



fcfm

Ingeniería Eléctrica
FACULTAD DE CIENCIAS
FÍSICAS Y MATEMÁTICAS
UNIVERSIDAD DE CHILE



FI 2002

ELECTROMAGNETISMO

Clase 19

Magnetostática IV

LUIS S. VARGAS
Area de Energía
Departamento de Ingeniería Eléctrica
Universidad de Chile



INDICE

- Repaso
- Dipolo magnético
- Torque de campo magnético sobre dipolo
- Energía potencial del dipolo
- Campo magnético de dipolo
- Modelo atómico de los materiales
- Energia de dipolo en presencia de campo magnético

Salvador Dali, "La Persistencia de la Memoria", 1931



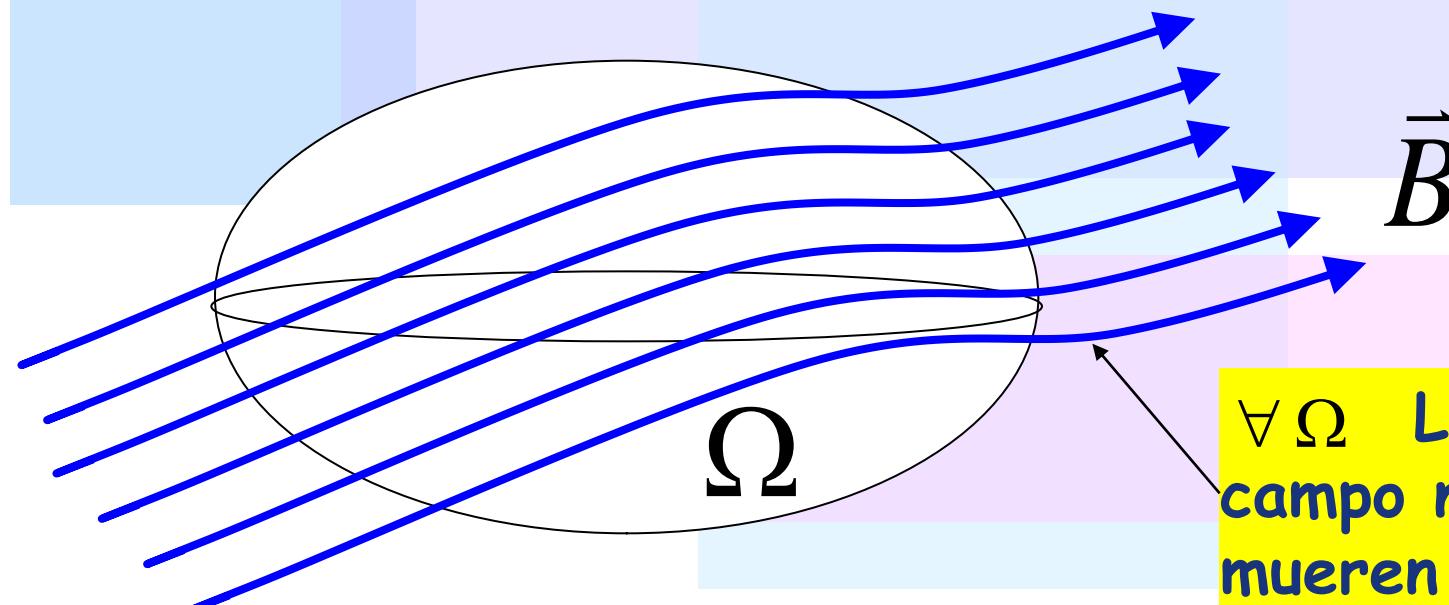


3^a Ecuación de Maxwell

Hasta hoy no se han encontrado fuentes desde donde nazcan líneas de campo, es decir, no hay "cargas magnéticas"

$$\therefore \nabla \bullet \vec{B} = 0$$

3^a Ecuación de Maxwell



$\forall \Omega$ Las líneas de campo no nacen ni mueren en parte alguna



4^a Ecuación de Maxwell

Ley Circuital de Ampere $\oint_{\Gamma(S)} \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{enlazada}$ $\vec{B} = \mu_0 \vec{H}$

Podemos escribir $\oint_{\Gamma(S)} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_S (\nabla \times \vec{H}) \cdot d\vec{s}$

Además $I_{enlazada}(S) = \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{s}$

$$\Rightarrow \iint_S (\nabla \times \vec{H}) \cdot d\vec{s} = \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{s} \quad \text{Válido } \forall S$$

$$\therefore \nabla \times \vec{H} = \vec{J}$$

4^a Ecuación de Maxwell



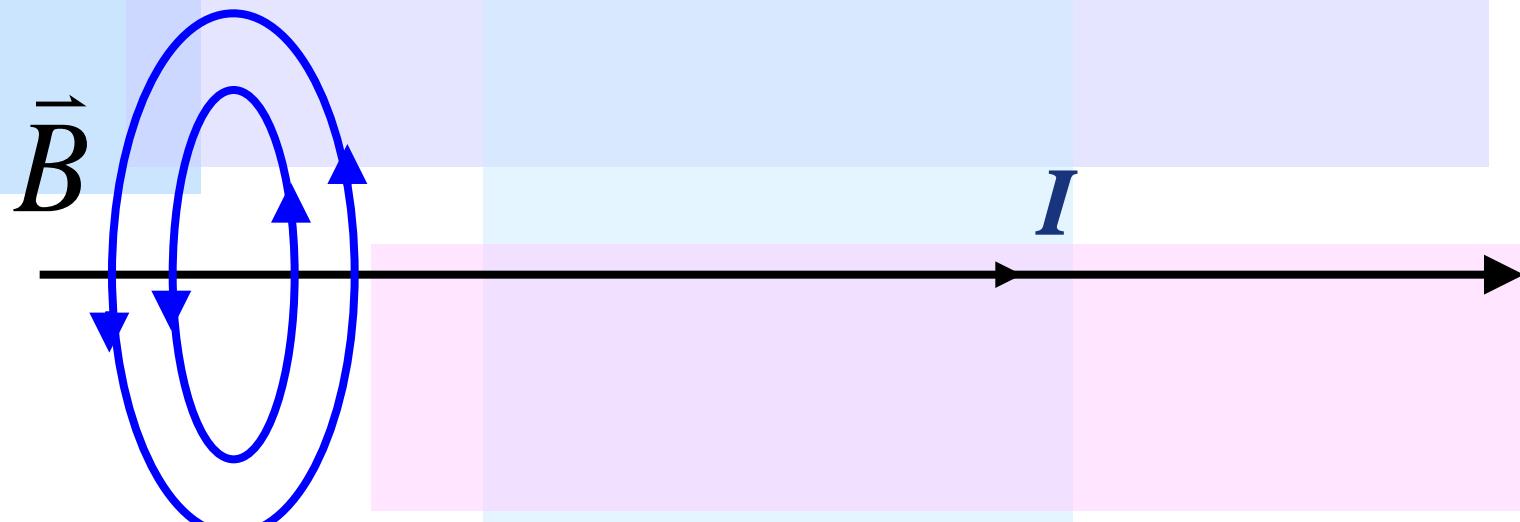
Origen del campo magnético

$$\nabla \bullet \vec{B} = 0$$

3^a Ecuación de Maxwell

$$\nabla \times \vec{H} = \vec{J}$$

4^a Ecuación de Maxwell





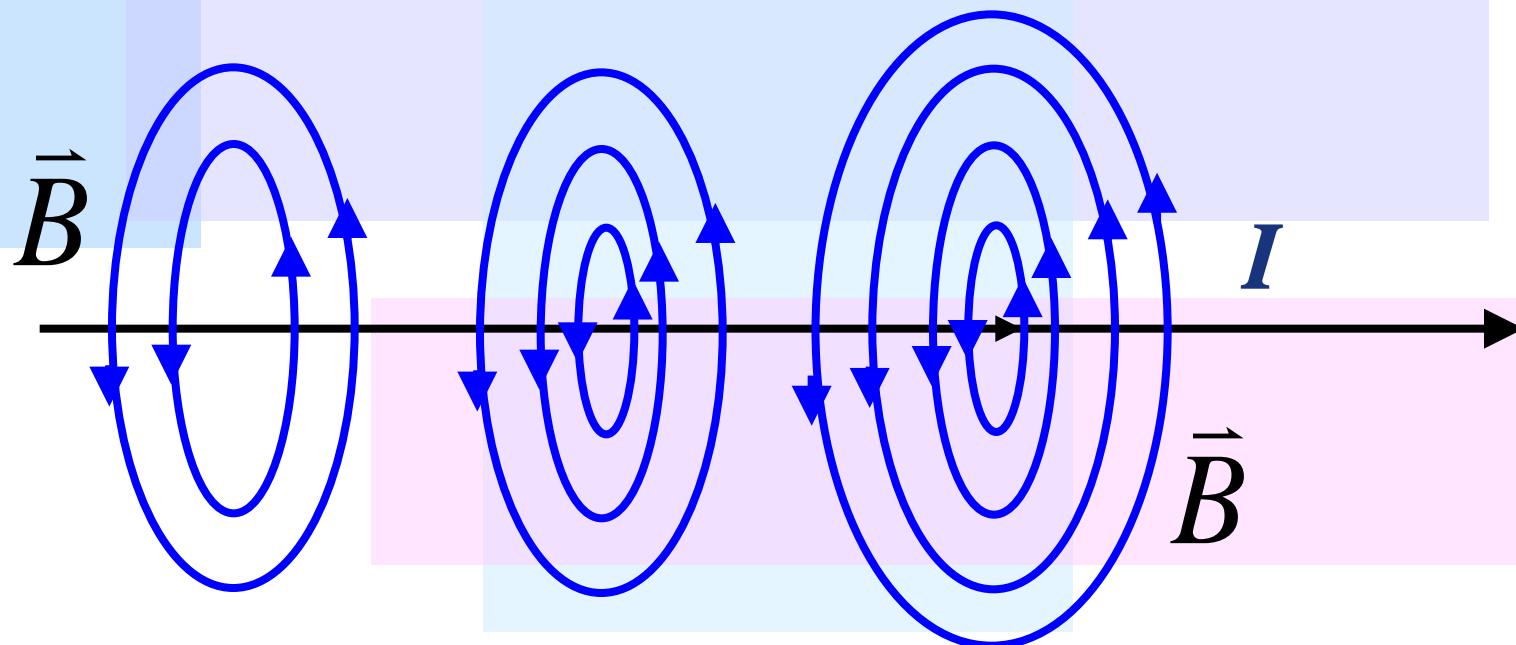
Origen del campo magnético

$$\nabla \bullet \vec{B} = 0$$

3^a Ecuación de Maxwell

$$\nabla \times \vec{H} = \vec{J}$$

4^a Ecuación de Maxwell





Potencial Magnético Vector

Un campo vectorial cualquiera cumple con $\nabla \bullet (\nabla \times \vec{A}) = 0$

