

I. I A hőmérséklet növelésével nő a gerjentes állapot

betöltési valószínűsége

- hőmérséklet növelése \rightarrow rendezettség növelése
pl: szilárd \rightarrow folyadék átalakulás

- termikus egyensúly leírása a QM-ban: feltevések:

① tfl. a rendszernek N energiasajátállapota (esá) van.

pl: p⁺ m.m.: $N=2$; $\hat{H}\psi_n = E_n\psi_n$ ($n=0,1$)

1 Tesla z-irányú B-térben: $\hat{H} = -\mu_p B_0 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$

$\psi_0 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ $E_0 = -\mu_p B_0 \approx -88 \text{ neV}$ (alapsz. áll.)

$\psi_1 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ $E_1 = \mu_p B_0 \approx +88 \text{ neV}$ (gerjentes állapot)
($E_1 - E_0$: "Zeeman-felhasadás")

- ② A rendszer valamilyen energiasajátállapotban van, de hogy melyikben, az véletlenszerű.

- ③ Az n -ik esá betöltési valószínűsége: (Boltzmann-elv)

$\pi_n = \frac{1}{Z} e^{-\beta E_n}$, $\beta = \frac{1}{k_B T}$, $Z = \sum_{n=0}^{N-1} e^{-\beta E_n}$

Boltzmann-állandó k_B hőm. "állapotszám"

$k_B \approx 1,38 \times 10^{-23} \frac{\text{kg m}^2}{\text{s}^2 \text{K}} \approx 86 \frac{\text{neV}}{\text{K}}$

megj: (i) $k_B \cdot T$ "termikus energiaskála"

vagy "termikus fluktuáció energiaskálája"

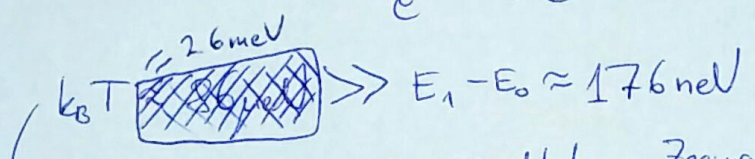
szobahőmérsékleten: $T \approx 300\text{K} \rightarrow k_B T \approx 86 \frac{\mu\text{eV}}{\text{K}} \cdot 300\text{K}$

(ii) $\sum_{n=0}^{N-1} \pi_n = 1 \rightarrow$ valószínűség ✓

példa: p^+ 1 Tesla B-térben, szobahőmérsékleten $\approx 26\text{meV}$

$$\pi_0 = \frac{1}{Z} e^{-\beta E_0} = \frac{1}{e^{\frac{\mu_p B_0}{k_B T}} + e^{-\frac{\mu_p B_0}{k_B T}}} \cdot e^{\frac{\mu_p B_0}{k_B T}} \approx \underline{\underline{0.5000017}}$$

$$\pi_1 = \frac{1}{Z} e^{-\beta E_1} = \frac{1}{e^{\frac{\mu_p B_0}{k_B T}} + e^{-\frac{\mu_p B_0}{k_B T}}} e^{-\frac{\mu_p B_0}{k_B T}} \approx \underline{\underline{0.4999983}}$$



termikus fluktuációk erősebbek a Zeeman-felhasadásnál ezért $\pi_0 \approx \pi_1$.

4) Fizikai mennyiség termikus átlaga

$$\langle \hat{m}_z \rangle = \sum_{n=0}^{N-1} \pi_n \langle \hat{m}_z \rangle_{\psi_n}$$

példa: p^+ 1 Tesla térben, szobahőmérsékleten

$$\langle \hat{m}_z \rangle = \underbrace{\pi_0}_{\mu_p} \langle \hat{m}_z \rangle_{\psi_0} + \underbrace{\pi_1}_{-\mu_p} \langle \hat{m}_z \rangle_{\psi_1} = \mu_p (\pi_0 - \pi_1) \approx \underline{\underline{3,4 \times 10^{-6} \mu_p}}$$

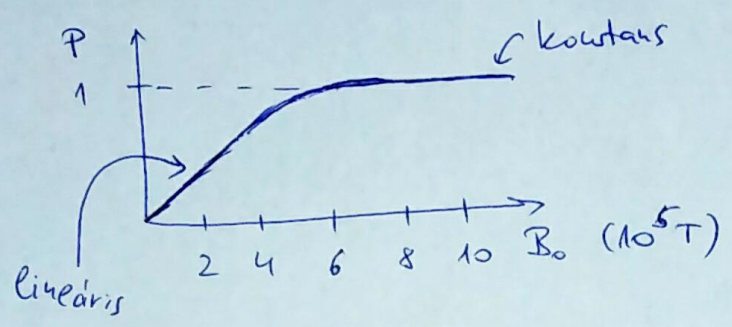
$$\langle \hat{m}_x \rangle = \underbrace{\pi_0}_{0} \langle \hat{m}_x \rangle_{\psi_0} + \underbrace{\pi_1}_{0} \langle \hat{m}_x \rangle_{\psi_1} = 0$$

hasonlóan $\langle \hat{m}_y \rangle = 0$

elnevezés: "termikus polarizáció"

