

Лекция 2

Динамика магнитного момента во внешнем поле

Уравнение Ландау-Лифшица

$$\frac{\partial s}{\partial t} = -\frac{i}{\hbar} [H, s]$$

$$H = -(mB)$$

$$\frac{\partial m}{\partial t} = \frac{-2}{\hbar} [m \times B]$$

Домашнее задание: получить это уравнение

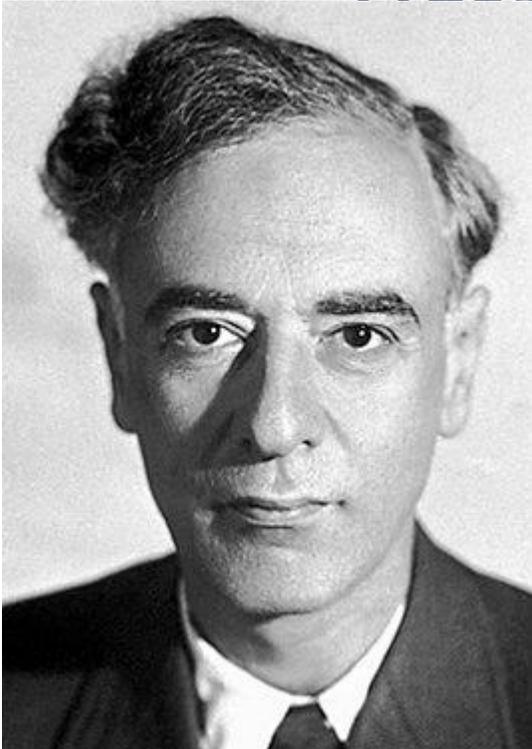
$$\frac{\partial m}{\partial t} = -\gamma [m \times B]$$

Уравнение Ландау-Лифшица

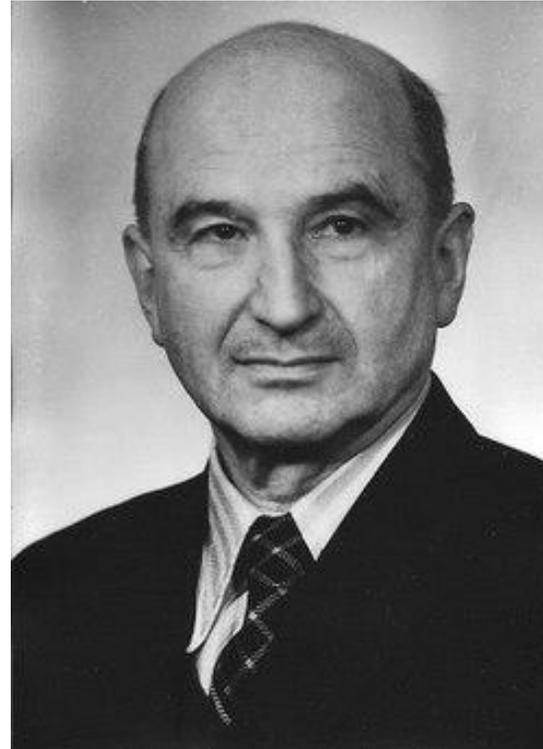
$$B^{eff} = -\frac{\partial H}{\partial M}$$

$$\frac{\partial m}{\partial t} = -\gamma [m \times B^{eff}]$$

Уравнение Ландау - Лифшица (1925)



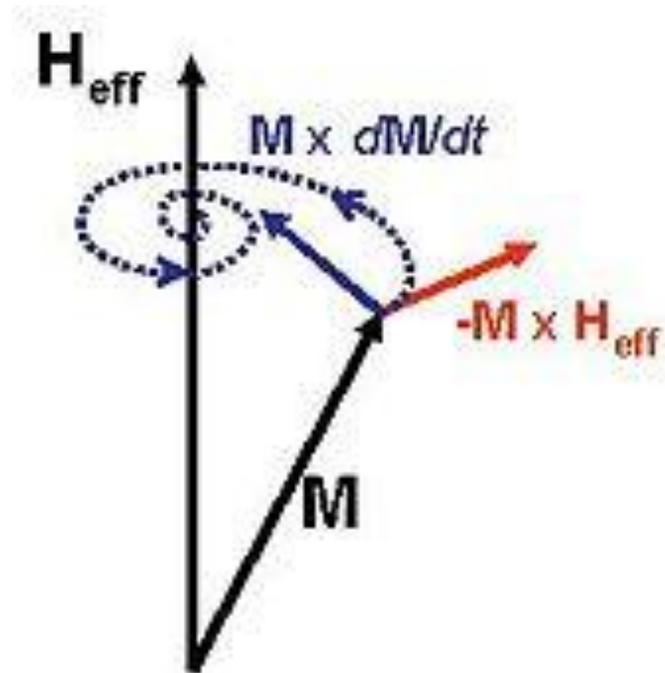
Лев Давидович Ландау
Годы жизни: 1908 – 1968
Россия
ФТИ, УФТИ, ХГУ, ИФП, МГУ,
МФТИ
Нобелевская премия (1962)



Евгений Михайлович
Лифшиц
Годы жизни: 1915– 1985
Россия
ХФТИ, ИФП

Прецессия магнитного момента в магнитном поле

$$\frac{\partial m}{\partial t} = -\gamma[m \times B]$$



$$m_x = m_0 \cos(\omega t)$$

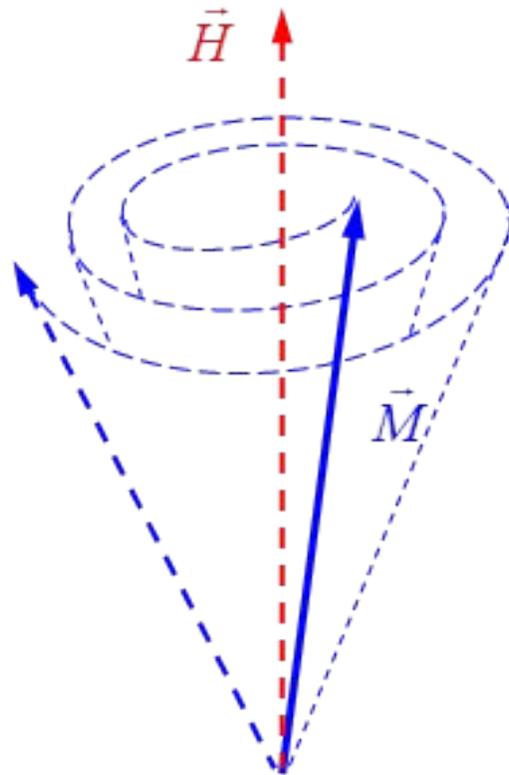
$$m_y = m_0 \sin(\omega t)$$

$$m_z^2 = 1 - m_0^2$$

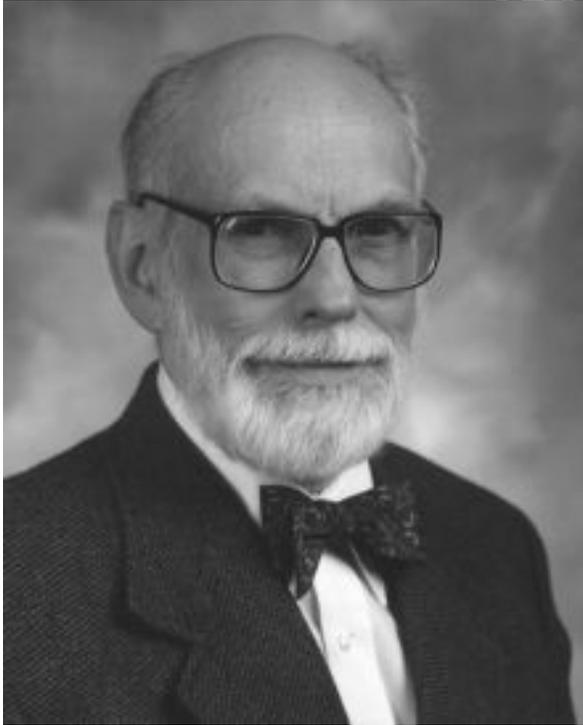
$$\omega = \gamma B$$

Уравнение Ландау-Лифшица-Гильберта

$$\frac{\partial \vec{m}}{\partial t} = -\gamma [\vec{m} \times \vec{B}^{eff}] - \alpha [\vec{m} \times [\vec{m} \times \vec{B}^{eff}]]$$