Por otra parte todo campo magnético cumple $\nabla \cdot \vec{B} = 0$

Luego podemos escribir $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$

\vec{A} es el potencial magnético vector

Usaremos la definición de campo magnético para encontrar una expresión del potencial magnético vector



Potencial Magnético Vector

Usaremos la identidad

$$\nabla_r \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = \nabla \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = -\frac{\vec{r} - \vec{r}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$

Recordemos que el campo magnético de circuitos lineales es

$$\vec{B} = \oint_{\Gamma'} \frac{\mu_0 I d\vec{l}'}{4\pi \|\vec{r} - \vec{r}'\|^3} \times (\vec{r} - \vec{r}')$$

Luego podemos escribir

$$\vec{B} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma'} I d\vec{l}' \times \left(\nabla_r \frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right)$$

Usando ahora la identidad

$$\nabla \times (f \vec{F}) = f \nabla \times \vec{F} + \nabla f \times \vec{F}$$

$$\nabla_r \times \left(\frac{I d\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = \frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \nabla_r \times I d\vec{l}' + \nabla_r \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) \times I d\vec{l}'$$

pero $\nabla_r \times I d\vec{l}' = 0$



Potencial Magnético Vector

$$\Rightarrow \nabla_r \times \left(\frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = \nabla_r \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) \times Id\vec{l}'$$

Invirtiendo el producto cruz $Id\vec{l}' \times \nabla \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = -\nabla \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) \times Id\vec{l}'$

$$\Rightarrow Id\vec{l}' \times \nabla \left(\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right) = -\nabla \times \left(\frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right)$$

Luego podemos escribir $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \nabla \times \left(\frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right)$

$$\Rightarrow \vec{B} = \nabla \times \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right)$$



Potencial Magnético Vector

Notemos que

$$\vec{B} = \nabla \times \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \right)$$

tiene la forma $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$

Luego

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Es el potencial magnético vector de una corriente I en un circuito

$$[\vec{A}] = \frac{T}{m}$$



Potencial Magnético Vector

Por extensión, y siguiendo un análisis similar, se concluye que para distribuciones continuas de corriente

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iint_S \frac{\bar{K} ds'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Para corrientes superficiales $[\bar{K}] = \frac{A}{m}$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint_{\Omega} \frac{\bar{J} dv'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Para corrientes en volumen $[\bar{J}] = \frac{A}{m^2}$



Formas de calcular Campo Magnético

Usando la definición

$$\vec{B} = \oint_{\Gamma'} \frac{\mu_0 I' d\vec{l}' \times (\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi \|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$

Ley Circuital de Ampere

$$\oint_{\Gamma(S)} \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{enlazada}$$

$$\vec{B} = \mu_0 \vec{H}$$

Usando el potencial magnético vector

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

$$\nabla \times \vec{H} = \vec{J}$$

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0$$

3^a Ecuación de Maxwell

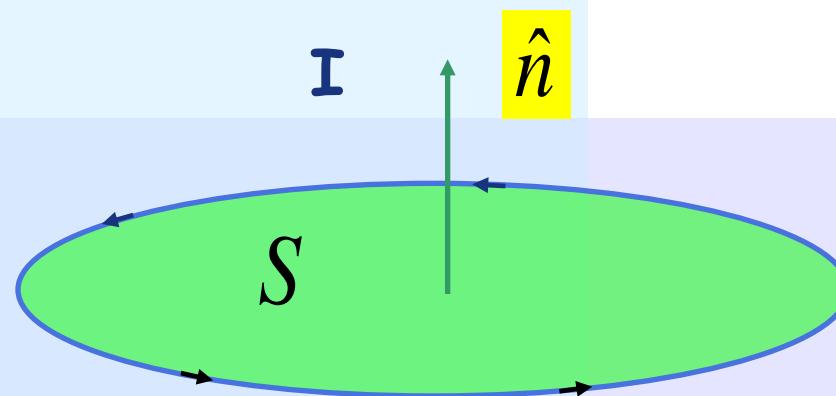
4^a Ecuación de Maxwell

**fcfm**

Ingeniería Eléctrica
FACULTAD DE CIENCIAS
FÍSICAS Y MATEMÁTICAS
UNIVERSIDAD DE CHILE



Dipolo Magnético

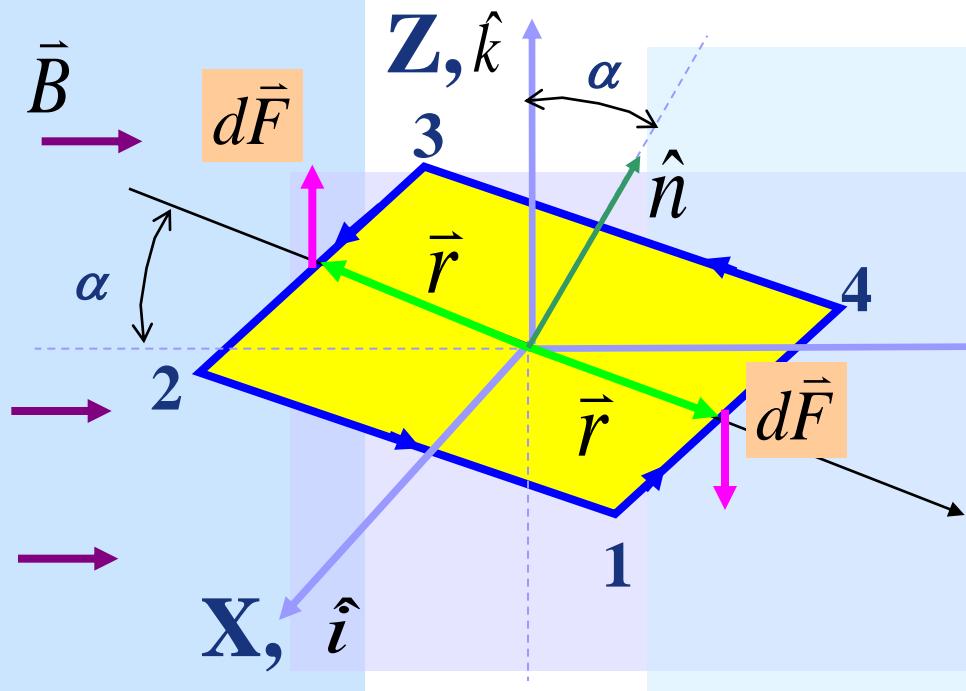


Definición Dipolo magnético

$$\vec{m} = I \cdot S \hat{n} [Am^2]$$



Torque Magnético



$$\begin{aligned}\vec{T} &= I \int_2^3 \vec{r} \times d\vec{x} \hat{i} \times \vec{B} + I \int_4^1 \vec{r} \times d\vec{x} \hat{i} \times \vec{B} \\ \Rightarrow \vec{T} &= \frac{IBwl}{2} \cos \alpha \hat{i} + \frac{IBwl}{2} \cos \alpha \hat{i}\end{aligned}$$

