

# Kvantumgázok I.

2019.02.11.

Kvantumgázok

1.

• tipikus  $T = 10^{-8}$  K ~ Bose-kondenzáció

- 2001
- $^{87}\text{Rb}$  (JILA, C. Wieman, E. Cornell)
  - $^{23}\text{Na}$  (MIT) W. Ketterle
  - $^6\text{Li}$  (Csehország) Texas, R. Menke
  - 1995

- 2000 - 2005: Fermionok, BCS - csapdázás

## Csapdázott gázok

- $N$  db atom dobozban,  $T_c$  alatt
- $A/V$  arány kicsi, akkor a per. hf. el.



~~.....~~  $N_0/N$  véges

→ nem el.



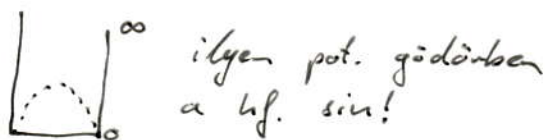
$$\Psi(r_1, \dots) = \varphi(r_1) \varphi(r_2) \dots \varphi(r_N)$$

$$\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \varphi = E \varphi$$

ah. ha  $\ell_1, \ell_2, \ell_3 = 0$

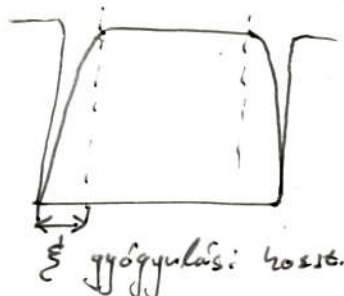
$\varphi$  konst. hullámfü.!

$$E = 0$$



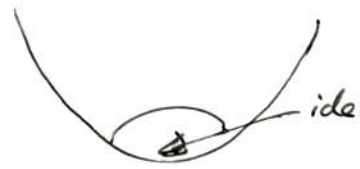
$$\sin(\ell_1 x_1) \cdot \sin(\ell_2 x_2) \cdot \sin(\ell_3 x_3)$$
$$\ell_1 = \frac{\pi}{L_1}, \ell_2 = \frac{\pi}{L_2}, \ell_3 = \frac{\pi}{L_3}$$

- Ezt esetben az alapáll. eltér!
- kölcsönható m.k. ben: (gyenge el.)



- ideális ha az edénygel való kontaktus "elapcsolva"

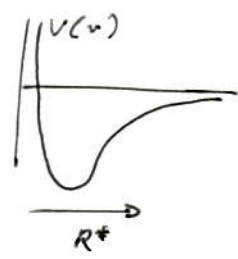
→ soft potenciálban az atomok (hűtésnél)  
(ez a csapdázás...)



ahán is csemlhetjük:  
(átkenél...)



- ez ált. alkáli gőzökkel használható.
- itt nagyobb a szabad úthossz, mint He-folyadékban.
- itt eh:  $V(r)$  atom-atom potenciál.



$r_0$ : átlagos atom-atom távolság.

He:  $r_0 \approx R^*$ ; alkáli:  $R^* \ll r_0$

↓  
kegyes a pot.  
invariancia  
↓  
hosszskálát elválnak  
⇒ Ritkagáz közelítés

Green-fü. formalizmus  
(erősén eh. vsz.)

↓  
előző csapda pot.

$$\tilde{H} = \int d^3r \hat{\Psi}^\dagger(r) \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta(r) + V(r) \right) \hat{\Psi}(r) + \frac{1}{2} \int d^3r d^3r' \hat{\Psi}^\dagger(r) \hat{\Psi}^\dagger(r') V(r-r') \hat{\Psi}(r') \hat{\Psi}(r)$$

→ vsz. nem eltolásinvariáns!

$$G(r_1 - r_2, \frac{r_1 + r_2}{2})$$

→ tlp. függés, "R"

$\tilde{H}(r_1 - r_2)$  szerint:  $G(\vec{r}, \vec{R})$   
ezt szokás használni.

## Emlekeztető:

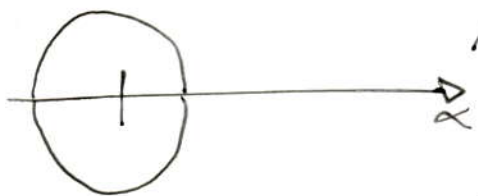
[3.]

