
 (al hacer esto asignamos sentido de  $\vec{dl}$ )

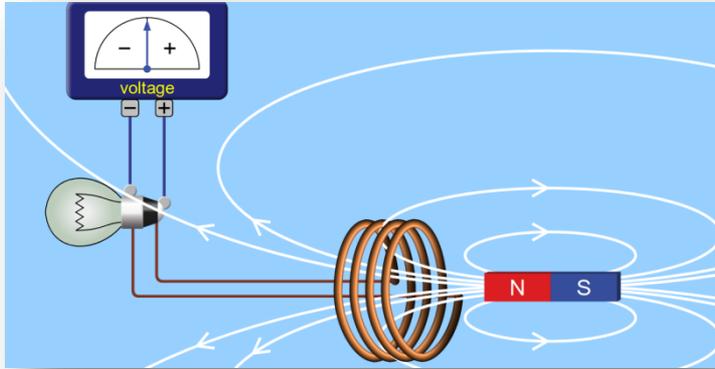
el trabajo realizado (por unidad de carga) sobre las cargas es positivo

$$\varepsilon = \oint \frac{\vec{F}_{nc}}{q} \cdot \vec{dl} > 0$$

$\Rightarrow \vec{F}_{nc}$  va en el sentido de los  $\vec{dl}$ .

(igual que antes! La fisica es la misma independientemente de como haya elegido  $\hat{n}$  para hacer la cuenta)

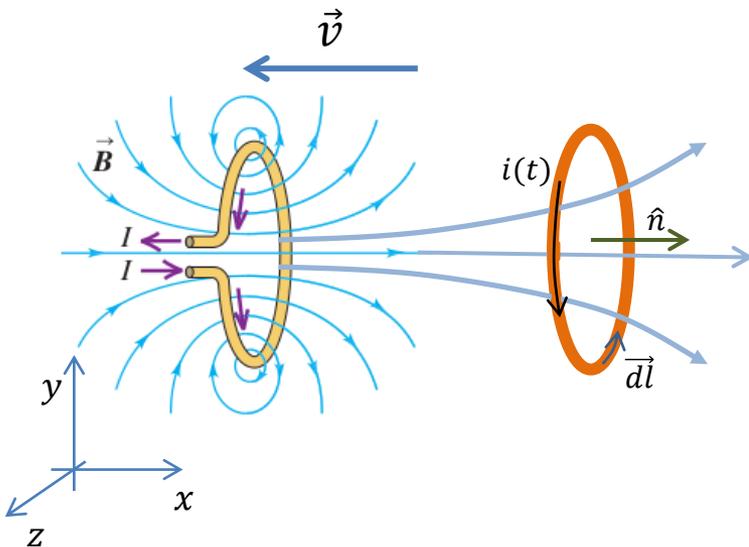
# Hablemos del signo



$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt} \quad \phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

La FEM inducida **se opone** a la variación de flujo

En este otro ejemplo (**espira ahora se aleja**):



consideramos  $\hat{n} = \hat{x} \rightarrow \frac{d\phi_M}{dt} < 0 \rightarrow \varepsilon > 0$   
 (al hacer esto asignamos sentido de  $\vec{dl}$ )