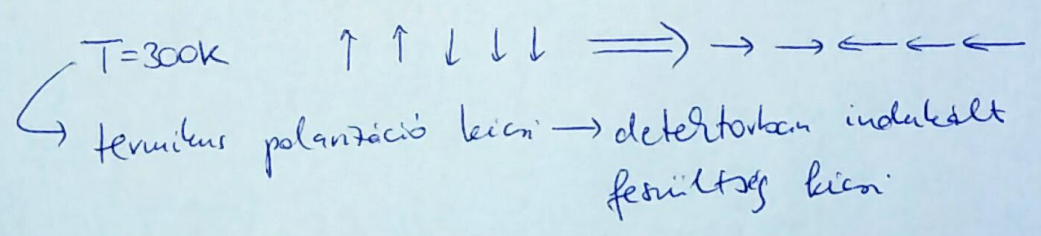
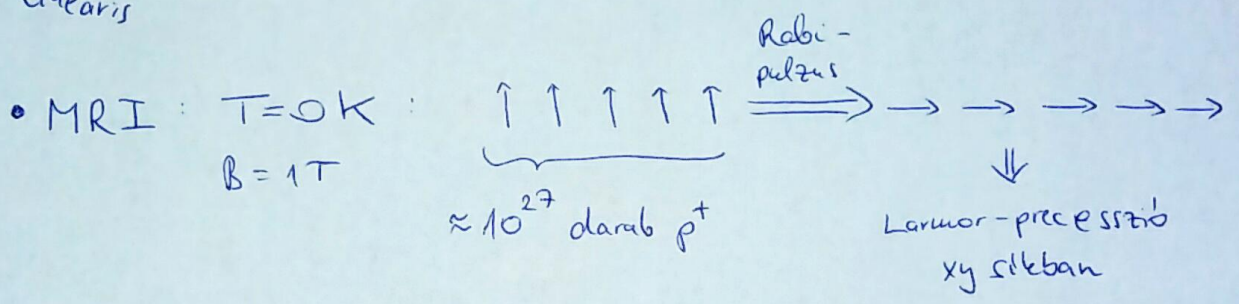
$$p = \frac{\langle \hat{m}_z \rangle}{\mu_p}, \text{ itt } \underline{p \approx 3,4 \times 10^{-6}}$$

p a B_0 függvényében, $T=300\text{K}$:

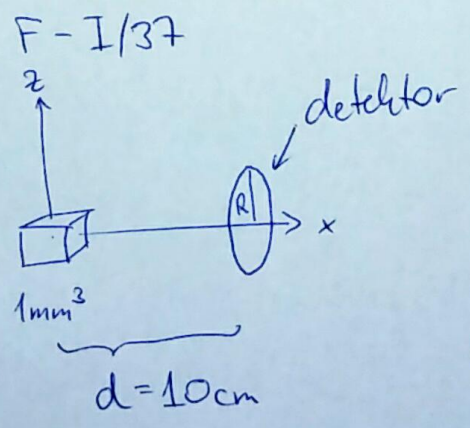


$$p = \tanh\left(\frac{\mu_p B_0}{k_B T}\right)$$

(HF: bizonyítsd!)



• feladat: $F = I/37$
 $B_0 = 1\text{T}$



$R = 5\text{cm}$

(b) minta m.m.-ánál termikus átlagának abszolútértéke?

$$M_{\text{össz}} = n \cdot \mu_p \cdot p$$

H-atommagok száma $\approx 6,7 \times 10^{16}$

termikus polarizáció $\approx 3,4 \times 10^{-6}$

(c) $\underline{m}_{\text{össz}}(t) = ?$ a Larmor-precessió sordja? 4

$$\underline{m}_{\text{össz}}(t) = m_{\text{össz}} \begin{pmatrix} \cos(2\pi f_L t) \\ \sin(2\pi f_L t) \\ 0 \end{pmatrix}, \quad f_L = \frac{2\mu_p B_0}{\hbar} \approx 42,6 \text{ MHz}$$

(d) indukált feszültség?

beszél

$$U_{\text{ind}}(t) = - \frac{d\Phi(t)}{dt} = - \frac{d}{dt} \int \underline{B}_{\text{ind}}(t) \cdot d\underline{F} \approx - \frac{d}{dt} B_{\text{ind}}(r_k, t) \cdot \underline{e}_x \cdot F$$