Затухание в форме Гильберта (1955)



Томас Гильберт (Thomas L. Gilbert)

Годы жизни: 1922 – 2016

США

California Institute of Technology

Ферромагнитный резонанс (ФМР)

Рис. 3.



$$\vec{H} = \vec{H}_0 + \vec{h}_{\sim}$$

$$\vec{M} = \vec{M}_0 + \vec{m}_{\sim}$$

$$\frac{\partial (\vec{M}_0 + \vec{m}_{\sim})}{\partial t} = -\gamma \left[(\vec{M}_0 + \vec{m}_{\sim}) \times (\vec{H}_0 + \vec{h}_{\sim}) \right]$$

$$\frac{\partial \vec{M}_0}{\partial t} = -\gamma [\vec{M}_0 \times \vec{H}_0]$$

$$\frac{\partial \vec{m}_{\sim}}{\partial t} = -\gamma \left[\vec{M}_0 \times \vec{h}_{\sim} \right] - \gamma \left[\vec{m}_{\sim} \times \vec{H}_0 \right] - \gamma \left[\vec{m}_{\sim} \times \vec{h}_{\sim} \right]$$

Ферромагнитный резонанс (ФМР)

$$\frac{\partial \vec{m}}{\partial t} + \gamma \left[\vec{m} \times H_0 \right] = -\gamma \left[M_0 \times \vec{h} \right]$$

$$\vec{h} = h \exp(i\omega t)$$

$$\vec{m} = m \exp(i\omega t)$$

$$i\omega m_x + \gamma H_0 m_y = \gamma M_0 h_y,$$

$$-\gamma H_0 m_x + i\omega m_y = -\gamma M_0 h_x,$$

$$i\omega m_z = 0.$$

Ферромагнитный резонанс (ФМР)

$$m_x = \frac{\gamma M_0 \omega_0}{\omega_0^2 - \omega^2} h_x + i \frac{\gamma M_0 \omega}{\omega_0^2 - \omega^2} h_y$$

$$m_y = -i \frac{\gamma M_0 \omega}{\omega_0^2 - \omega^2} h_x + \frac{\gamma M_0 \omega_0}{\omega_0^2 - \omega^2} h_y$$

$$m_z = 0$$

Ферромагнитный резонанс.

Диссипация

$$i\omega \vec{m} + \gamma \left[\vec{m} \times \vec{H}_0 \right] + \frac{i\omega\alpha}{M} \left[\vec{m} \times \vec{M}_0 \right] = -\gamma \left[\vec{M}_0 \times \vec{h} \right]$$

$$\omega_0 \rightarrow \omega_0 + i\alpha\omega$$

$$m_x = \frac{\gamma M_0 (\omega_0 + i\alpha\omega)}{(\omega_0 + i\alpha\omega)^2 - \omega^2} h_x + i \frac{\gamma M_0 \omega}{(\omega_0 + i\alpha\omega)^2 - \omega^2} h_y$$

$$m_y = -i \frac{\gamma M_0 \omega}{(\omega_0 + i\alpha\omega)^2 - \omega^2} h_x + \frac{\gamma M_0 (\omega_0 + i\alpha\omega)}{(\omega_0 + i\alpha\omega)^2 - \omega^2} h_y$$

Ферромагнитный резонанс.

Диссипация

$$m_x = \frac{\gamma M_0 (\omega_0 + i\alpha\omega)}{\omega_0^2 + 2i\omega_0\alpha\omega - (1 + \alpha^2)\omega^2} h_x$$

$$m_y = -i \frac{\gamma M_0 \omega}{\omega_0^2 + 2i\omega_0\alpha\omega - (1 + \alpha^2)\omega^2} h_x$$

$$|m_x| = \gamma M_0 |h_x| \left\{ \frac{\omega_0^2 + \alpha^2 \omega^2}{\left(\omega_0^2 - (1 + \alpha^2)\omega^2 \right)^2 + 4\omega_0^2 \alpha^2 \omega^2} \right\}^{\frac{1}{2}}$$

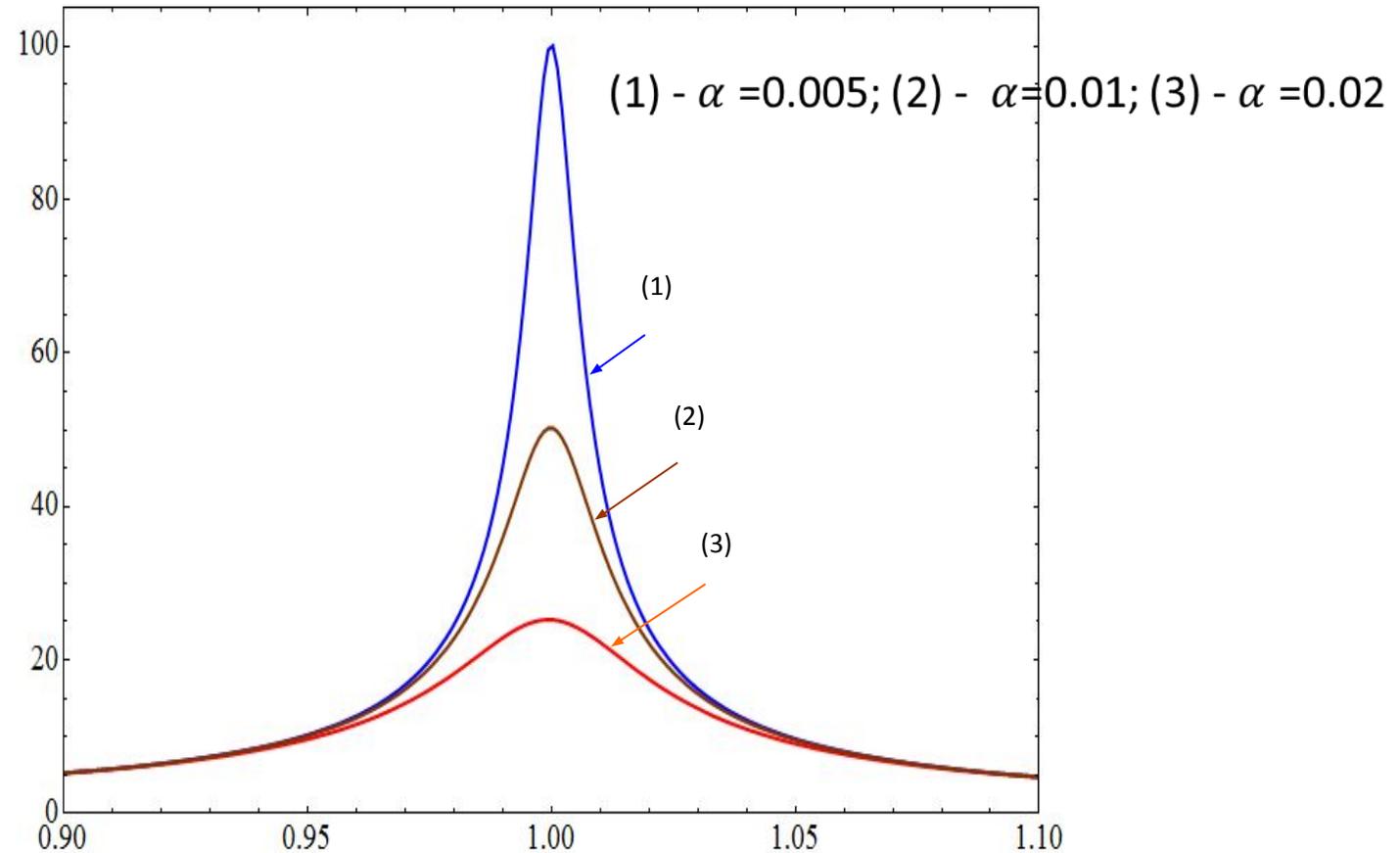
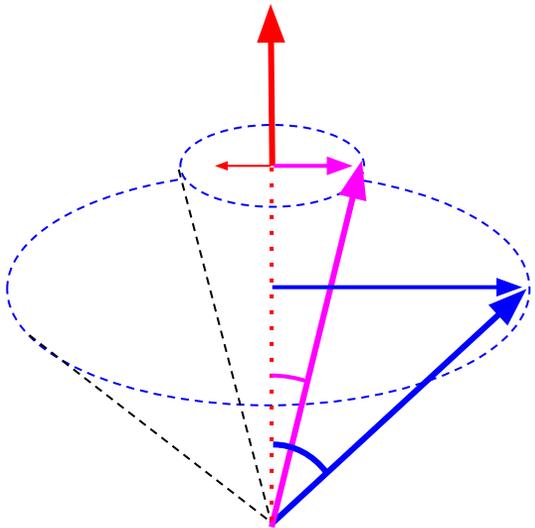
$$|m_y| = \gamma M_0 |h_x| \left\{ \frac{\omega^2}{\left(\omega_0^2 - (1 + \alpha^2)\omega^2 \right)^2 + 4\omega_0^2 \alpha^2 \omega^2} \right\}^{\frac{1}{2}}$$

