

## F7070 — Statistická fyzika a termodynamika

## 3 – Důkaz pro ideální kvantový plyn

**Zadání**

Použijte výsledku z minulého příkladu (2) k důkazu, že pro ideální kvantový plyn platí:

$$S = - \sum_i [\bar{n}_i \cdot \ln \bar{n}_i \mp (1 \pm \bar{n}_i) \ln (1 \pm \bar{n}_i)],$$

kde vrchní znaménko patří bosonům, spodní znaménko pro fermiony;  $\bar{n}_i$  je průměrné obsazovací číslo pro jedno-částicové energetické hladiny  $i$ .

**Řešení**

Pravděpodobnost  $P_r$  pro Kanonický a Grandkanonický ansámbl:

$$P_r = C e^{-E_r/T} = C' e^{-(E_r - \mu N_r)/T}$$

kde  $E_r = n_0 \varepsilon_0 + n_1 \varepsilon_1 + n_2 \varepsilon_2 + \dots$  a  $N_r = n_0 + n_1 + n_2 + \dots$

Prvně vyjádříme průměrné obsazovací číslo  $\bar{n}_i$

$$\bar{n}_i = \sum_r n_i P_r \quad (1)$$

Za  $n_i$  a  $P_r$  z rovnice (1) dosadíme a vyjádříme sumu pro každé  $n$ . Limity sumy jsou od 0 do nekonečna pro bosony, do jedné pro fermiony.

$$\bar{n}_i = C' \cdot \sum_{n_0=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_0 - \mu)n_0/T} \cdot \sum_{n_1=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_1 - \mu)n_1/T} \cdot \sum_{n_2=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_2 - \mu)n_2/T} \dots \sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} n_i e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T} \quad (2)$$

$C'$  je konstanta volená tak, aby  $\sum_r P_r = 1$ . Odtud:

$$C' = \frac{1}{\sum_{n_0=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_0 - \mu)n_0/T} \cdot \dots \cdot \sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}} \quad (3)$$

Dosadíme (3) do (2)

$$\bar{n}_i = \frac{\sum_{n_0=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_0 - \mu)n_0/T} \cdot \sum_{n_1=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_1 - \mu)n_1/T} \cdot \dots \cdot \sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} n_i e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}}{\sum_{n_0=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_0 - \mu)n_0/T} \cdot \sum_{n_1=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_1 - \mu)n_1/T} \cdot \dots \cdot \sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}} \quad (4)$$

Jednotlivé sumy se vykrátí, zůstane pouze:

$$\bar{n}_i = \frac{\sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} n_i e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}}{\sum_{n_i=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}} \quad (5)$$

Nyní je možné pro **fermiony** (tedy pro sumy od nuly do jedné) dosadit a spočítat

$$\bar{n}_{i,ferm} = \frac{e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}}{1 + e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}} \quad (6)$$

a po úpravě:

$$\bar{n}_{i;ferm} = \frac{1}{1 + e^{(\varepsilon_i - \mu)/T}} \quad (7)$$

Pro **bosony** je již situace díky nekonečným sumám složitější. Jmenovatel je nekonečná geometrická řada, přičemž:

$$\sum_{n_i=0}^{\infty} e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T} = \frac{1}{1 - e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}}$$

jedná se o součet  $S$  nekonečné řady, přičemž  $S = \frac{a_0}{1-q}$ , kde  $a_0$  je první člen řady ( $a_0 = e^0 = 1$ ) a  $q$  je kvocient ( $q = e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}$ ).

Tedy po dosazení do (5) získáme:

$$\bar{n}_i = \frac{\sum_{n_i=0}^{\infty} n_i e^{-(\varepsilon_i - \mu)n_i/T}}{1 - e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}} \quad (8)$$

$$\bar{n}_i = \sum_{n_i=0}^{\infty} n_i \left( e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T} \right)^{n_i} \left( 1 - e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T} \right) \quad (9)$$

Zavedeme substituci pro

$$e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T} = a$$

$$\bar{n}_i = \sum_{n_i=0}^{\infty} n_i a^{n_i} (1 - a) \quad (10)$$

$$\bar{n}_i = (1 - a) \sum_{n_i=0}^{\infty} n_i a^{n_i}$$

Tuto sumu následně program *maple*[1] vyřeší<sup>1</sup> jako

$$\bar{n}_i = \frac{a}{1 - a}$$

Zpětná substituce  $a = e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}$

$$\bar{n}_i = \frac{e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}}{1 - e^{-(\varepsilon_i - \mu)/T}}$$

$$\bar{n}_i = \frac{1}{e^{(\varepsilon_i - \mu)/T} - 1} \quad (11)$$

Pokud tedy dáme oba (7), (11) vzorce “dohromady”, získáme rovnici pro průměrné obsazovací číslo  $\bar{n}_i$  pro bosony a fermiony

$$\bar{n}_i = \frac{1}{e^{(\varepsilon_i - \mu)/T} \mp 1} \quad (12)$$

<sup>1</sup>Je možné toto vyřešit nejen *maplem*, ale i úvahou, že

$$\sum_{n_i=0}^{\infty} n_i a^{n_i} = a \frac{d}{da} \sum_{n_i=0}^{\infty} a^{n_i}$$

přičemž  $\sum_{n_i=0}^{\infty} a^{n_i}$  je nekonečná suma

$$\sum_{n_i=0}^{\infty} a^{n_i} = \frac{1}{1 - a}$$

proto

$$(1 - a) \sum_{n_i=0}^{\infty} n_i a^{n_i} = (1 - a) a \frac{d}{da} \frac{1}{1 - a} = \frac{a}{1 - a}$$