$dF \underline{e}_x$ $R^2 \pi$

$$\underline{B}_{\text{ind}}(r_k, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \left[\frac{3 \underline{r}_k (m_{\text{össz}}(t) \cdot \underline{r}_k)}{r_k^5} - \frac{m_{\text{össz}}(t)}{r_k^3} \right]$$

$$\underline{e}_x \cdot \underline{B}_{\text{ind}}(r_k, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{2 m_{\text{össz},x}(t)}{d^3} = \frac{\mu_0}{2\pi d^3} m_{\text{össz}} \cos(2\pi f_L t)$$

Ebből

$$\underline{U}(t) = \frac{\mu_0}{2\pi d^3} \cdot n \mu_p p \cdot 2\pi f_L \cdot \sin(2\pi f_L t) \cdot R^2 \pi =$$

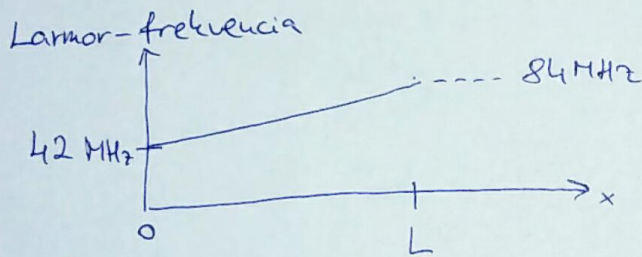
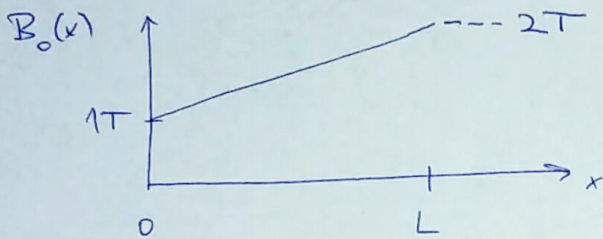
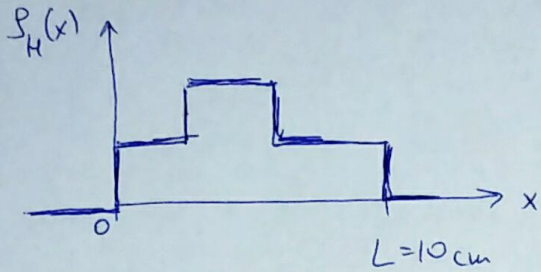
$$= \sin(2\pi f_L t) \cdot \underline{\mu_0 n \mu_p p f_L R^2 \pi}$$

$$\approx \underline{1,35 \text{ pV}}$$

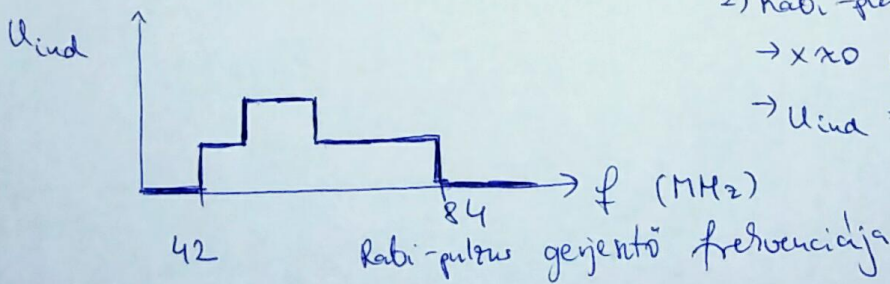
$$(\text{pV} = 10^{-12} \text{ V})$$

I.E. Magnetster-gradiens kéri lehetővé a képzést

- feladat: 1D objektumban H-atommagok sűrűsége ($\rho_H(x)$) feltérképezése



indukált feszültség



$$U_{ind}(f) \sim \rho_H(x)$$

Indukált feszültség leképezi a H-magok térbeli sűrűségét.

mérés:

- 1) Rabi-pulzus $f = 40 \text{ MHz}$
gerj. frekvenciával \rightarrow semmi hatás $\rightarrow U_{ind} = 0$
- 2) Rabi-pulzus $f = 42 \text{ MHz}$ - cel
 $\rightarrow x \approx 0$ p^+ -ok Larmor-precessálnak
 $\rightarrow U_{ind} = \text{const} \cdot \rho(x=0)$
- 3) Rabi-pulzus $f = 44 \text{ MHz}$
al $\rightarrow x \approx 0.5 \text{ cm}$
 p^+ -ok Larmor-precessálnak \rightarrow
 $\rightarrow U_{ind} = \text{const} \cdot \rho(x=0.5 \text{ cm})$
- 4) ...