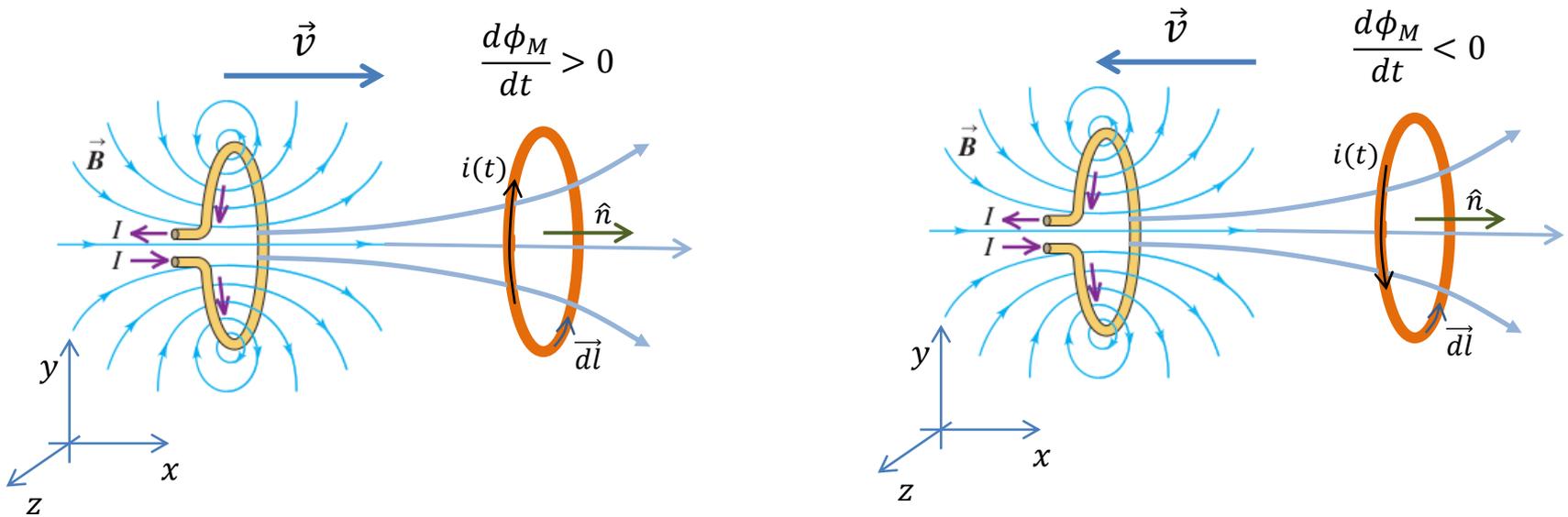
el trabajo realizado (por unidad de carga) sobre las cargas es positivo

$$\varepsilon = \oint \frac{\vec{F}_{nc}}{q} \cdot \vec{dl} > 0$$

$\Rightarrow \vec{F}_{nc}$  tiene el mismo sentido de los  $\vec{dl}$ .

# O sea...

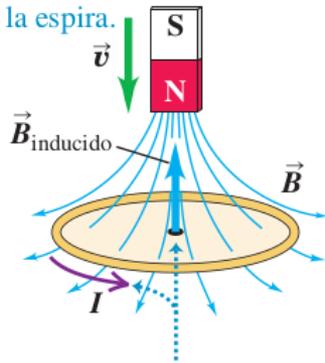
$$\varepsilon = - \frac{d\phi_M}{dt}$$



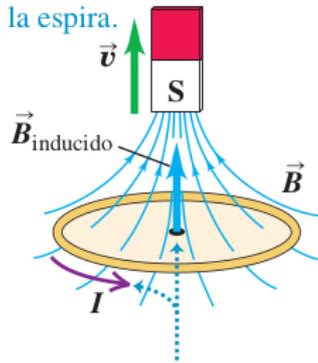
La corriente inducida aparece generando un  $\mathbf{B}$  que **se opone al cambio** de flujo

# O sea...

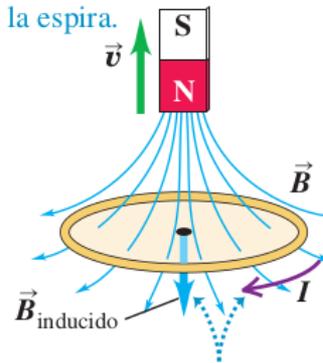
- a) El movimiento del imán ocasiona un flujo *creciente hacia abajo* a través de la espira.



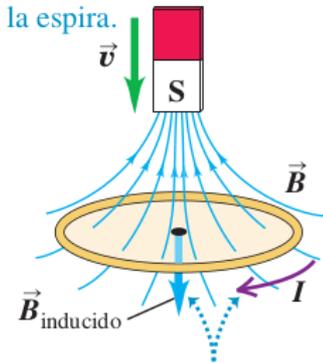
- b) El movimiento del imán ocasiona un flujo *decreciente hacia arriba* a través de la espira.



- c) El movimiento del imán produce un flujo *decreciente hacia abajo* a través de la espira.



- d) El movimiento del imán ocasiona un flujo *creciente hacia arriba* a través de la espira.