Torque neto sobre el circuito

$$\therefore \vec{T} = IBwl \cos \alpha \hat{i} = AIB \cos \alpha \hat{i}$$

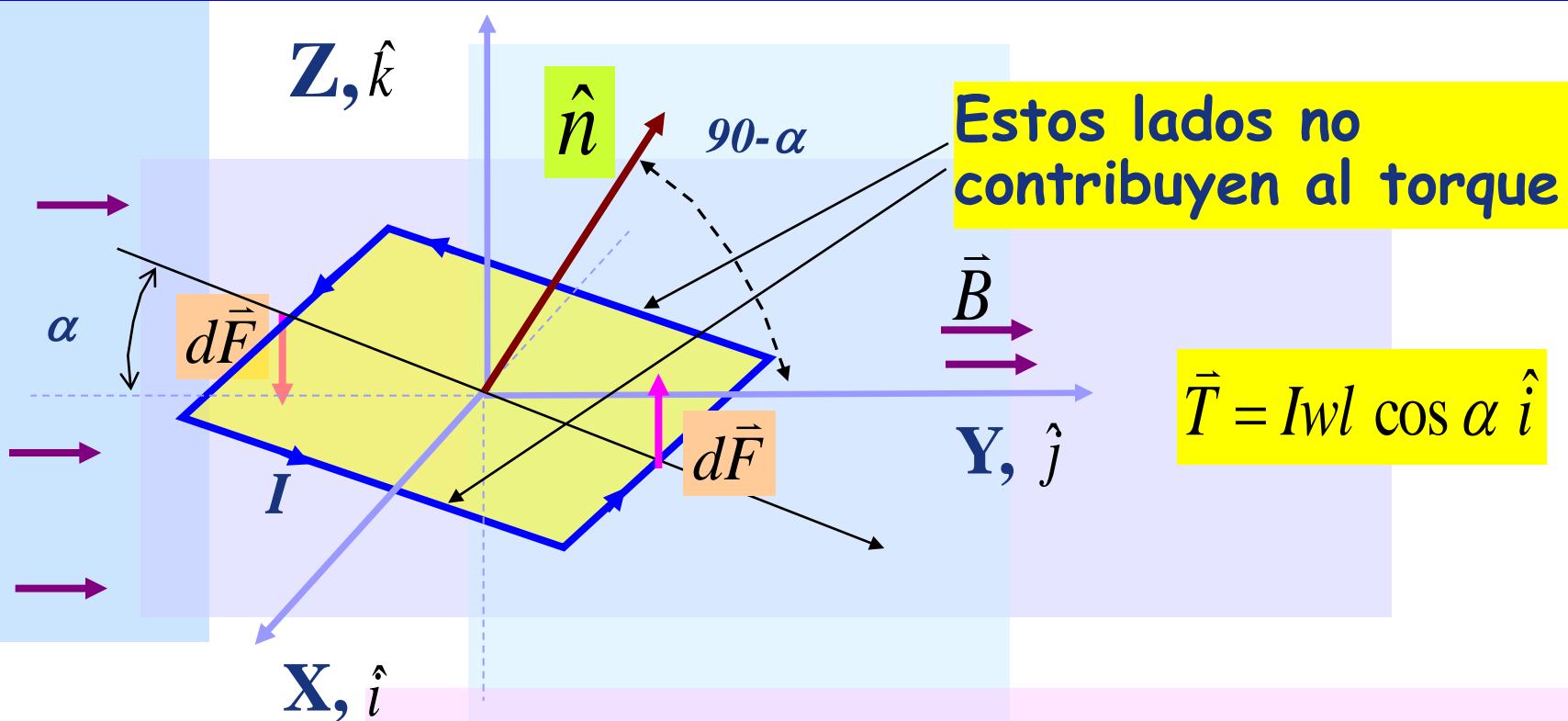
$$Area = A = wl$$

$$\vec{T} = IA \|\hat{n}\| \bullet \|\vec{B}\| \sin(90 - \alpha) \Rightarrow \vec{T} = IA \hat{n} \times \vec{B}$$

Notar que el torque se puede escribir como



Torque de campo sobre circuito rectangular



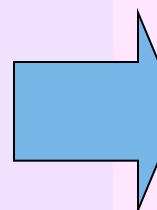
$$\vec{T} = Iwl \cos \alpha \hat{i}$$

Torque

$$\vec{T} = IA \hat{n} \times \vec{B}$$

Dipolo magnético

$$\vec{m} = IA \hat{n}$$



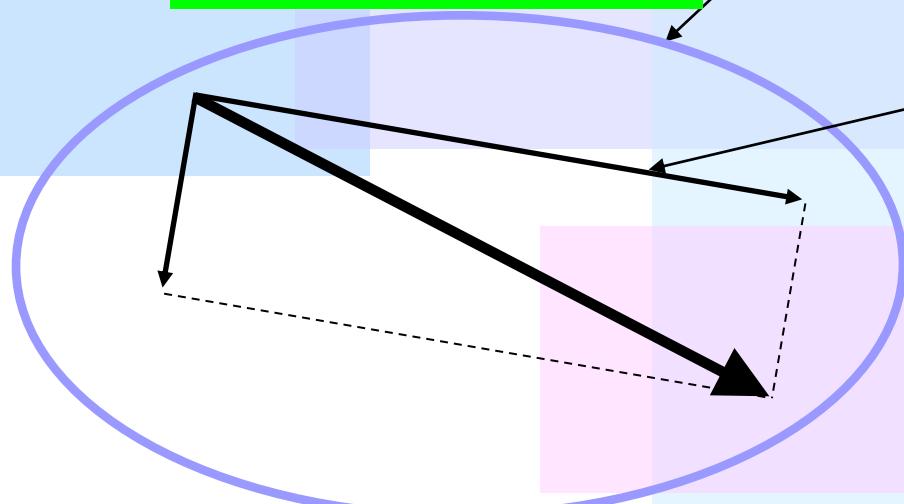
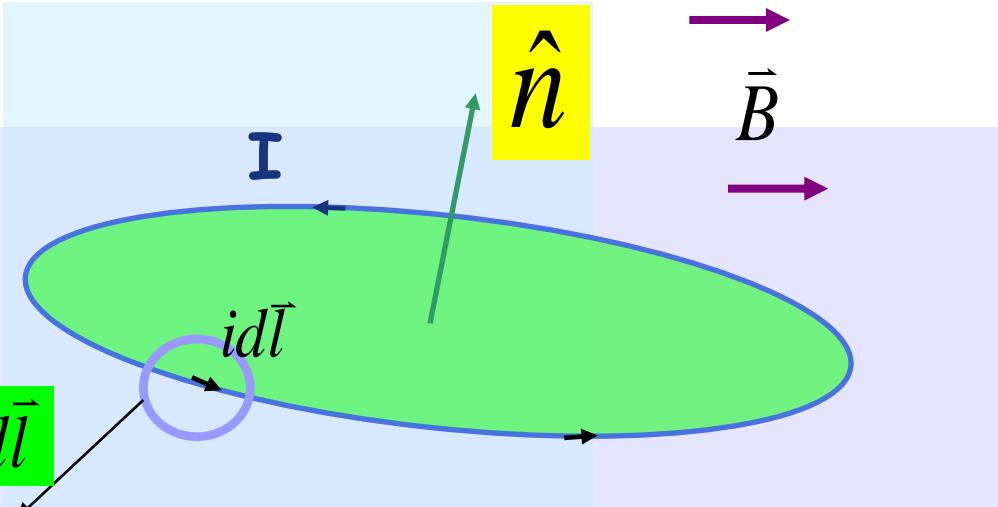
$$\vec{T} = \vec{m} \times \vec{B}$$



Torque de campo sobre dipolo

Dipolo magnético

$$\vec{m} = I \cdot S \hat{n} [Am^2]$$



Este lado no contribuye
al torque

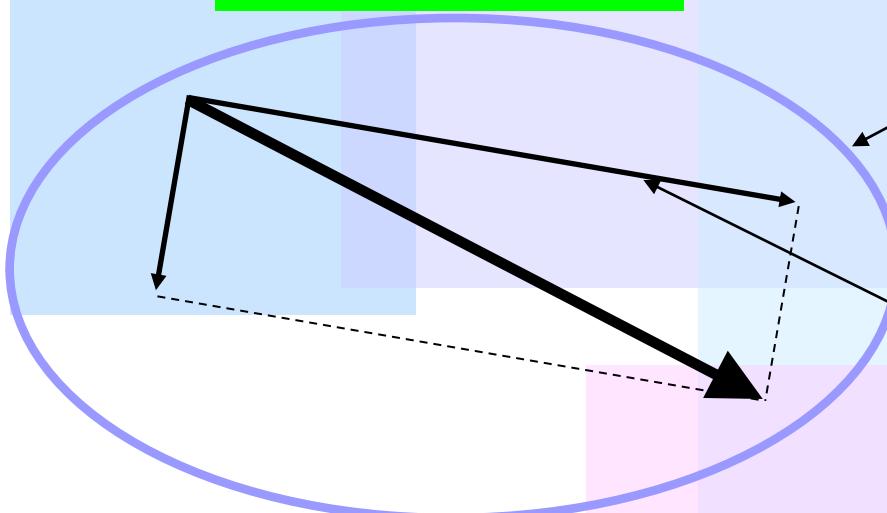
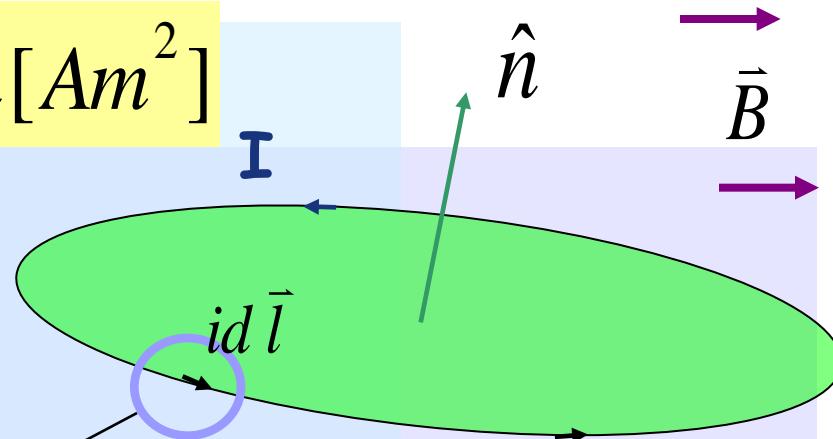