Bose-Einstein, Fermi-Dirac integrálok

$$F_{\pm}(s, \alpha) = \frac{1}{\Gamma(s)} \int_0^{\infty} \frac{x^{s-1} dx}{e^{x+\alpha} \pm 1} \quad \begin{cases} F_+ : -\infty < \alpha < +\infty \\ F_- : 0 < \alpha < +\infty \end{cases}$$

$\sim$  momentum-integrálok ijesztően vezetnek.

$$= (\pm) \sum_{\ell=1}^{\infty} (\pm 1)^{\ell} \frac{e^{-\ell\alpha}}{\ell^s}$$

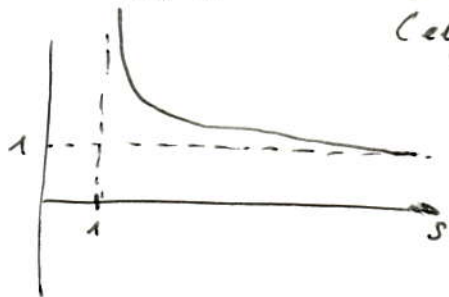


/J. Robinson Phys Rev. 83, 1951, 678./

$$F(s, \alpha) = \Gamma(1-s) \alpha^{s-1} + \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \zeta(s-n) \alpha^n$$

$\sim \Gamma$  negatív arg.  $\rightarrow \infty$ !

$$\zeta(s) = \sum_{\ell=1}^{\infty} \frac{1}{\ell^s} \quad \sim \zeta \text{-nek pólusa } 1\text{-ben van. (elfolytatással is)}$$



$$\Gamma(s) \Gamma(1-s) = \frac{\pi}{\sin(\pi s)} \quad \text{/ Gauss duplikációs formula /}$$

$\hookrightarrow \Gamma$ -nak pólusok  $\ominus$  egyeznek...

$$\zeta(s) = 2^s \pi^{s-1} \sin\left(\frac{\pi s}{2}\right) \Gamma(1-s) \zeta(1-s)$$

$\hookrightarrow$  lehet  $\zeta$ -t elfolytatni...

• szemencsére  $\zeta(s - (s-1)) \rightarrow \infty$  látszólagos és

• látszólagos  $\Gamma(1-s)$ -el lüth!

$s = m$  egész:

$$F_-(m, \alpha) = \frac{(-1)^{m-1} \alpha^{m-1}}{(m-1)!} \left[ -\log \alpha + \begin{cases} 0 & m=1 \\ \sum_{l=1}^{m-1} \frac{1}{l} & m>1 \end{cases} \right] +$$

$$+ \sum_{\substack{n=0 \\ n \neq m-1}}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \zeta(m-n) \cdot \alpha^n$$

konvergens  $0 \leq \alpha \leq 2\pi$

$$\zeta(s) \sim \frac{1}{s-1}$$

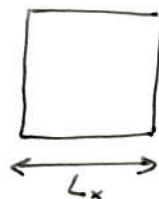
$$\zeta(0) = -\frac{1}{2}$$

Nem - kölcsönható Bozonok dobozban

$$\varphi(x, y, z) = e^{i(\ell_x x + \ell_y y + \ell_z z)}$$

$$\ell_x = \frac{2\pi}{L_x} n_x, \dots$$

$$n_x = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$



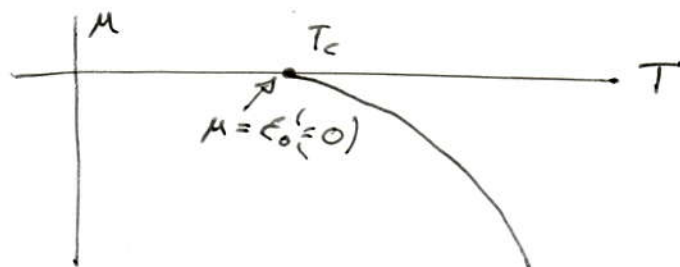
$$\varepsilon_{n_x, n_y, n_z} = \frac{\hbar^2}{2m} (\ell_x^2 + \ell_y^2 + \ell_z^2)$$

$$N = \sum_{n_x, n_y, n_z} \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_{n_x, n_y, n_z} - \mu)} - 1}$$

$$[T > T_c]$$

↓ continuum - limit

$$= \frac{V}{(2\pi)^3} \int d^3 \ell \frac{1}{e^{\beta(\frac{\hbar^2 \ell^2}{2m} - \mu)} - 1} = V \left( \frac{m \ell_B T}{2\pi \hbar^2} \right)^{3/2} \cdot F_-\left(\frac{3}{2}, -\frac{\mu}{\ell_B T}\right)$$



$$k_B T_C = \frac{2\pi \hbar^2}{m} \left( \frac{n}{\zeta(3/2)} \right)^{2/3}$$

$$\lambda_{db}^{-3}(T) = \left( \frac{m k_B T}{2\pi \hbar^2} \right)^{3/2} \quad \text{termikus de-Bruije hullámhossz.}$$

$$\boxed{\phi\left(\frac{3}{2}\right) = n \cdot \lambda_{db}^3(T_C)}$$

azt kell előnni.  $\rightarrow T$  csöcs.  
 $\rightarrow$  nagy  $n$  növ.