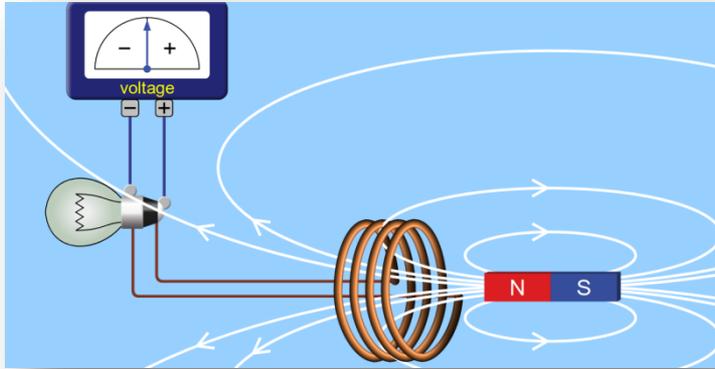


El campo magnético inducido es *hacia arriba* para oponerse al cambio del flujo. Para producir el campo inducido, la corriente inducida debe ir *en sentido antihorario*, vista desde arriba de la espira.

El campo magnético inducido es *hacia abajo* para oponerse al cambio del flujo. Para producir este campo inducido, la corriente inducida debe ir *en sentido horario*, vista desde arriba de la espira.

La corriente inducida aparece generando un  $B$  que **se opone al cambio** de flujo

# Vos me estas diciendo que...?



$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt} \quad \text{con } \varepsilon = \int \frac{\vec{F}_{nc}}{q} \cdot d\vec{l}$$

Parecería que la FEM inducida tiene su origen en algo relacionado con  $\mathbf{B}$ .

Pero cuando vimos fuerza de Lorentz habíamos dicho que  $\mathbf{B}$  no podía realizar trabajo

$$\vec{F}_{Lorentz} = q\vec{E}(\vec{r}) + \underbrace{q\vec{v} \times \vec{B}(\vec{r})}$$

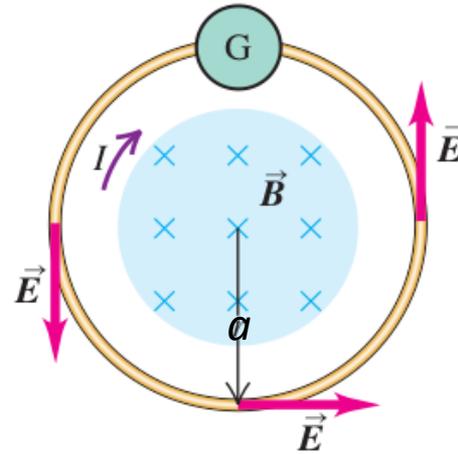
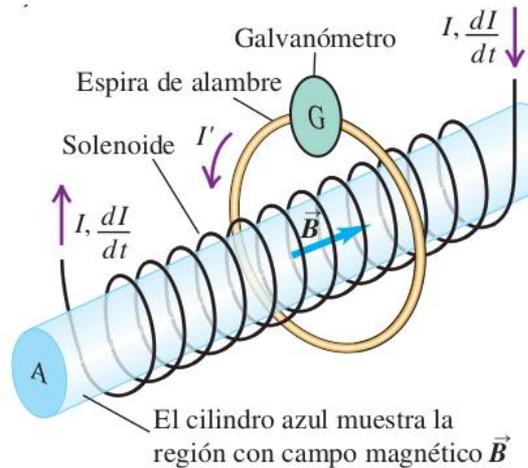
siempre perpendicular  
al desplazamiento

Quién acelera entonces las cargas que se ponen en movimiento al inducirse la corriente?!?!

La respuesta: Variaciones temporales de  $\mathbf{B}$  actúan en realidad como **fuentes** de  $\mathbf{E}$

O sea...aun en ausencia de cargas va a aparecer un  $\mathbf{E}$  en regiones donde  $\mathbf{B}$  varíe en el tiempo