Torque de campo sobre dipolo

Dipolo magnético

$$\bar{m} = I \cdot S \hat{n} [Am^2]$$

“Zoom de” $id\bar{l}$



Este lado no contribuye al torque

Luego torque se puede expresar como

$$\bar{T} = \bar{m} \times \bar{B}$$



Energía potencial de un dipolo

Trabajo del campo externo

$$dW = -Td\theta$$

$$\vec{T} = \vec{m} \times \vec{B}$$

$$dW = -mB \sin \theta d\theta$$

Este trabajo debe ser igual al cambio de energía potencial del dipolo

$$dU = -dW = mB \sin \theta d\theta$$

Integrando $\Rightarrow U = -mB \cos \theta + U_0$

Tomando como referencia de energía $U = 0$ para $\theta = 90^\circ$

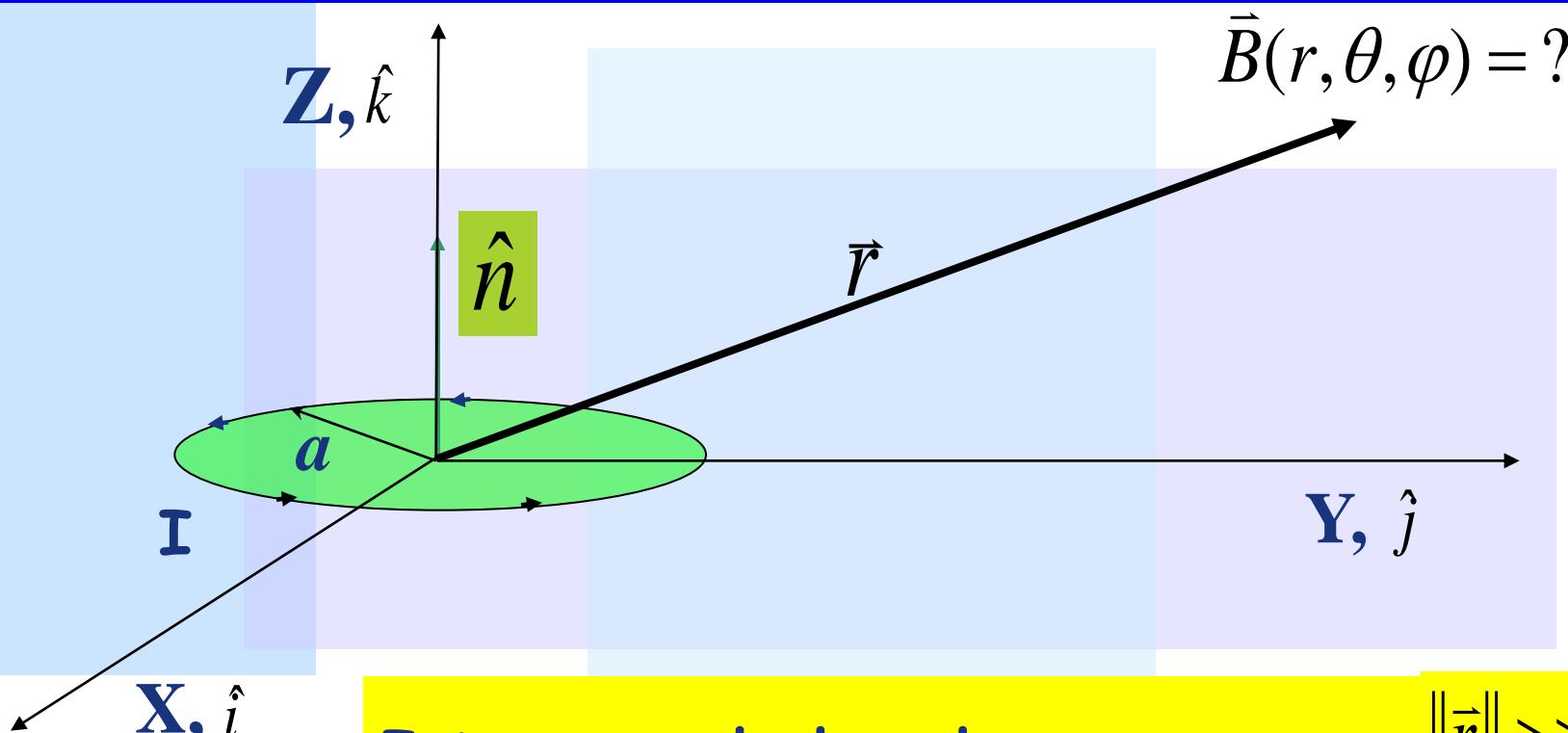
$$\Rightarrow U = -mB \cos \theta$$

Es decir

$$\Rightarrow U = -\vec{m} \bullet \vec{B}$$



Campo magnético de un dipolo



Interesa calcular el campo para

$$\|\vec{r}\| \gg a$$

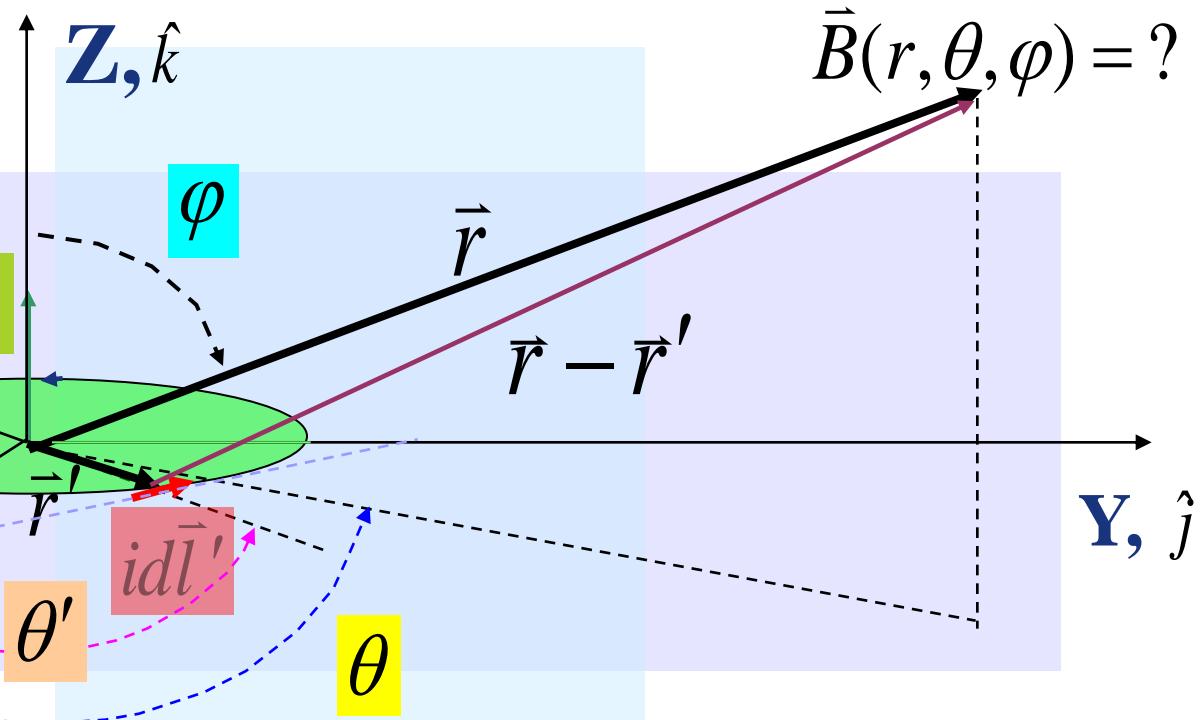
Usaremos el potencial magnético vector

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$



Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$



$$id\vec{l}' = Iad\theta'\hat{\theta} = Iad\theta'(-\sin\theta'\hat{i} + \cos\theta'\hat{j})$$

$$\hat{\theta} = -\sin\theta'\hat{i} + \cos\theta'\hat{j}$$

$$\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} = \frac{1}{\|\vec{r}\|} + \frac{\vec{r} \bullet \vec{r}'}{\|\vec{r}\|^3} + TOS$$

$$\|\vec{r}\| \gg a \Rightarrow$$

$$\frac{1}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} \approx \frac{1}{\|\vec{r}\|} + \frac{\vec{r} \bullet \vec{r}'}{\|\vec{r}\|^3}$$

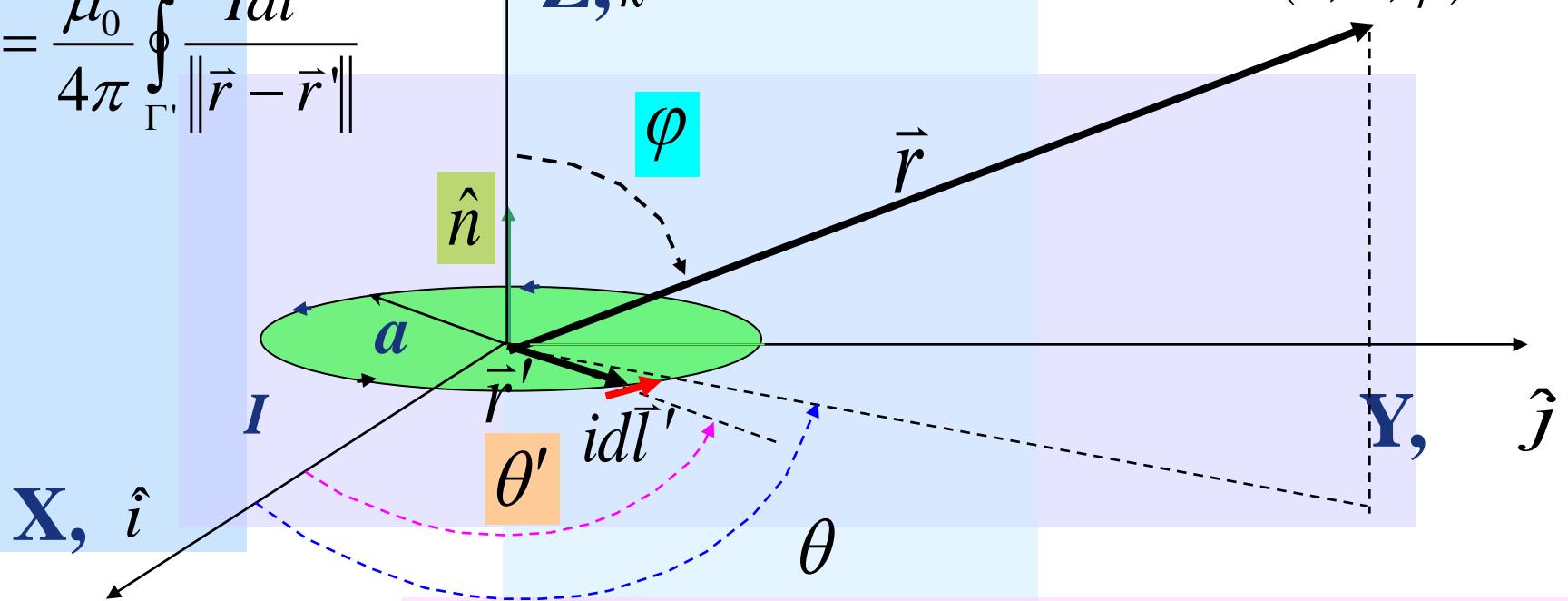


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}' \cdot}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi} \left(\frac{1}{\|\vec{r}\|} + \frac{\vec{r} \bullet \vec{r}'}{\|\vec{r}\|^3} \right) I a d\theta' (-\sin \theta' \hat{i} + \cos \theta' \hat{j})$$

