

# Modellazione e simulazione di nano-oscillatori spintronici comandati in corrente

Tesi di Laurea in Elettrotecnica

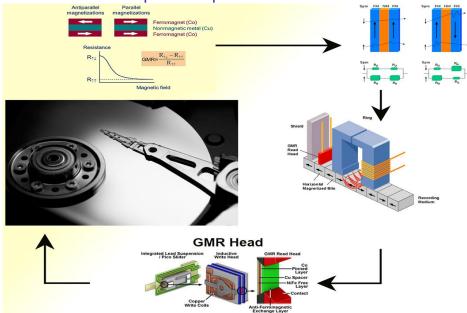
Daniele Olivieri Massimiliano d'Aquino

Università di Napoli Federico II

25 maggio 2023



## Introduzione ai dispositivi spintronici

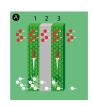


## Introduzione alla Magnetoresistenza

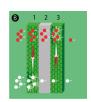
- Magnetoresistenza anisotropica (AMR), scoperta da Lord Kelvin nel 1856.
- Tunnel Magnetoresistenza (TMR), scoperta da Michel Jullière nel 1975.
- Magnetoresistenza Gigante (GMR), scoperta da Albert Fert and Peter Grünberg nel 1988.

Spin polarized charge current Js Jc

Oscillatore micromagnetico



Magnetizzazione parallela



Magnetizzazione antiparallela



# Modello magnetico e termodinamico

Modello magnetico di Maxwell:

$$\begin{split} \nabla \cdot \vec{B} &= 0 \ , \\ \nabla \times \vec{H} &= \vec{J}_{\text{lib}} \ , \\ \vec{B} &= \mu_0 \left( \vec{H} + \vec{M} \right) \ , \\ \vec{H} &= \vec{H}_{\text{a}} + \vec{H}_{\text{m}} \ . \end{split}$$

Energia libera di Gibbs ed Helmoltz nei materiali magnetizzati:

$$\begin{split} G &= F(\vec{M}dV,T) - \mu_0 \vec{H}_{\text{a}} \cdot \vec{M}dV \ , \\ F &= U - TS \ . \end{split}$$



# Minimizzazione dell'energia libera

Le interazioni di scambio, i fenomeni di anisotropia, l'interazione magnetostatica nel dominio e l'interazione con il campo esterno; la somma di queste grandezze è stata differenziata per trovare la condizione di minimo per l'energia libera del sistema.

$$\begin{cases} \vec{m} \times \left[ 2\nabla \cdot (A\nabla \vec{m}) - \frac{\partial f_{\rm an}}{\partial \vec{m}} + \mu_0 M_{\rm s} \vec{H}_{\rm m} + \mu_0 M_{\rm s} \vec{H}_{\rm a} \right] = 0 \ , \\ \left[ 2A \frac{\partial \vec{m}}{\partial \vec{n}} \times \vec{M} \right]_{\partial \Omega} = 0 \ . \end{cases}$$

Per lo studio della dinamica si analizza invece l'equazione di *Landau-Lifshitz-Gilbert*:

$$\frac{\partial \vec{M}}{\partial t} = -\gamma \vec{M} \times \vec{H}_{\rm eff} + \frac{\alpha}{M_{\rm s}} \vec{M} \times \frac{\partial \vec{M}}{\partial t} \ .$$



#### Impostazione del modello fisico su MATLAB

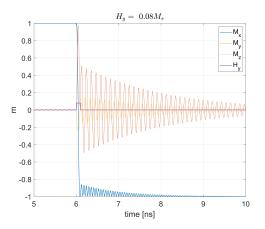
La LLG è stata definita in MATLAB e risolta ripetutamente applicando l'algoritmo *ode45* e considerando diverse condizioni di funzionamento del dispositivo.

```
% Perturbative LLG
LLGprime=@(t,m) -cross(m,(heff(m,t)))-alpha*cross(m,
    cross(m,heff(m,t)))+beta(t)*cross(m,cross(m,p));
% LLG integration
[t,m]=ode45(LLGprime,[0 t_fin],[0.99 sqrt(1-0.99^2)
    0],options);
```



#### Commutazione precessionale

Mediante l'applicazione di un campo esterno, per un intervallo di tempo di  $0.1\,\mathrm{ns},$  è stata simulata l'inversione di direzione della magnetizzazione.

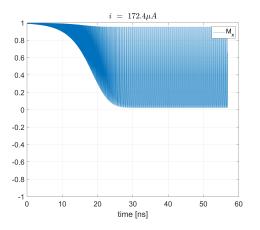


Componenti del vettore magnetizzazione.



#### Oscillazione stazionaria con corrente polarizzata

Secondo la teoria di Slonczewski è possibile indurre la commutazione della magnetizzazione mediante una corrente iniettata nella valvola di spin. Si è raggiunta in questa configurazione una oscillazione permanente della magnetizzazione.





Componente *x* del vettore di magnetizzazione

## Commutazione con corrente polarizzata

Scansionando il codice QR è possibile visualizzare un'animazione che mostra la commutazione completa della direzione della magnetizzazione.