# Campos eléctricos inducidos



$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

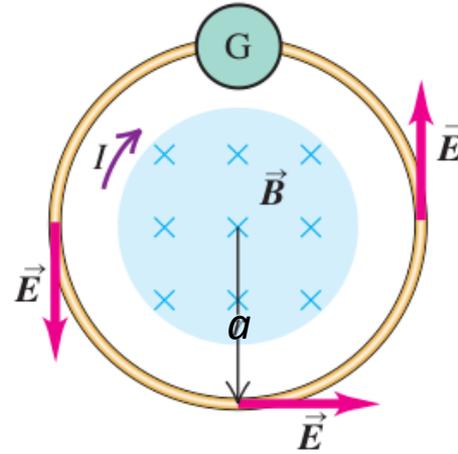
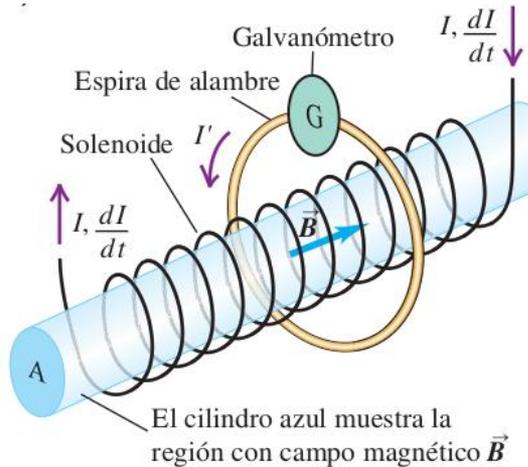
$$\oint \frac{\vec{E}_{nc}}{q} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\oint \vec{E}^{nc} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\oint \vec{E}^{nc} \cdot d\vec{l} = -\frac{d \iint_S \vec{B}(t) \cdot \hat{n} dS}{dt}$$

La ley de Faraday implica que en las regiones donde hay líneas de campo  $\vec{B}(t)$  **hay circulación** de un campo eléctrico  $\vec{E}^{nc}(t)$  !!!

# Campos eléctricos inducidos



$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\oint \frac{\vec{F}_{nc}}{q} \cdot \vec{dl} = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

Asumiendo que aparece un **E no conservativo**

$$\phi_M = BA = \mu_0 NI A$$

$$\oint \vec{E}^{nc} \cdot \vec{dl} = \oint E_t^{nc} \cdot dl$$

Sobre la espira aparece el campo **E**

$$\frac{d\phi_M}{dt} = \mu_0 NA \frac{dI}{dt}$$

$$= E_t^{nc} \cdot \oint dl$$

$$E_t^{nc} = \frac{1}{2\pi a} \left| \frac{d\phi_M}{dt} \right|$$

$$= E_t^{nc} 2\pi a$$

$$= \frac{\mu_0 NA}{2\pi a} \left| \frac{dI}{dt} \right|$$

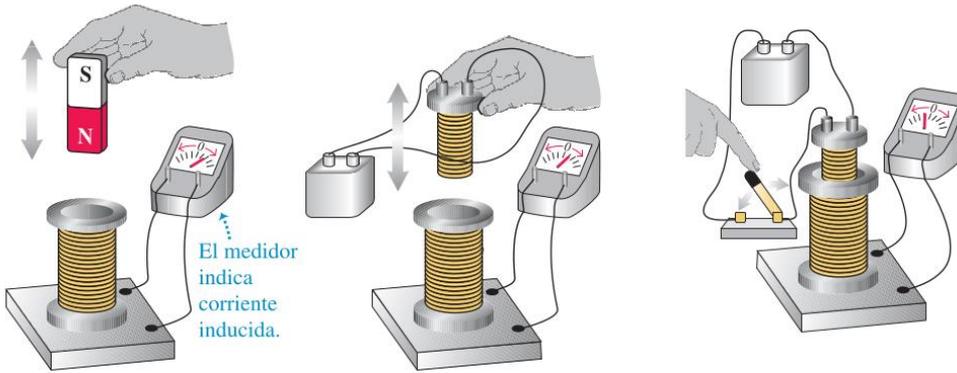
# Ley de Faraday

Una ley, dos FEMs

$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

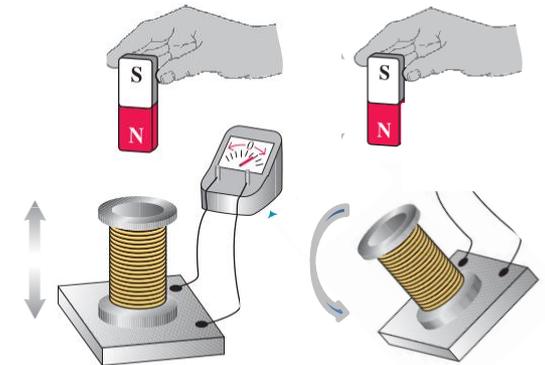
$\vec{B}(t) \rightarrow \vec{E}(t) \rightarrow$  FEM inducida



\*Provocan que el campo magnético a través de la bobina cambie.