Ферромагнитный резонанс.

Диссипация

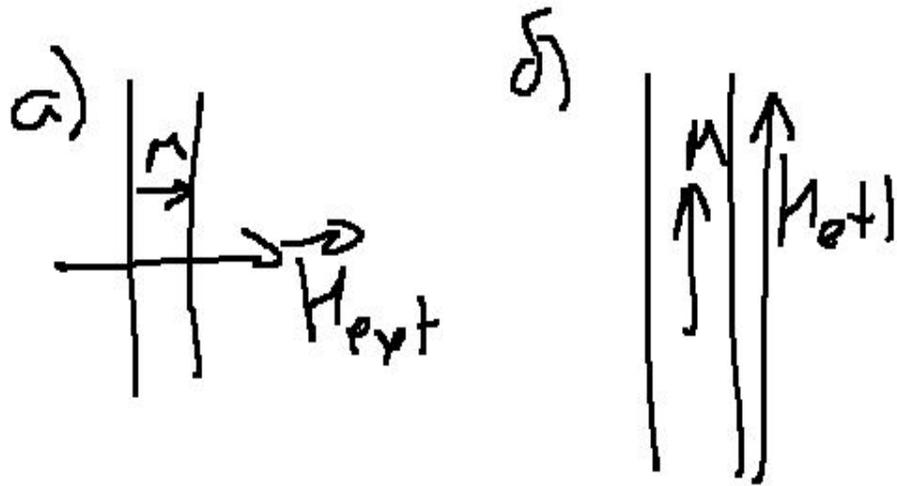
$$\omega_p^2 = \frac{\omega_0^2}{(1 + \alpha^2)} + \frac{2\omega_0^2\alpha^2}{(1 + \alpha^2)^2}$$

$$\omega_0 = \gamma H_0$$



Исследование свойств магнитных систем с помощью ферромагнитного резонанса

Рис. 4.



$$E_{md} = 2\pi M_S^2 (mn)^2$$

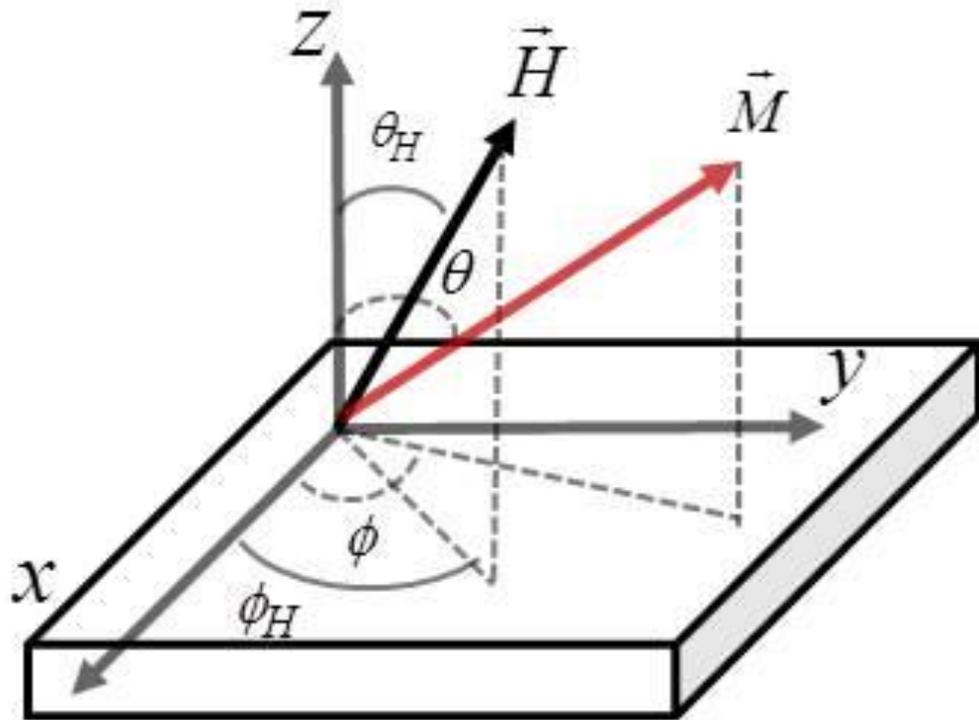
$$B_{\perp}^{eff} = B_0 - 4\pi M_S (mn)n$$

$$\dot{m} + \gamma(B_0 - 4\pi M_S)[m \times z] = -\gamma[M_0 h] + \dots$$

$$B_{\parallel}^{eff} = B_0$$

$$\dot{m} + \gamma(B_0)[m \times z] = \dots$$

Исследование магнитной анизотропии с помощью ФМР



$$E_T = E_Z + E_a + E_d + E_{ex} + \dots$$

$$E_Z = -M \cdot H (\sin \theta \sin \theta_H \cos(\phi - \phi_H) + \cos \theta \cos \theta_H)$$

$$E_a = K_{u1} \sin^2 \theta + K_{u2} \sin^4 \theta + K_{u3} \sin^6 \theta \dots$$