$$\boxed{T < T_C}$$

$$N = N_0 + \sum_{n_x, n_y, n_z} \frac{1}{e^{\beta \epsilon_{n_x n_y n_z}} - 1} \quad (\mu = 0, \text{ itt})$$

$$\frac{N_0}{N} = 1 - \left( \frac{T}{T_C} \right)^{3/2}$$

Nem eh. bozonok halmazuk oszillátor csapdában.

$$H_1 = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + \frac{1}{2} m (\omega_1^2 x^2 + \omega_2^2 y^2 + \omega_3^2 z^2)$$

$$\epsilon_{n_x n_y n_z} = \hbar \omega_1 \left( n_x + \frac{1}{2} \right) + \hbar \omega_2 \left( n_y + \frac{1}{2} \right) + \hbar \omega_3 \left( n_z + \frac{1}{2} \right)$$

$$n_x, n_y, n_z \geq 0$$

$$\boxed{T > T_C}$$

$$N = \sum_{n_x, n_y, n_z} \frac{1}{e^{\beta(\epsilon_{n_x n_y n_z} - \mu)} - 1}$$

$$\text{ha } T = T_C \rightarrow \mu = \epsilon_{000} = \hbar \left( \frac{\omega_1}{2} + \frac{\omega_2}{2} + \frac{\omega_3}{2} \right)$$

$$\boxed{T < T_C}$$

$$N = N_0 + \sum_{n_x, n_y, n_z} \frac{1}{e^{\beta(\epsilon_{n_x n_y n_z} - \epsilon_{000})} - 1}$$



$$\hat{N}_0 + \int_0^\infty du_x \int_0^\infty du_y \int_0^\infty du_z \frac{1}{e^{\beta(\hbar\omega_x u_x + \hbar\omega_y u_y + \hbar\omega_z u_z)} - 1} =$$

$$\lambda_1 = \beta \hbar \omega_1 u_1$$

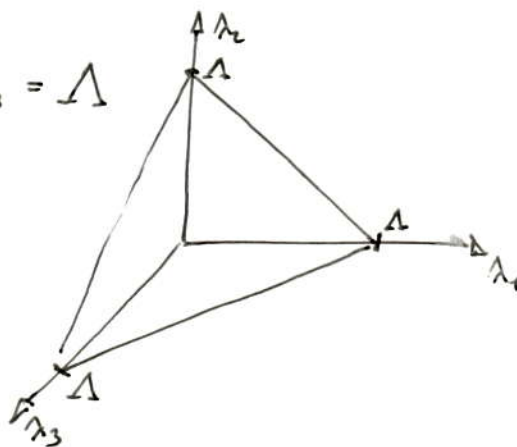
$$d\lambda_1 = \beta \hbar \omega_1 du_1$$

$$= N_0 + \left(\frac{1}{\beta \hbar \omega_1}\right) \left(\frac{1}{\beta \hbar \omega_2}\right) \left(\frac{1}{\beta \hbar \omega_3}\right) \int_0^\infty d\lambda_1 \int_0^\infty d\lambda_2 \int_0^\infty d\lambda_3 \frac{1}{e^{\lambda_1 + \lambda_2 + \lambda_3} - 1}$$

$$\lambda_1 + \lambda_2 + \lambda_3 = \Lambda$$

$$\bar{\omega} = (\omega_1 \omega_2 \omega_3)^{1/3}$$

átlagos csapdafrekv.



$$d\lambda_1 d\lambda_2 d\lambda_3 = dV \Leftrightarrow \frac{\Lambda^2}{2} \frac{d\Lambda}{3}$$

$\frac{\Lambda^2}{2} d\Lambda$  tetraéder térfogata

$$= N_0 + \left(\frac{\hbar_b T}{\hbar \bar{\omega}}\right)^3 \underbrace{\int_0^\infty \frac{\Lambda^2}{2} d\Lambda \frac{1}{e^\Lambda - 1}}_{F_-(3,0) = \zeta(3)} = N_0 + \zeta(3) \left(\frac{\hbar_b T}{\hbar \bar{\omega}}\right)^3 = N$$

$$\boxed{\hbar_b T_c = \hbar \bar{\omega} \left(\frac{N}{\zeta(3)}\right)^{1/3}}$$

$$\frac{N_0}{N} = 1 - \frac{\left(\frac{\hbar_b T}{\hbar \bar{\omega}}\right)^3 \zeta(3)}{N} =$$

$$\frac{N_0}{N} = 1 - \left(\frac{T}{T_c}\right)^3 \underbrace{\left(\frac{\hbar_b T_c}{\hbar \bar{\omega}}\right)^3 \frac{\zeta(3)}{N}}_1 = 1 - \left(\frac{T}{T_c}\right)^3 \quad (\text{csapdafrekv.})$$