El flujo concatenado varía porque el campo  $\mathbf{B}$  que atraviesa la bobina **varía en el tiempo**

$\vec{B}(r)$  + desplazamiento  $\rightarrow$  FEM movimiento

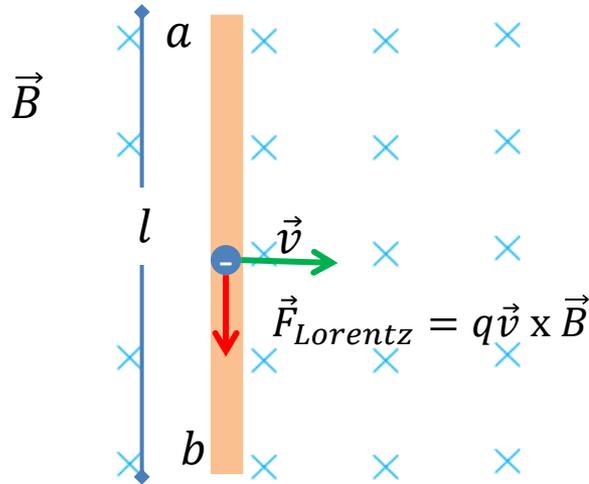


Cambia orientación relativa

El campo  $\mathbf{B}$  se mantiene constante, pero flujo concatenado varía porque la bobina se desplaza hacia zonas de mayor intensidad de  $\mathbf{B}$

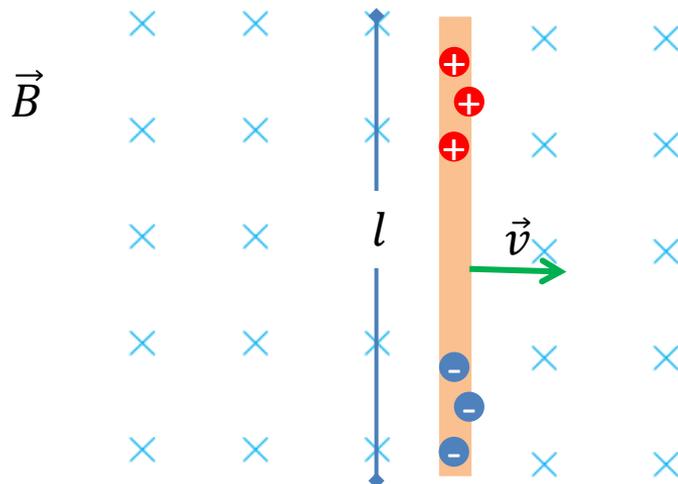
# FEM de movimiento I

Varilla conductora moviéndose en  $\mathbf{B}$  constante



Sobre las cargas neg. aparece una fza Lorentz que induce un desplazamiento hacia  $b$ .

A medida que se desplazan hacia abajo (donde se acumulan) aparece un campo  $\mathbf{E}$



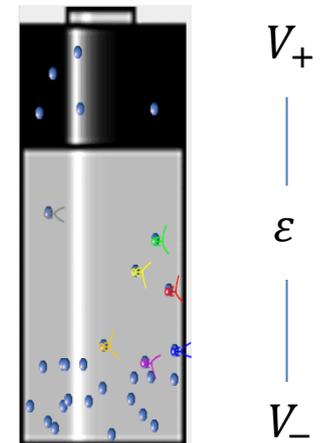
En el estacionario

$$q\vec{E} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

$$\vec{E} = \vec{v} \times \vec{B}$$

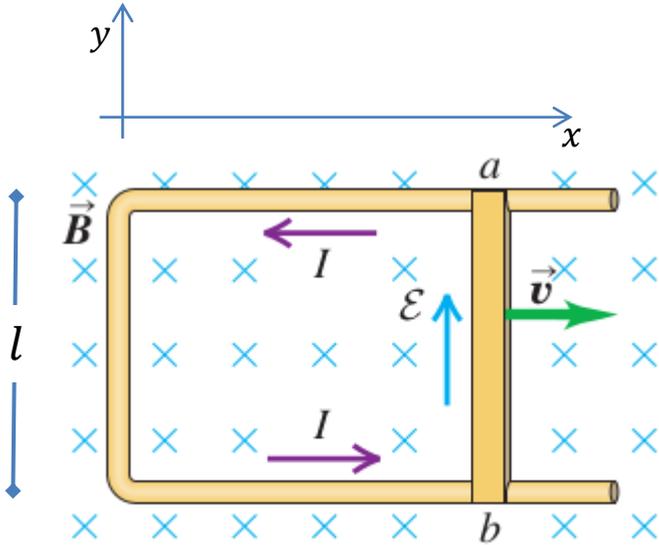
$$\Delta V_{ab} = E \cdot l = vBl$$

Analogo a



Notar que  $\mathbf{B}$  puede hacer trabajo sobre las cargas por la existencia de una velocidad colectiva (la de la barra) que se impone desde afuera