$$E_d = -2\pi M^2 \sin^2 \theta$$

$$E_{ex} = -JS_i S_j$$

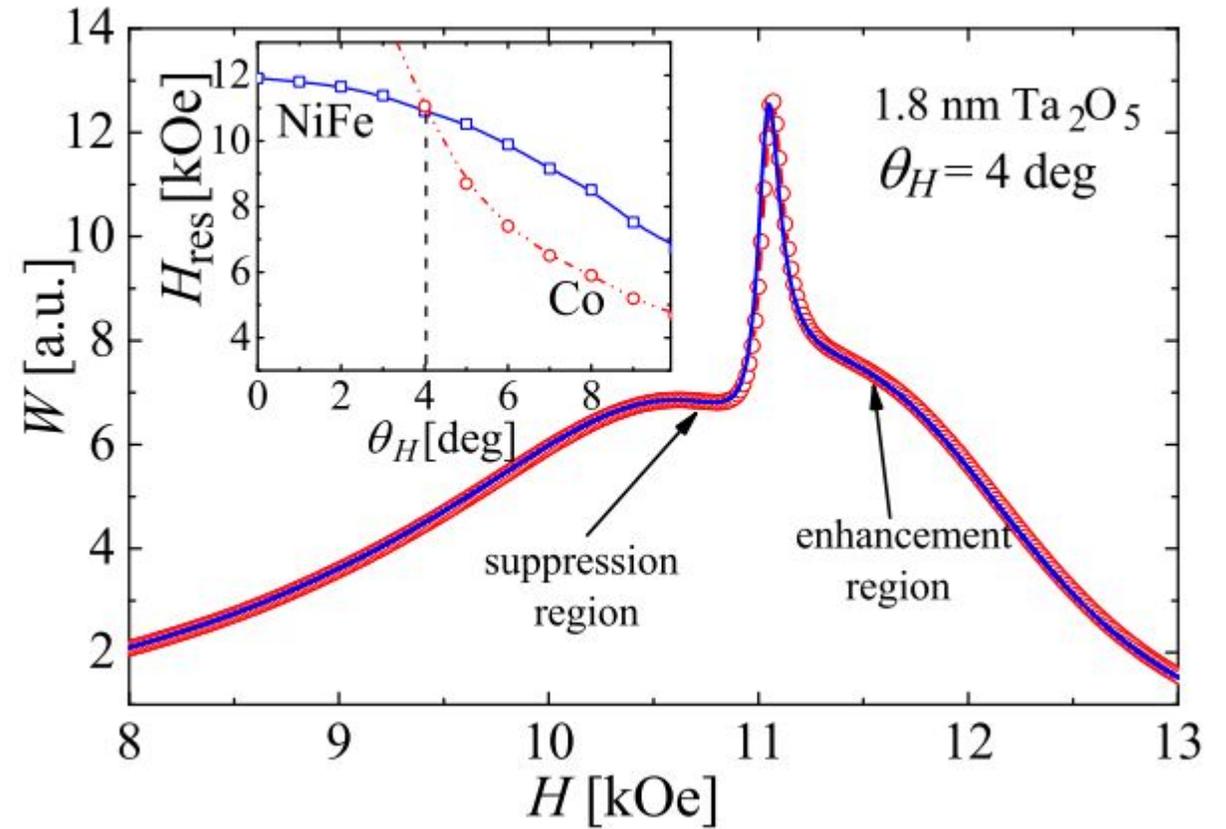
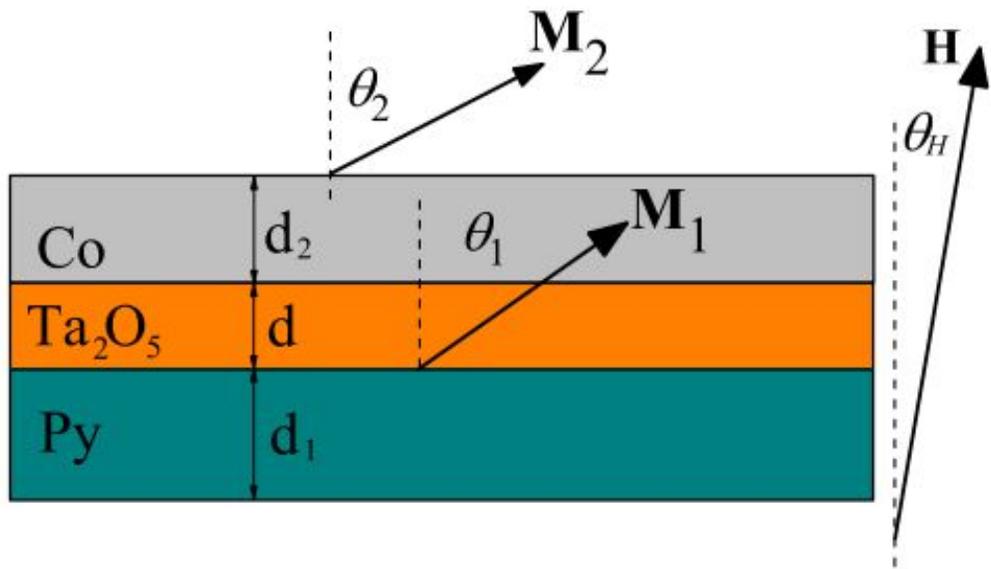
$$B^{eff} = -\frac{\partial E_T}{\partial M}$$