Vyjádříme si  $P_r$

$$P_r = \frac{\prod_i e^{(\varepsilon_i - \mu)/T}}{Z}$$

$$P_r = \frac{1}{Z} \prod_i \left[ e^{(\varepsilon_i - \mu)/T} \right]^{-n_i}$$

Je-li  $\bar{n}_i = \frac{1}{e^{(\varepsilon_i - \mu)/T} \mp 1}$  (rovnice (12)), poté je

$$e^{(\varepsilon_i - \mu)/T} = \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \quad (13)$$

$$P_r = \frac{1}{Z} \prod_i \left[ \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \right]^{-n_i}$$

Pro snadnější zacházení si  $P_r$  zlogaritmujeme a budeme se držet pravidla, že  $\ln AB = \ln A + \ln B$ .

$$\ln P_r = \ln \left[ \frac{1}{Z} \prod_i \left[ \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \right]^{-n_i} \right]$$

$$\ln P_r = \ln \frac{1}{Z} + \ln \prod_i \left[ \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \right]^{-n_i}$$

$$\ln P_r = \ln \frac{1}{Z} - \sum_i n_i \ln \left[ \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \right]$$

Nyní využijeme důkazu z příkladu (2), který jsme taky řešili (a je v zadání).

$$S = - \sum_r P_r \ln P_r$$

$$S = - \sum_r P_r \left[ - \sum_i n_i \ln \left( \frac{1 \pm \bar{n}_i}{\bar{n}_i} \right) + \ln Z \right]$$

$$S = \sum_r P_r \left[ \sum_i n_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_i n_i \ln \bar{n}_i + \ln Z \right]$$

$$S = \sum_r P_r \sum_i n_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_r P_r \sum_i n_i \ln \bar{n}_i + \sum_r P_r \ln Z$$

Včleníme  $\sum_r P_r$  do sum přes  $i$ :

$$S = \sum_i \sum_r P_r n_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_i \sum_r P_r n_i \ln \bar{n}_i + \sum_r P_r \ln Z$$

Když se podíváme na rovnici (1) zjistíme, že:

$$S = \sum_i \bar{n}_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_i \bar{n}_i \ln \bar{n}_i + \ln Z \sum_r P_r$$

Dále  $\sum_r P_r = 1$ . Získáme tak:

$$S = \sum_i \bar{n}_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_i \bar{n}_i \ln \bar{n}_i + \ln Z \quad (14)$$

V rovnici (14) zbývá vyjádřit stavovou sumu  $Z$ , resp. její logaritmus  $\ln Z$ . Docílíme toho přes rovnost:

$$\Omega = -T \ln Z \quad (15)$$

$$\ln Z = -\frac{\Omega}{T}$$

Jedná se o ideální kvantový plyn, proto pro popis celého systému stačí popis jediné částice.

$$e^{-\Omega/T} = \sum_{n_0=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_0-\mu)n_0/T} \cdot \sum_{n_1=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_1-\mu)n_1/T} \cdot \sum_{n_2=0}^{\{\infty,1\}} e^{-(\varepsilon_2-\mu)n_2/T} \cdot \dots \quad (16)$$

Rovnice (16) je opět jednoduchý součet pro fermiony a součet nekonečné řady pro bosony; jako tomu bylo už v několika případech; násobeno  $i$ :

$$e^{-\Omega/T} = \prod_i \left(1 \mp e^{-(\varepsilon_i-\mu)/T}\right)^{\mp 1} \quad (17)$$

Vyjádříme si tedy  $\Omega$  z rovnice (17)

$$\Omega = -T \ln \prod_i \left(1 \mp e^{-(\varepsilon_i-\mu)/T}\right)^{\mp 1} \quad (18)$$

$$\Omega = \pm T \sum_i \ln \left(1 \mp e^{-(\varepsilon_i-\mu)/T}\right) \quad (19)$$

Vyjádříme si tedy, čemu se rovná  $\ln Z$  — rovnice (15). Dále začleníme rovnici (13).

$$\ln Z = \mp \sum_i \ln \left[1 \mp \left(\frac{\bar{n}_i}{1 \pm \bar{n}_i}\right)\right] \quad (20)$$

$$\ln Z = \mp \sum_i \ln \frac{1}{1 \pm \bar{n}_i}$$

$$\ln Z = \pm \sum_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) \quad (21)$$

Rovnici (21) dosadíme do rovnice (14) a budeme kouzlit. . . .

$$S = \sum_i \bar{n}_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \sum_i \bar{n}_i \ln \bar{n}_i \pm \sum_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) \quad (22)$$

Všechny sumy v (22) jsou přes  $i$ , proto to napíšeme jen do jedné:

$$S = \sum_i [\bar{n}_i \ln (1 \pm \bar{n}_i) - \bar{n}_i \ln \bar{n}_i \pm \ln (1 \pm \bar{n}_i)] \quad (23)$$

$$S = - \sum_i \left[ \bar{n}_i \ln \bar{n}_i - \ln (1 \pm \bar{n}_i)^{(\bar{n}_i \pm 1)} \right] \quad (24)$$

$$S = - \sum_i [\bar{n}_i \ln \bar{n}_i - (\bar{n}_i \pm 1) \ln (1 \pm \bar{n}_i)] \quad (25)$$

A konečně:

$$S = - \sum_i [\bar{n}_i \ln \bar{n}_i \mp (1 \pm \bar{n}_i) \ln (1 \pm \bar{n}_i)] \quad (26)$$

## Reference

- [1] <http://www.maplesoft.com/>  
licence vydaná pro MUNI  
instalace na CPS (<http://www.muni.cz/ics/services/ups/soft>)