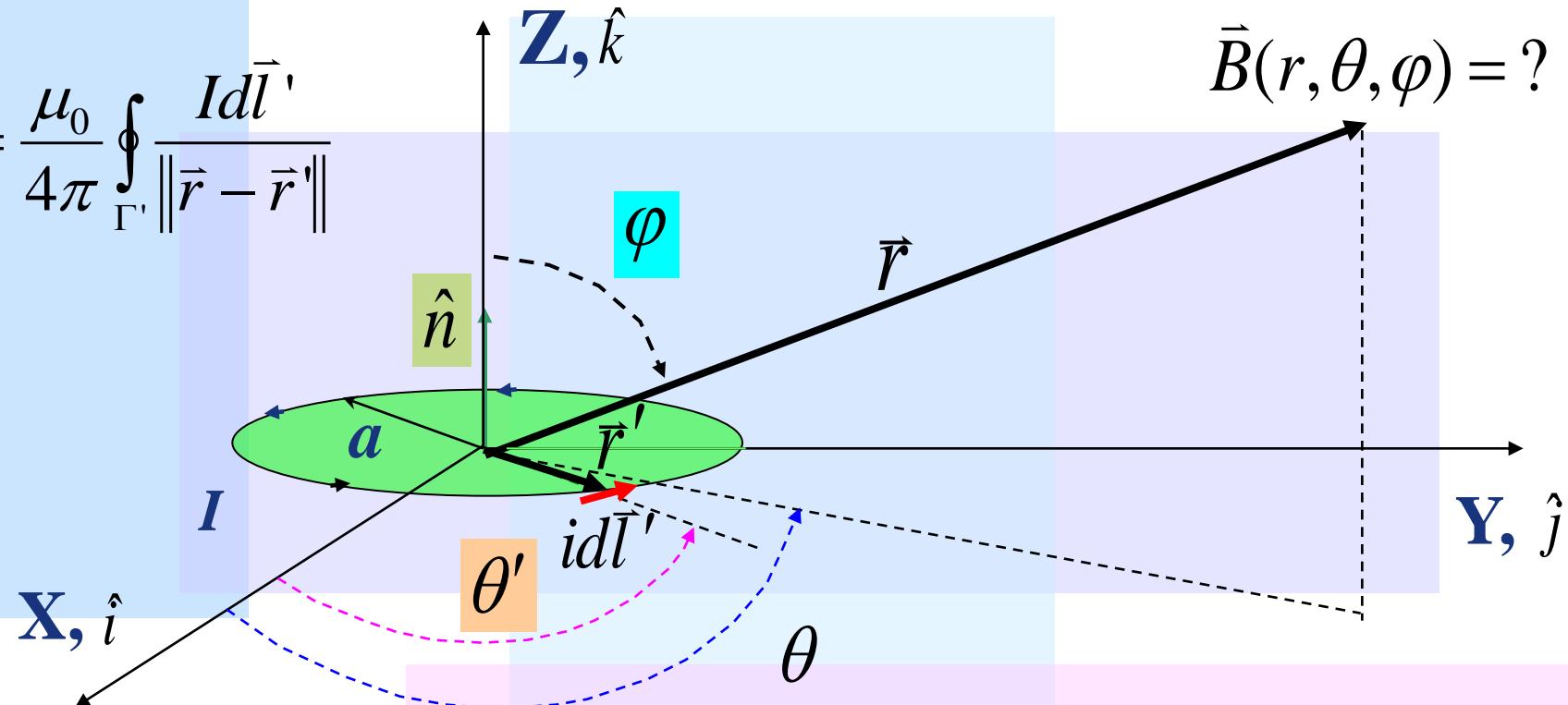


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma'} \frac{Idl'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi \|\vec{r}\|^3} \int_0^{2\pi} \vec{r} \bullet \vec{r}' I a d\theta' (-\sin \theta' \hat{i} + \cos \theta' \hat{j})$$

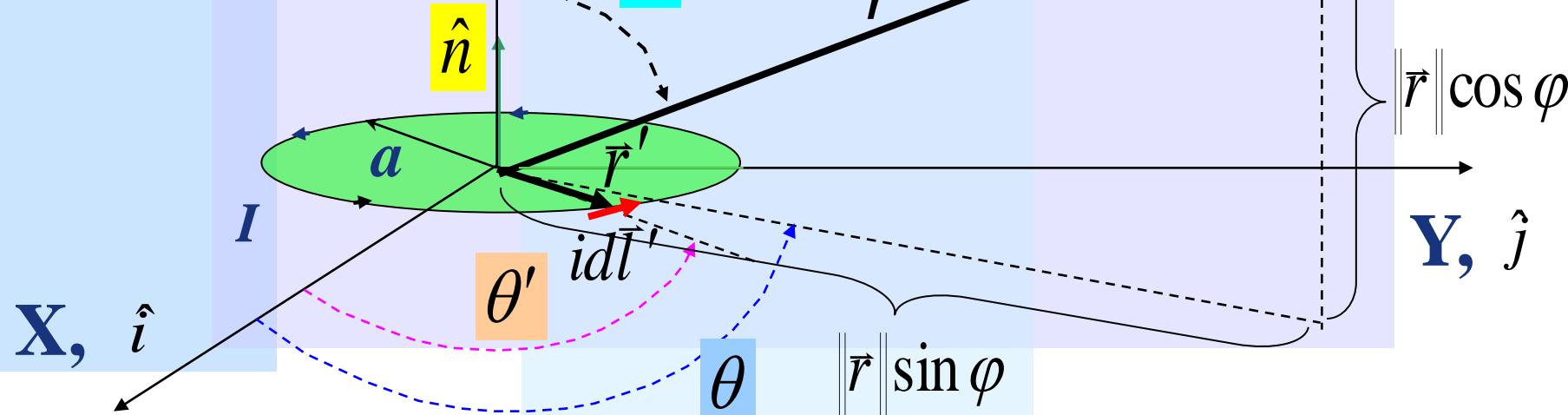


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\vec{r}' = a \cos \theta' \hat{i} + a \sin \theta' \hat{j}$$

$$\vec{r} = r \sin \varphi \cos \theta \hat{i} + r \sin \varphi \sin \theta \hat{j} + r \cos \varphi \hat{k}$$

$$\Rightarrow \vec{r} \bullet \vec{r}' = r \sin \varphi \cos \theta \cos \theta' + r \sin \varphi \sin \theta \sin \theta'$$



Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Idl'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

\hat{n}

φ

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$

X, \hat{i}

Y, \hat{j}

a

I

θ'

idl'

θ

$$\vec{A} = \frac{Ira^2 \sin \varphi \mu_0}{4\pi r^3} \int_0^{2\pi} d\theta' (\cos \theta \cos \theta' + \sin \theta \sin \theta') (-\sin \theta' \hat{i} + \cos \theta' \hat{j})$$

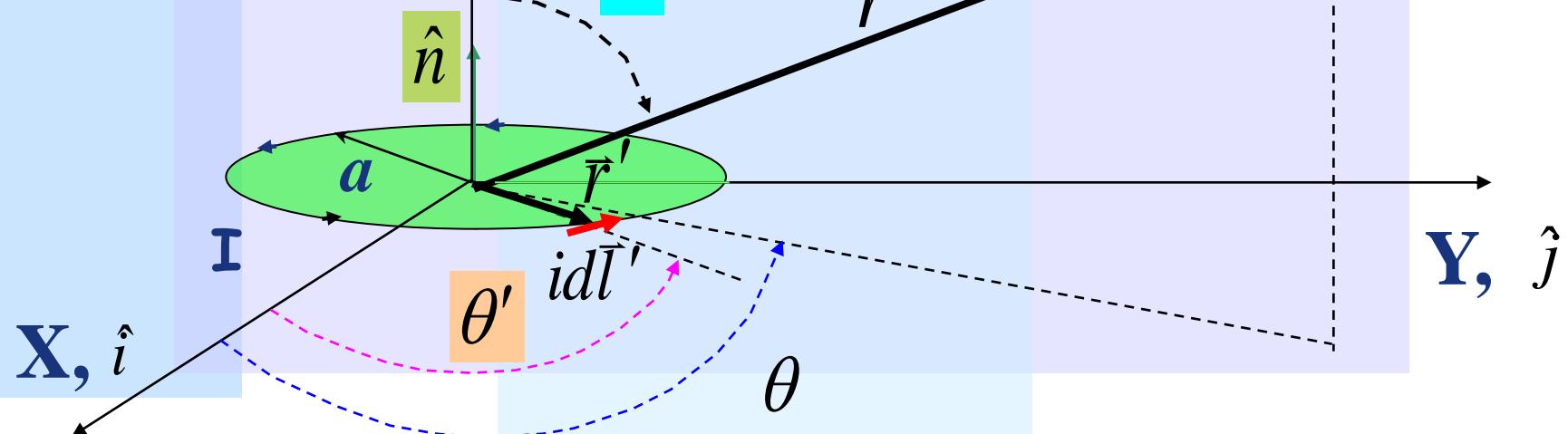


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma'} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\vec{A} = \frac{Ira^2 \sin \varphi \mu_0}{4\pi r^3} \int_0^{2\pi} d\theta' (\cos \theta \cos \theta' + \sin \theta \sin \theta') (-\sin \theta' \hat{i} + \cos \theta' \hat{j})$$

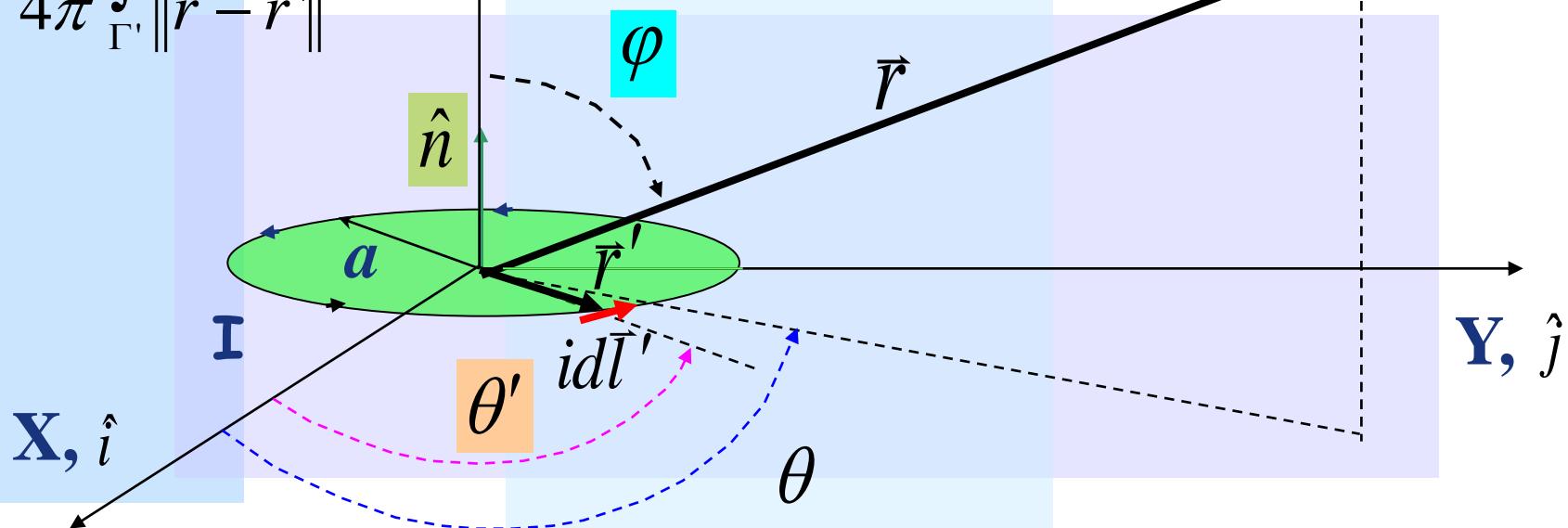


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma'} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\vec{A} = \frac{\mu_0 I a^2 \sin \varphi}{4\pi r^2} \int_0^{2\pi} (\cos \theta \cos \theta'^2 \hat{j} - \sin \theta \sin \theta'^2 \hat{i}) d\theta'$$