$$\omega_r = \gamma \sqrt{(H_A + H_{ext})(H_A + H_{ext} + H_{demag})}$$

$$H_A = \frac{E_A}{M_S} \quad H_{demag} = -4\pi M_S$$

Характерные частоты лежат в ГГц диапазоне

Исследование межслоевого взаимодействия с помощью ФМР



Магнито-резонансная силовая микроскопия

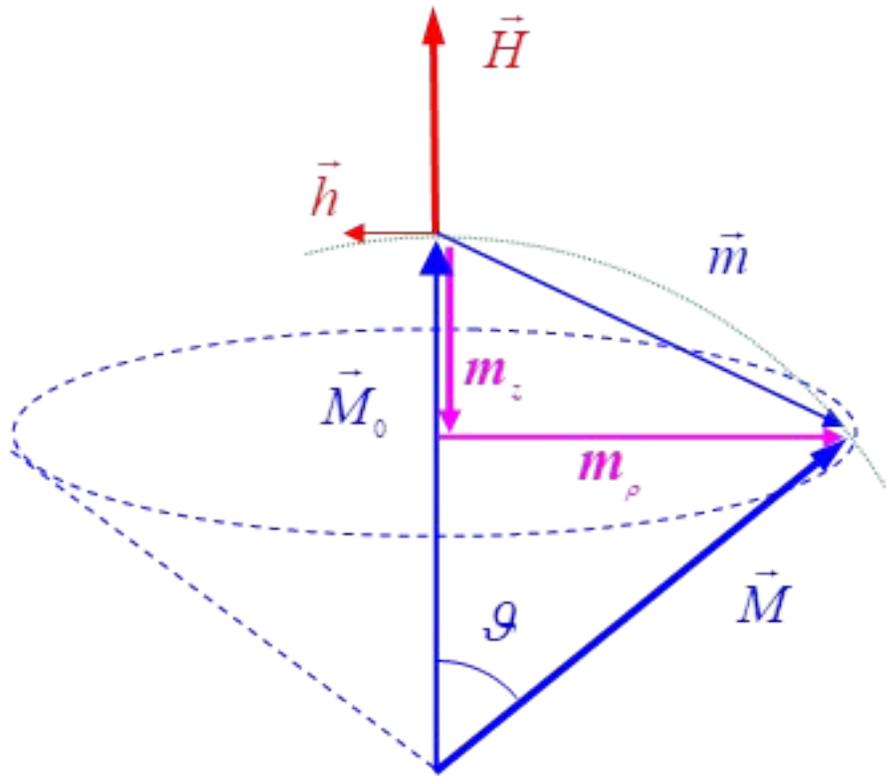
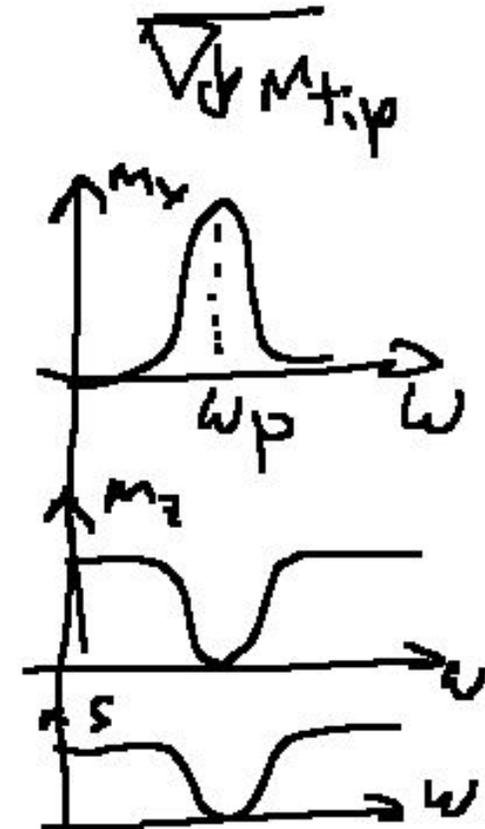
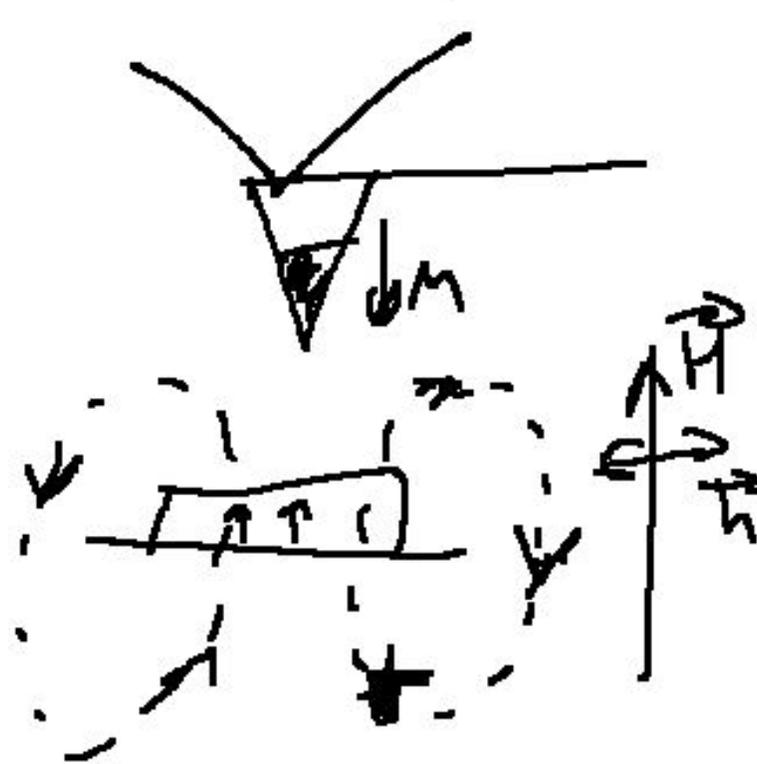


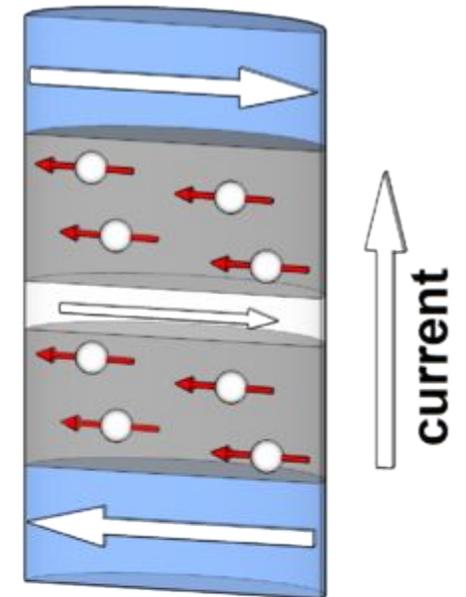
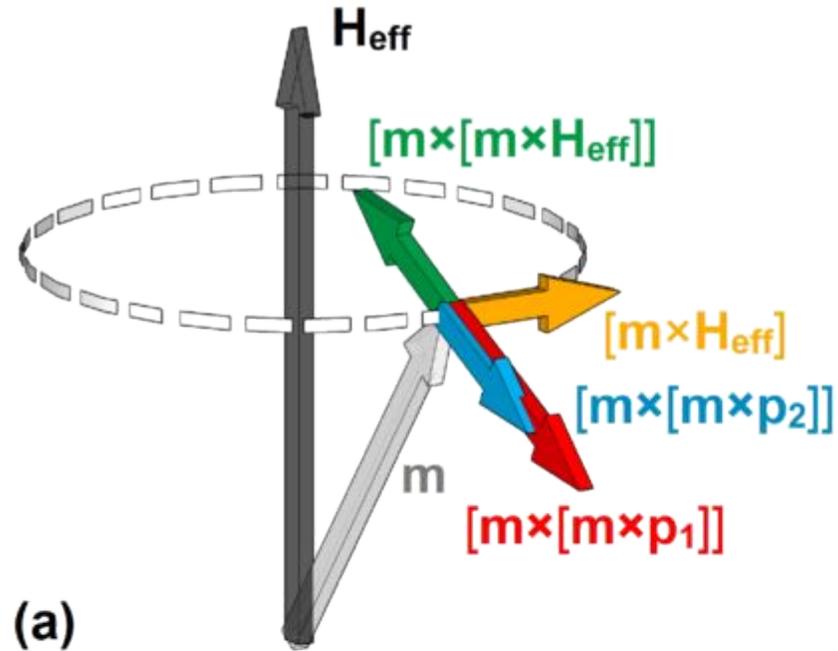
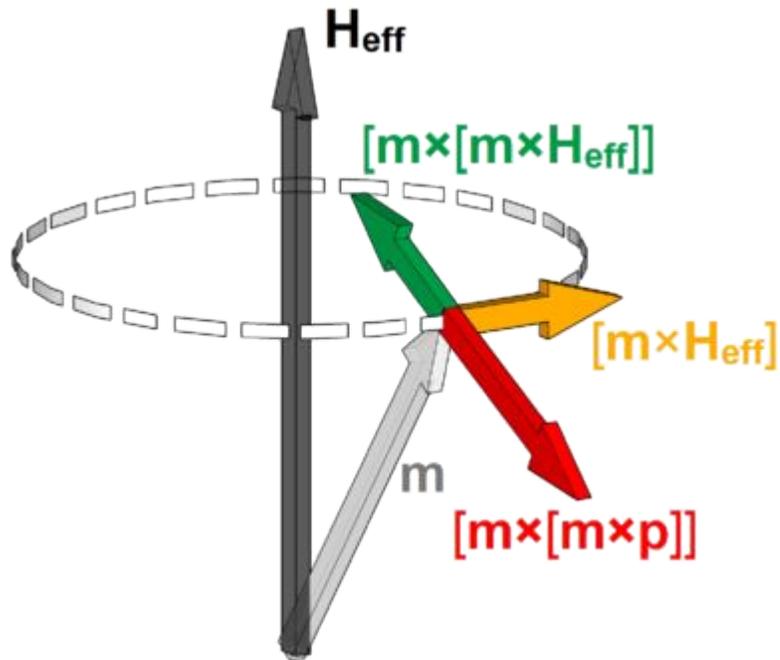
Рис. 5