# FEM de movimiento II



$$\phi_M = Blx$$

$$\frac{d\phi_M}{dt} = Bl \frac{dx}{dt} = Blv$$

$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt} = -Blv$$

Para entender los signos:

asumiendo que  $\hat{n} = -\hat{z}$   
si  $v > 0$  el flujo aumenta.

El signo negativo significa entonces que la corriente inducida gira como se muestra en la figura (trata de compensar el cambio de flujo)

Un último twist:

Este sistema convierte energía cinética en energía eléctrica ...forever?!?!?

La corriente inducida hace que sobre la varilla actúe una fuerza:

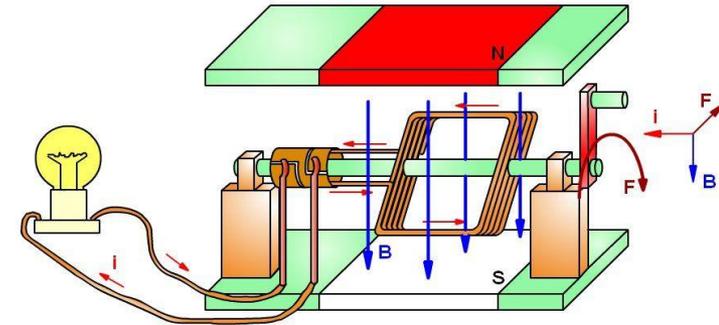
$$\vec{F}_{cable} = il\hat{y} \times \vec{B} \sim F_{cable} (-\hat{x})$$

$$i = \frac{\varepsilon}{R} = \frac{Blv}{R}$$

$$\vec{F}_{cable} = -\frac{B^2 l^2}{R} v \hat{x}$$

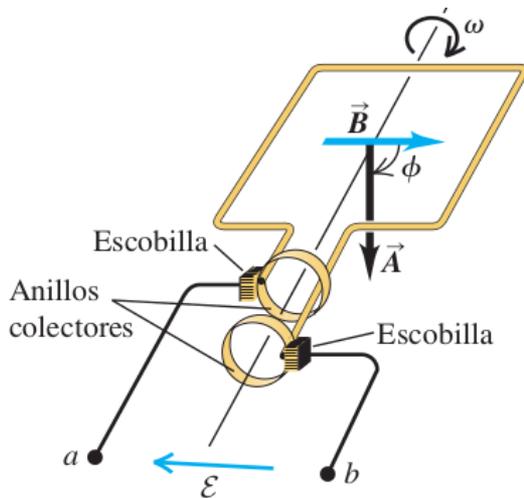
Fza disipativa que frena la varilla. (fza de arrastre magnética)

# FEM de movimiento III



## Alternador simple (generador de voltaje)

Se hace girar con velocidad constante una espira en presencia de un  $\mathbf{B}$  uniforme y constante



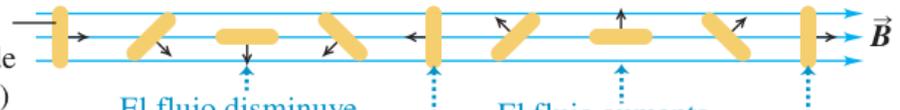
Transformo energía mecánica en energía eléctrica

$$\varepsilon = -\frac{d\phi_M}{dt}$$

$$\phi_M = \iint_S \vec{B} \cdot \hat{n} dS$$

$\hat{n} = \hat{n}(t)$

Espira (vista desde el extremo)



El flujo disminuye con máxima rapidez, fem positiva máxima.

El flujo aumenta con máxima rapidez, fem negativa máxima.

El flujo alcanza su valor más negativo, la fem es igual a cero.

El flujo alcanza su valor más positivo, la fem es igual a cero.

$$\varepsilon = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