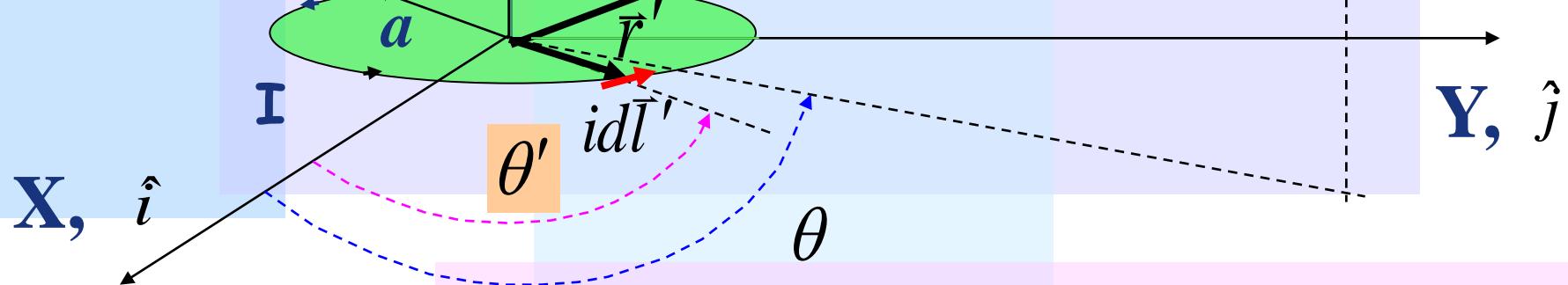


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma} \frac{Id\vec{l}'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$2\pi$$

$$\int_0^{2\pi} \cos \theta'^2 d\theta' = \int_0^{2\pi} \frac{1 + \cos 2\theta'}{2} d\theta' = \pi$$

$$2\pi$$

$$\int_0^{2\pi} \sin \theta'^2 d\theta' = \int_0^{2\pi} \frac{1 - \cos 2\theta'}{2} d\theta' = \pi$$

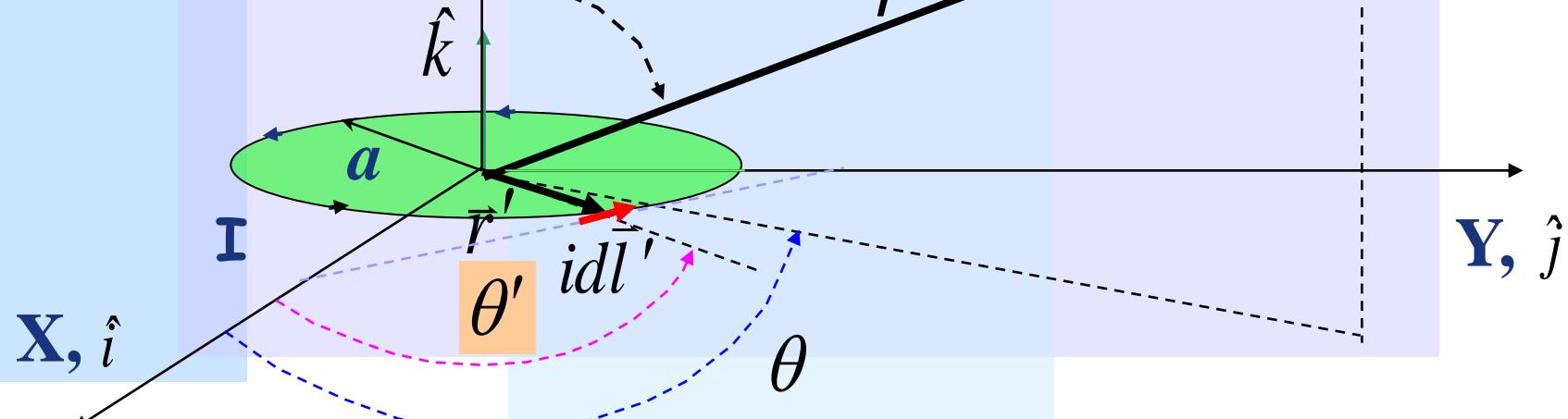


Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_{\Gamma'} \frac{Idl'}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|}$$

Z, \hat{k}

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



$$\hat{\theta} = -\sin \theta \hat{i} + \cos \theta \hat{j}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0 I \pi a^2 \sin \varphi}{4\pi r^2} (\cos \theta \hat{j} - \sin \theta \hat{i})$$

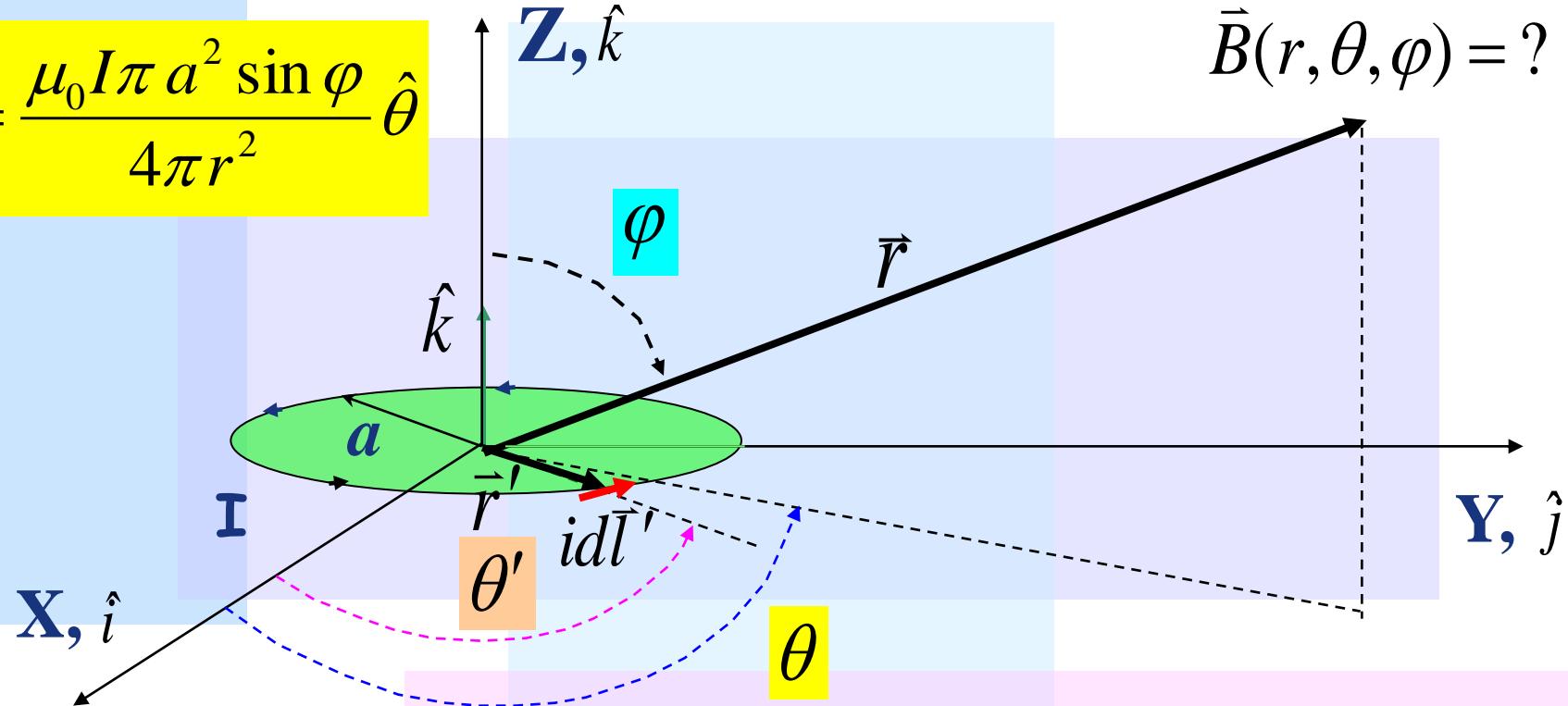
$$\therefore \vec{A} = \frac{\mu_0 I \pi a^2 \sin \varphi}{4\pi r^2} \hat{\theta}$$



Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0 I \pi a^2 \sin \varphi}{4\pi r^2} \hat{\theta}$$

$$\vec{B}(r, \theta, \varphi) = ?$$



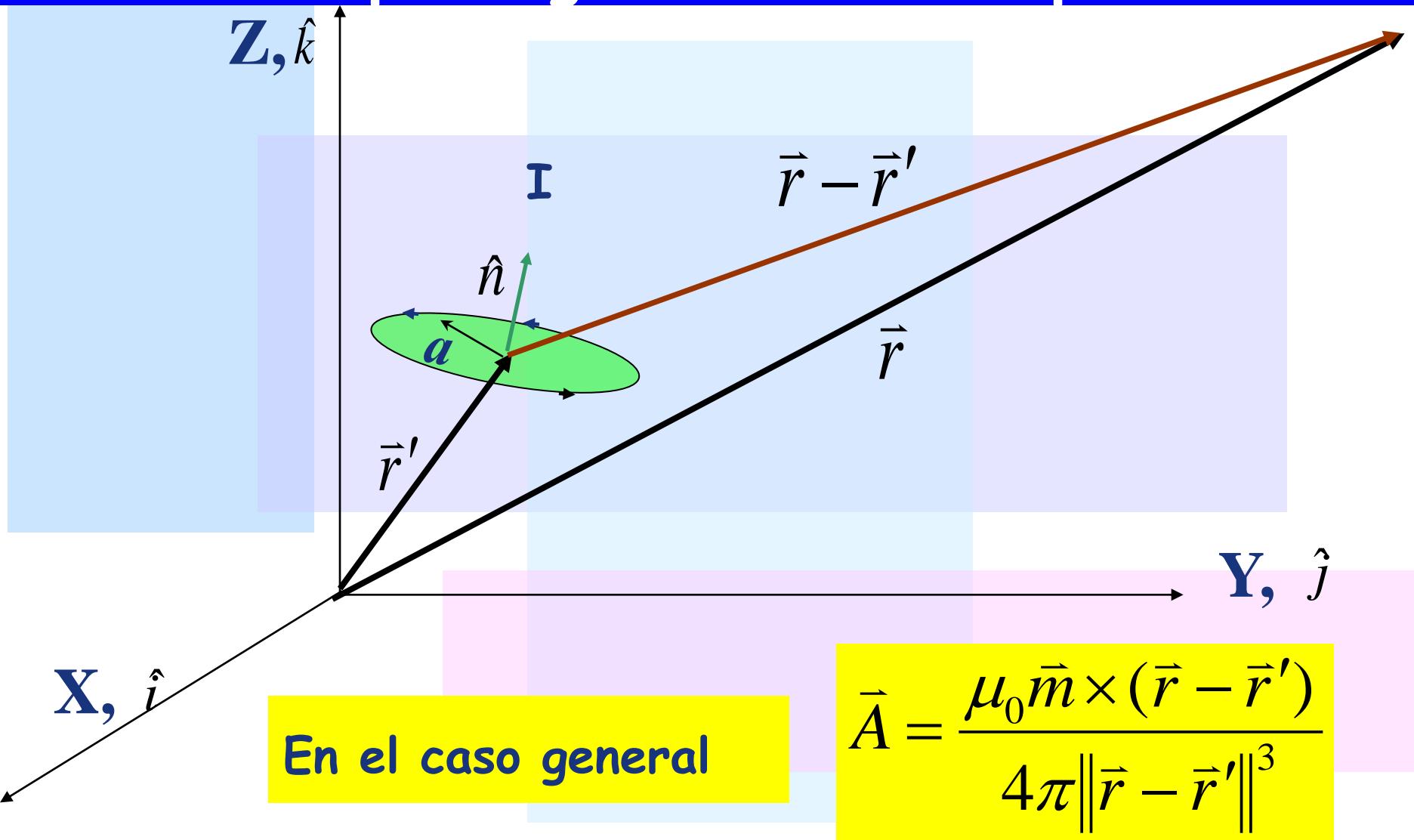
pero

$$\vec{m} = IS \hat{n} = I\pi a^2 \hat{k}$$

$$\Rightarrow \vec{A} = \frac{\mu_0 \vec{m} \times \hat{r}}{4\pi r^2}$$



Campo magnético de un dipolo



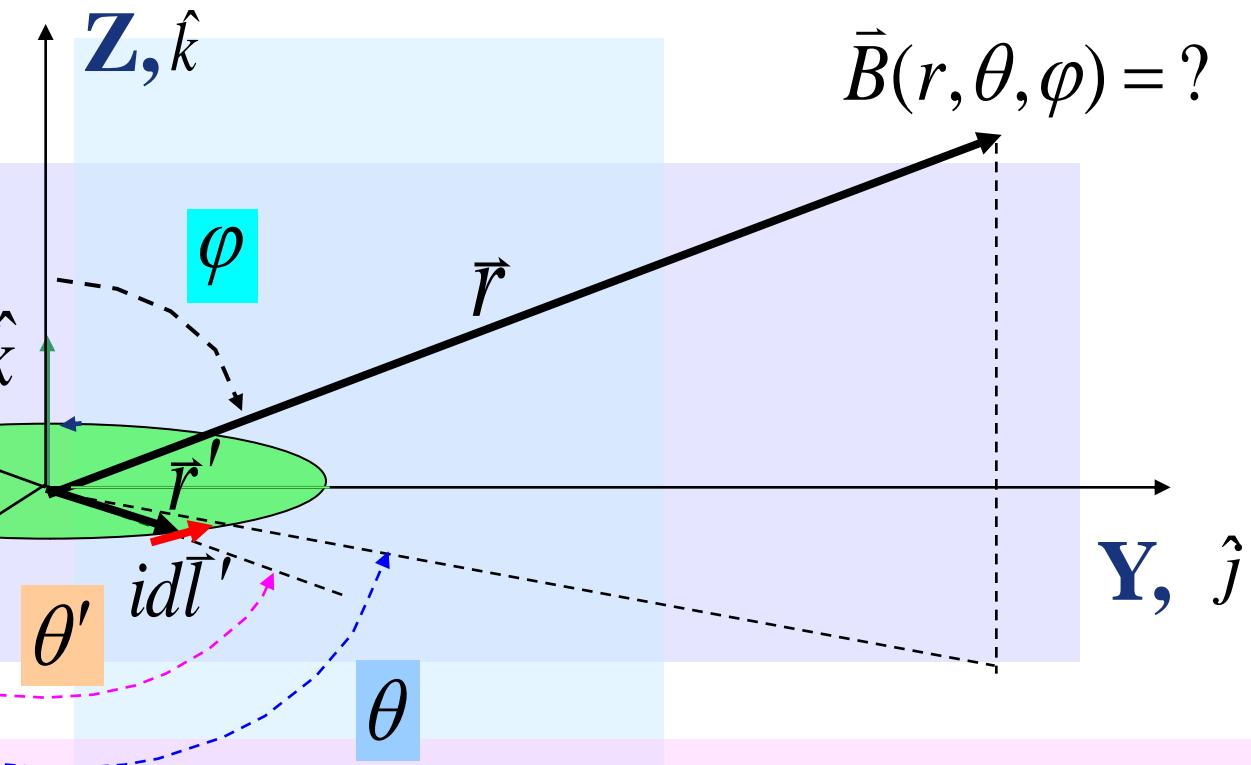
En el caso general

$$\vec{A} = \frac{\mu_0 \vec{m} \times (\vec{r} - \vec{r}')} {4\pi \|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$



Campo magnético de un dipolo

$$\vec{A} = \frac{\mu_0 I \pi a^2 \sin \varphi}{4\pi r^2} \hat{\theta}$$



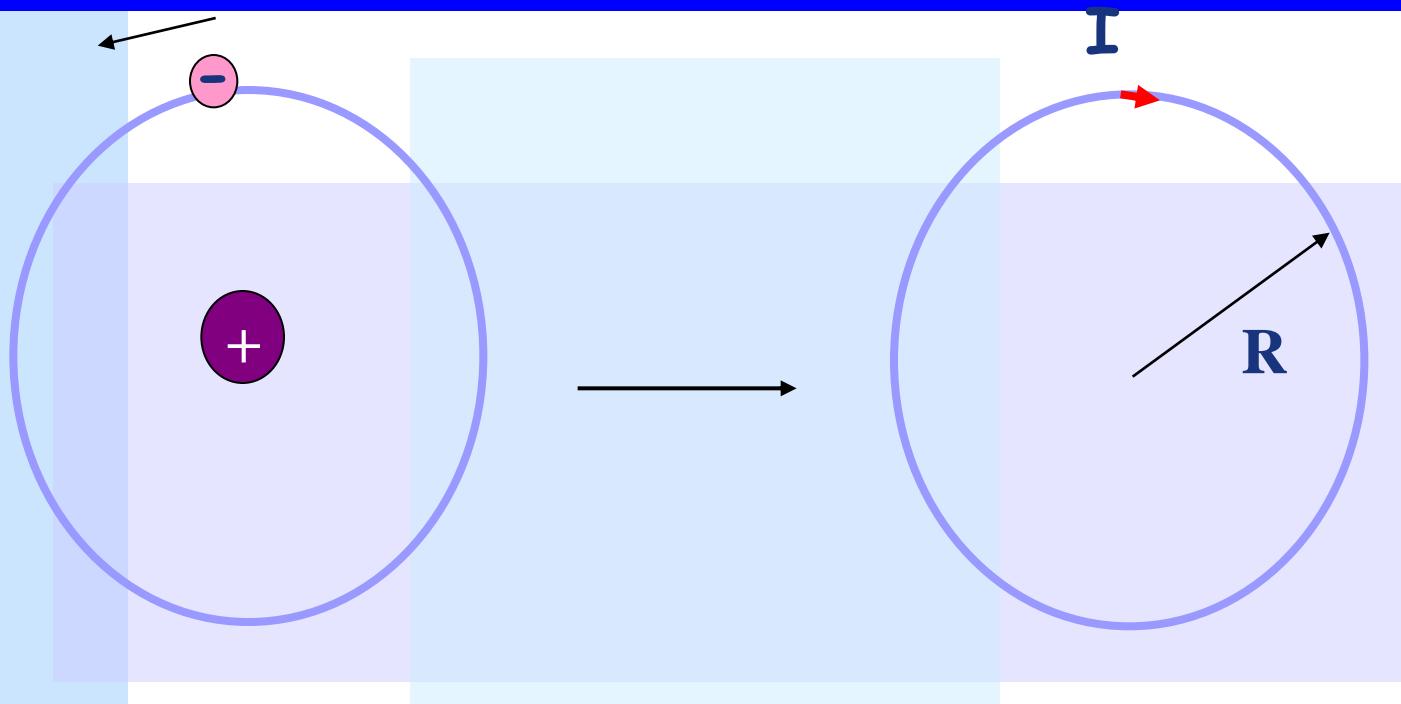
$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