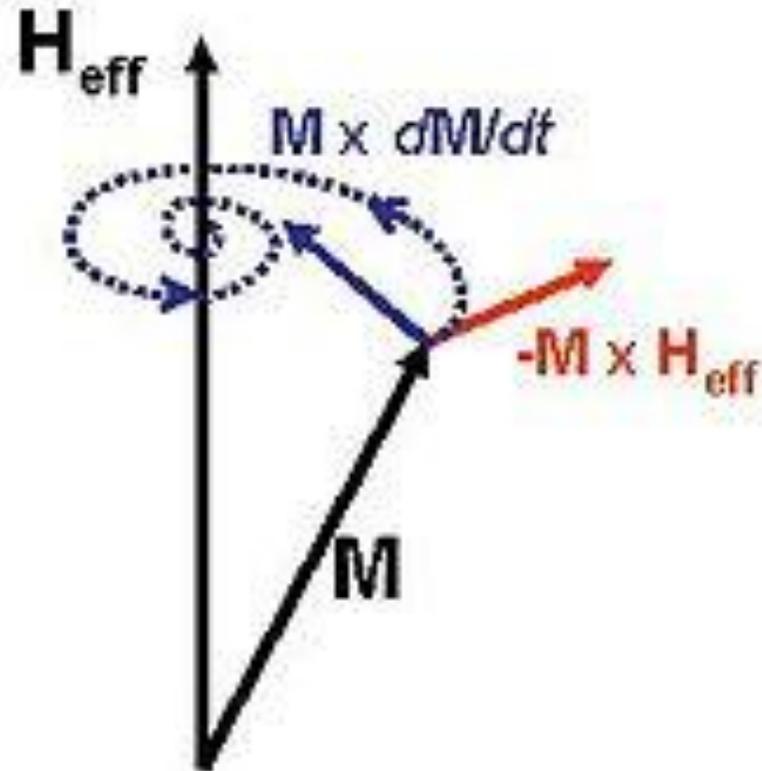
$$m_z^2 = 1 - m_x^2 - m_y^2$$

Возбуждение ферромагнитного резонанса спиновым током

$$\frac{\partial m}{\partial t} = -\gamma[m \times B^{eff}] - \alpha[m \times [m \times B^{eff}]] - \kappa(m \cdot p)[m \times [m \times p]] - \beta[m \times p]$$

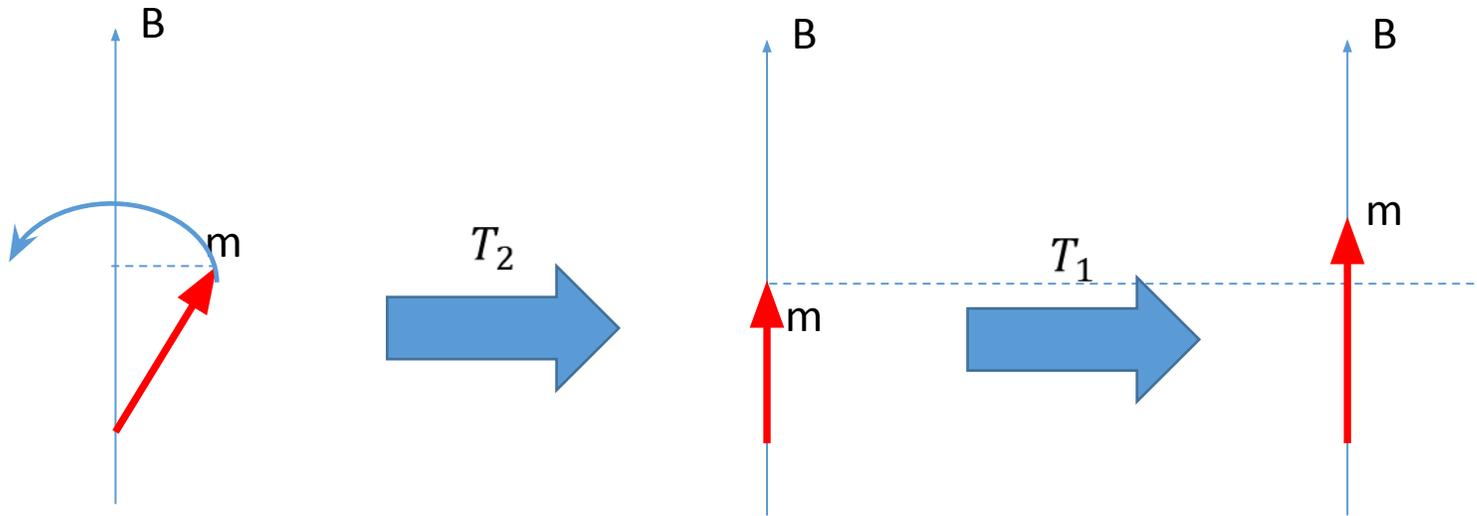


Величина магнитного момента

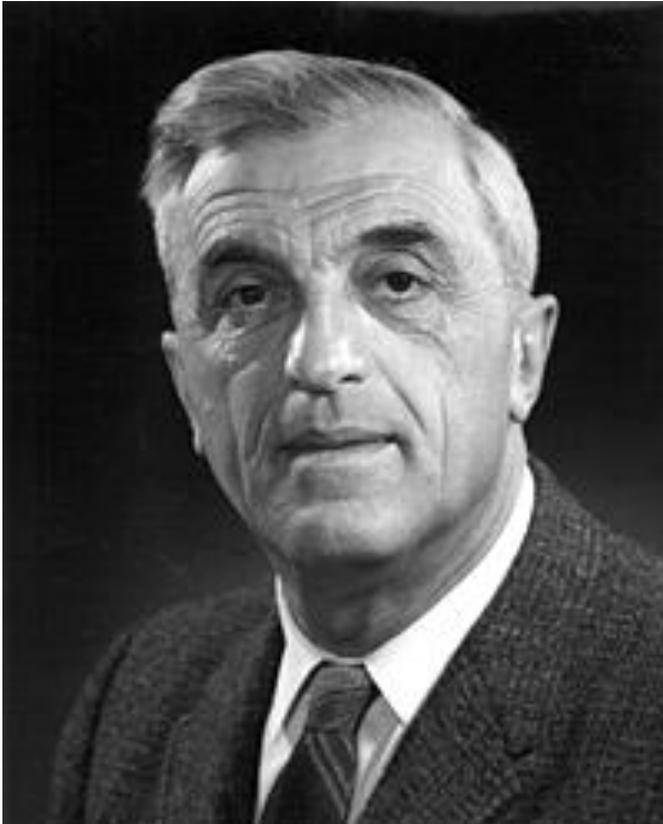


Уравнение Блоха

$$\begin{aligned}\frac{\partial m_x}{\partial t} &= -\gamma [m \times B^{eff}]_x - \frac{m_x}{T_2}, \\ \frac{\partial m_y}{\partial t} &= -\gamma [m \times B^{eff}]_y - \frac{m_y}{T_2}, \\ \frac{\partial m_z}{\partial t} &= -\gamma [m \times B^{eff}]_z - \frac{m_z}{T_1}\end{aligned}$$



Уравнение Блоха (1946)



Феликс Блох (Felix Bloch)

Годы жизни: 1905 – 1983

Швейцария, США

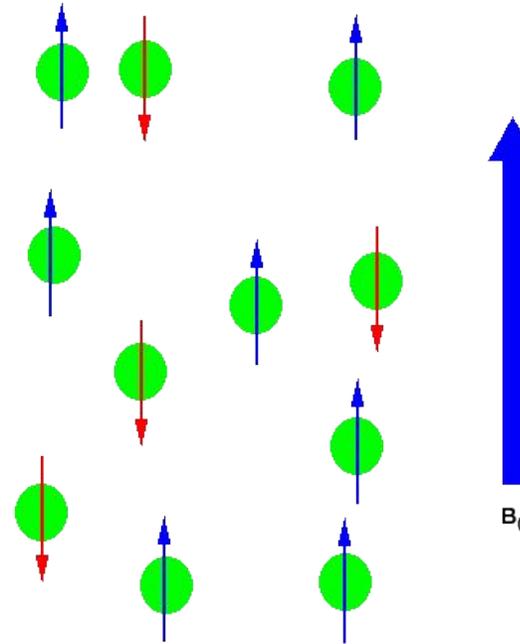
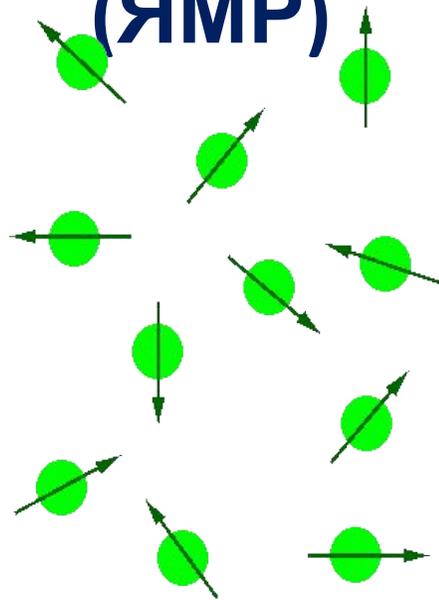
University of Zürich

Stanford University,

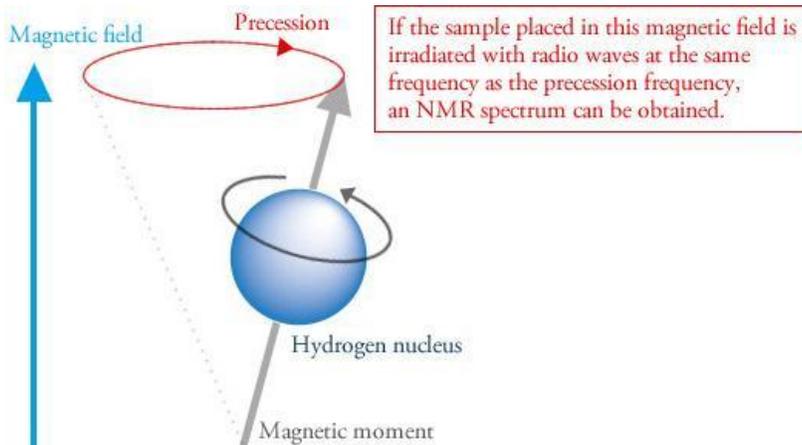
University of California, Berkeley

Нобелевская премия 1952 года

Ядерный магнитный резонанс (ЯМР)



Магнитный момент протона в 1000 раз меньше чем у электрона



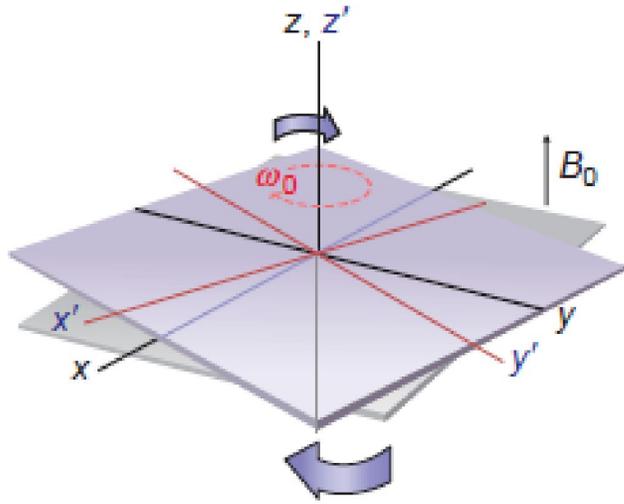
$$\frac{\partial m_x}{\partial t} = -\gamma [m \times B^{eff}]_x - \frac{m_x}{T_2},$$

$$\frac{\partial m_y}{\partial t} = -\gamma [m \times B^{eff}]_y - \frac{m_y}{T_2},$$

$$\frac{\partial m_z}{\partial t} = -\gamma [m \times B^{eff}]_z - \frac{m_z}{T_1}$$

Переход во вращающуюся систему

нат

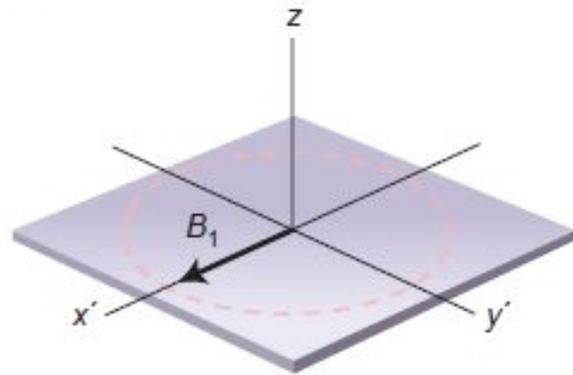


$$\left(\frac{d\vec{M}}{dt}\right)_{\text{rot}} = \left(\frac{d\vec{M}}{dt}\right)_{\text{lab}} - \vec{\Omega} \times \vec{M} = (\omega - \omega_0)\vec{M} \times \hat{z}$$

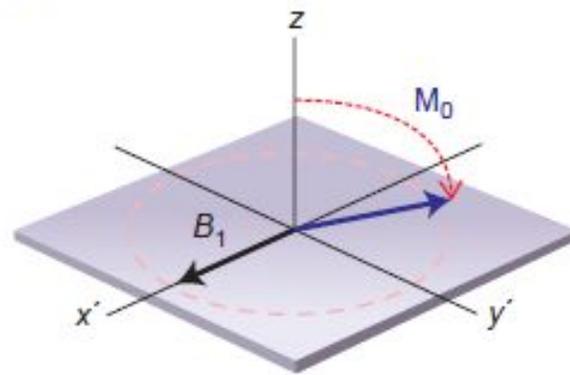
$$\vec{B}_1(t) = \hat{x}' B_1(t) \cos \omega_{\text{rf}} t - \hat{y}' B_1(t) \sin \omega_{\text{rf}} t$$

$$\vec{B}_{\text{eff}} = B_1(t)(\hat{x} \cos(\omega_{\text{rf}} - \omega_0)t - \hat{y} \sin(\omega_{\text{rf}} - \omega_0)t) + \hat{z} \left(B_0 - \frac{\omega_0}{\gamma} \right)$$

(a)