Luego

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 m}{4\pi r^3} (2 \cos \phi \hat{r} + \sin \phi \hat{\phi})$$



Modelo atómico de los materiales

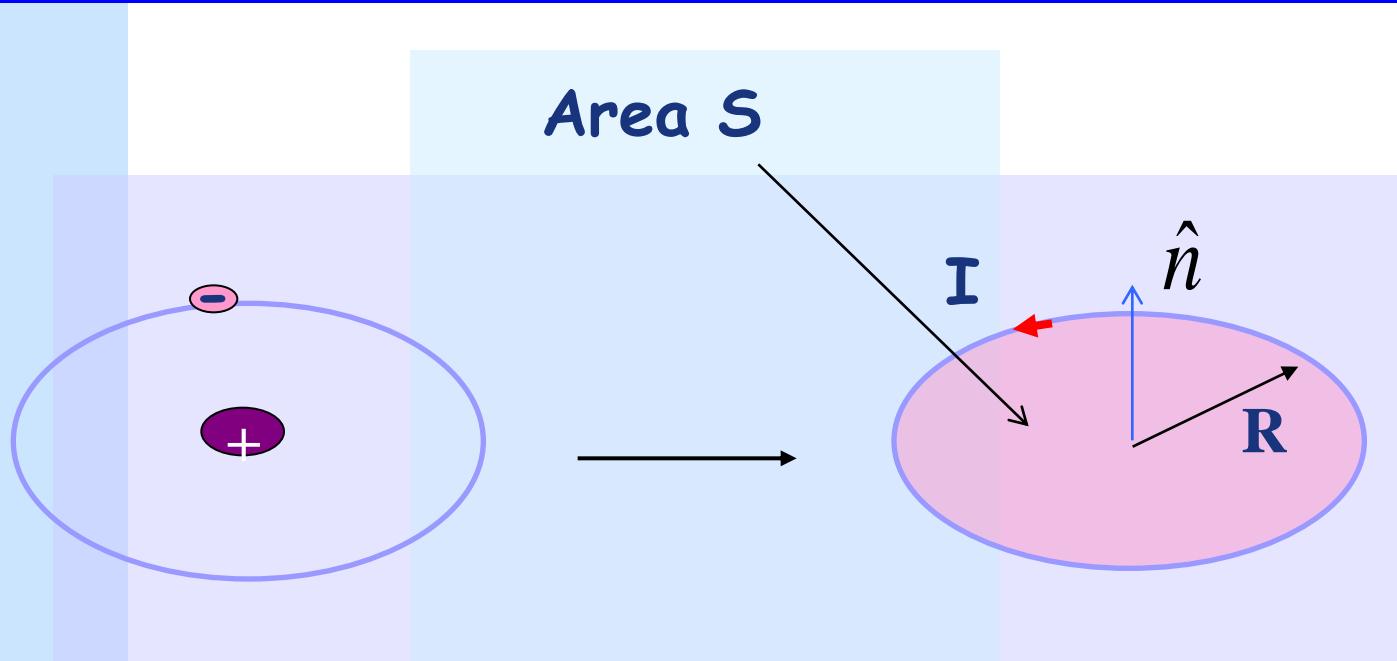


Movimiento de electrones se puede modelar como una corriente

$$I = \frac{dq}{dt} = \frac{qu}{2\pi R}$$



Modelo atómico de los materiales



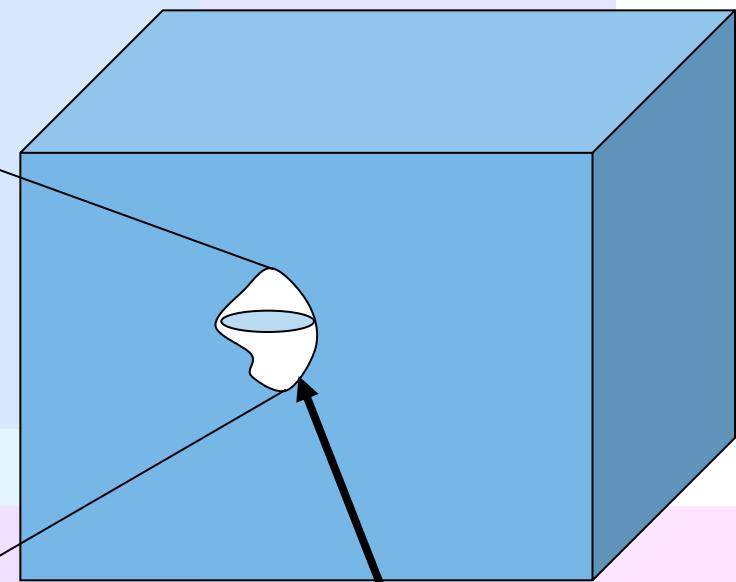
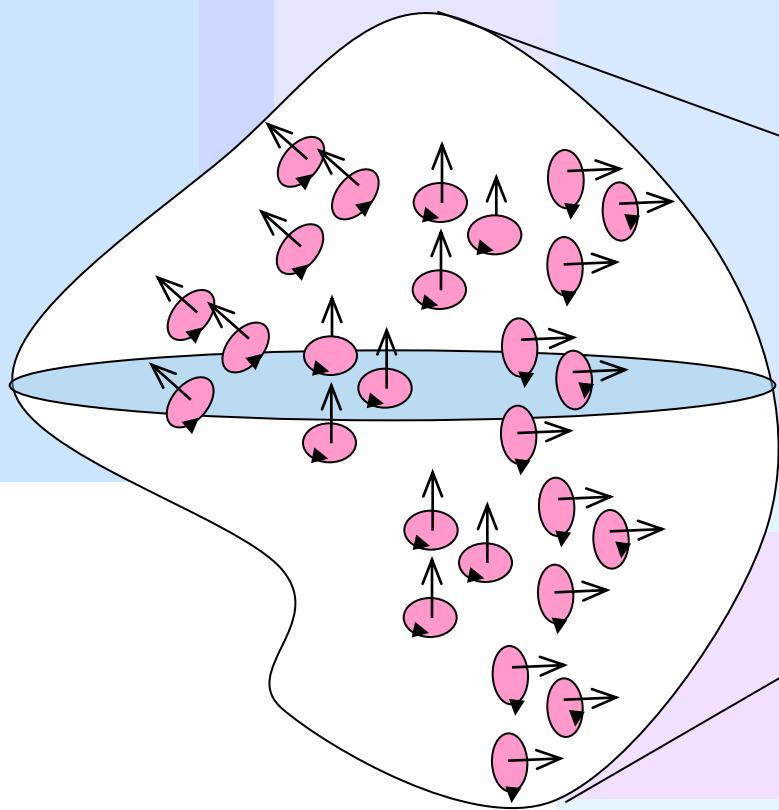
Se puede representar el átomo como un dipolo magnético

$$\vec{m} = I \cdot S \hat{n} [Am^2]$$



Modelo atómico de los materiales

En un material cualquiera hay un número muy elevado de dipolos magnéticos (átomos)

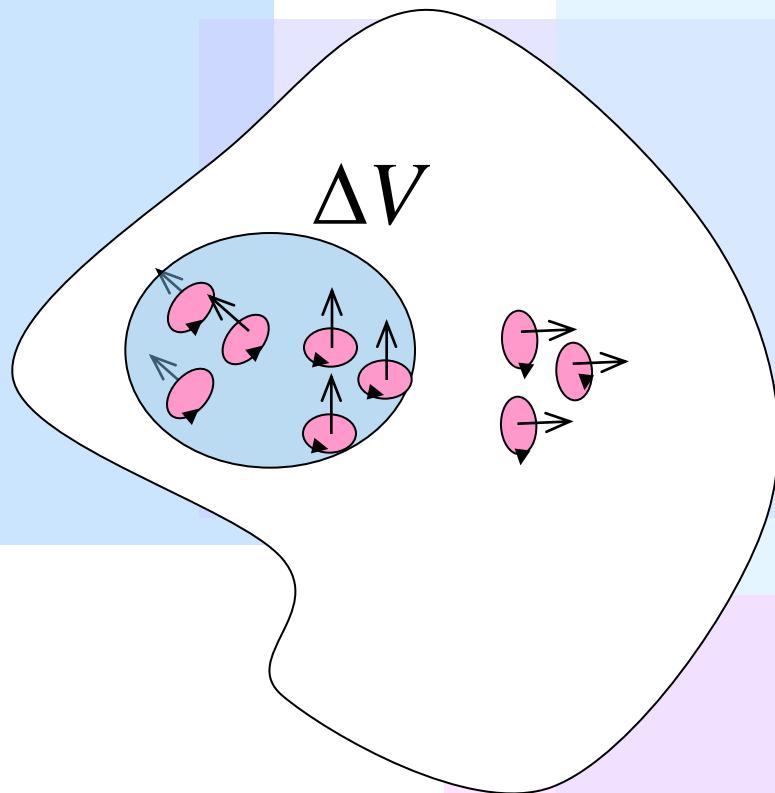


Trozo infinitesimal
de material



Modelo atómico de los materiales

Vector magnetización



$$\vec{M} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\sum_{k=1}^m \vec{m}_k}{\Delta V} [A/m]$$

En medios materiales se cumple

$$\vec{B} = \mu \vec{H}$$

$$\mu = \mu_R \mu_0$$

Permeabilidad magnética



Clasificación de los Materiales Magnéticos

Material	μ_R
Diamagnéticos	
Bismuto	0.999833
Mercurio	0.999968
Plata	0.9999736
Plomo	0.9999831
Cobre	0.9999906
Agua	0.9999912
Hidrógeno (s.t.p.)	≈ 1.0
Paramagnéticos	
Oxígeno (s.t.p.)	0.999998
Aire	1.00000037
Aluminio	1.000021
Tungsteno	1.00008
Platino	1.0003
Manganeso	1.001
Ferromagnéticos	
Cobalto	250
Níquel	600
Hierro Suave	5000
Hierro-Silicio	7000