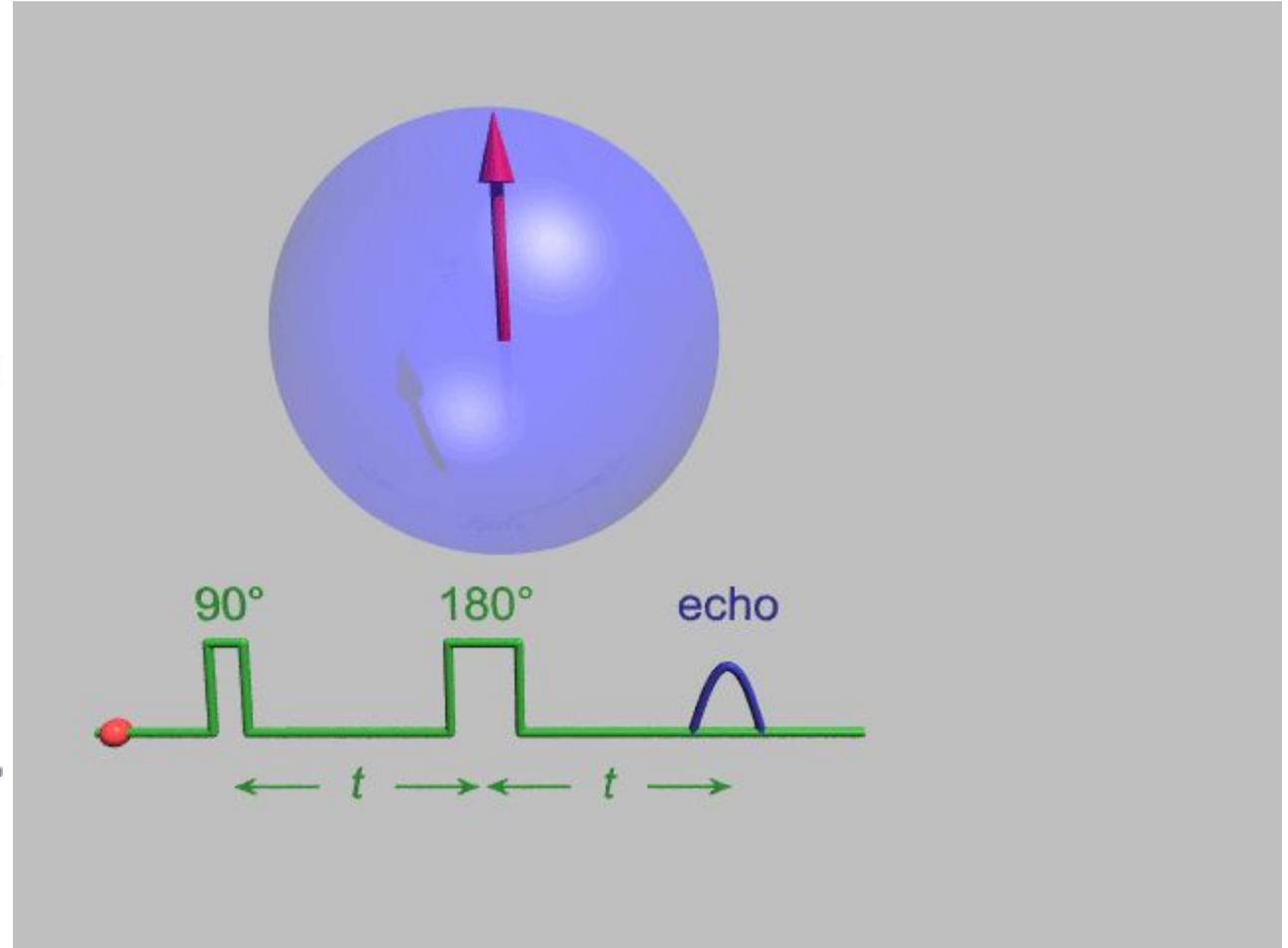
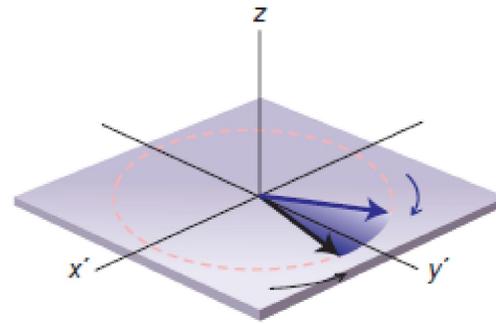
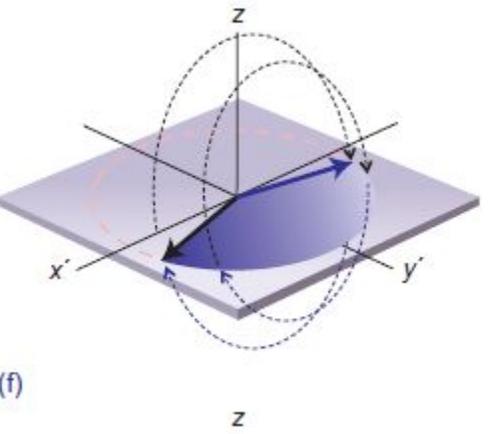
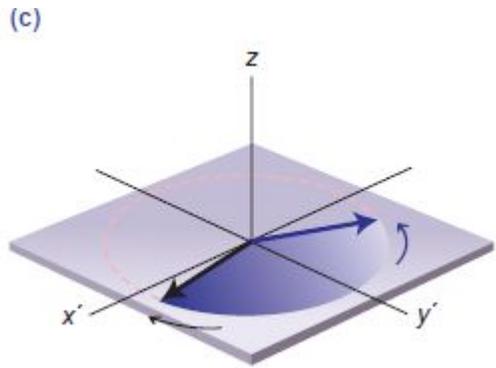
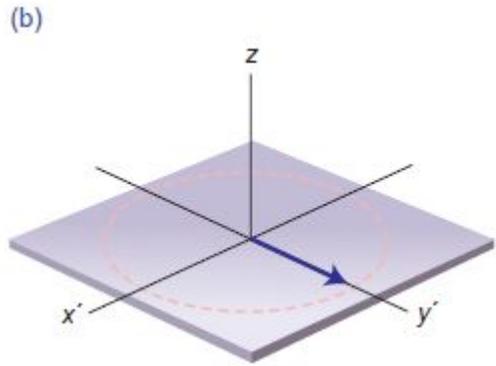
(b)



$$\left(\frac{d\vec{M}}{dt}\right)_{\text{rot}} = \gamma \vec{M} \times \left[\hat{x} B_1(t) + \hat{z} \left(B_0 - \frac{\omega_{\text{rf}}}{\gamma} \right) \right]$$

Релаксация поперечного магнитного момента за счет дефазировки

B1 B2 B3 B4



ЯМР (1938)



Исидор Айзек Раби (Isidor Isaac Rabi)

Годы жизни: 1898– 1988

Австро-Венгрия, США

Колумбийский университет

Корнеллский университет

Нобелевская премия (1944)

MPT

(1972)



Пол Кристиан Лотербур (*Paul Christian Lauterbur*)

Годы жизни: 1929– 2007

США

Иллинойский университет

Университет в Стони-Брукс

Нобелевская премия (2003)



Питер Мэнсфилд (*Peter Mansfield*)

Годы жизни: 1933– 2017

Великобритания

Ноттингемский университет

Лондонский университет

Нобелевская премия (2003)



Заключен

- 1) Написали квантовое уравнение для динамики магнитного момента
- 2) Изучили классическое уравнение динамики намагниченности - уравнение Ландау-Лифшица-Гильберта
- 3) Обсудили уравнение Блоха
- 4) Обсудили различные методики исследования магнитных систем, основанные на динамике магнитных такие как ферромагнитный резонанс, магнито-резонансная силовая микроскопия, магнитно-резонансная томография.

Домашнее задание:

- 1) Получить уравнение
$$\frac{\partial m}{\partial t} = \frac{-2}{h} [m \times B]$$
- 2) Есть магнитная пленка. Мы ее намагничиваем вдоль поверхности. Нужно получить формулы, для амплитуды возбуждений в случае, когда возбуждающее поле вдоль и поперек пленки.

Литература

Ланда-Лифшиц – уравнение ЛЛ

Е.С. Боровик, А.С. Мильнер, Лекции по ферромагнетизму - ФМР

Г.С. Кринчик, физика магнитных явлений. - ФМР

В.Л. Миронов. МРСМ пособие – МРСМ

М.Н. Levitt – Spin dynamics. Basis of NMR, Wiley 2008 – ЯМР

Donald W. McRobbie et al., MRI from Picture to Proton, Cambridge University Press, 2017