

9. statisztikus fizika gyakorlat

2. **Kvantumgáz entrópiája:** Kvantumgázok nagykanonikus állapotösszege is felírható úgy, mint az egyes nívókra vonatkoztatott nagykanonikus állapotösszegek szorzata:

$$\mathcal{Z} = \prod_m \mathcal{Z}_m, \quad (1)$$

$$\mathcal{Z}_m = \sum_{n=0}^{n_{\max}} e^{-\beta n(\varepsilon_m - \mu)}, \quad (2)$$

ahol az m indexű kvantumállapot sajátenergiája ε_m . Fermionokra $n_{\max} = 1$, bozonokra $n_{\max} = \infty$. Adott hőmérsékleten és kémiai potenciálon az egyes betöltések összegeként áll elő a teljes rendszer átlagos energiája és részecskeszáma:

$$\bar{N} = \sum_m \bar{n}_m, \quad (3)$$

$$\bar{E} = \sum_m \varepsilon_m \bar{n}_m. \quad (4)$$

Fermionokra tehát

$$\mathcal{Z}_m = \sum_{n=0}^1 e^{-\beta n(\varepsilon_m - \mu)} = 1 + e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}, \quad (5)$$

míg bozonokra

$$\mathcal{Z}_m = \sum_{n=0}^{\infty} e^{-\beta n(\varepsilon_m - \mu)} = \sum_{n=0}^{\infty} \left(e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)} \right)^n = \frac{1}{1 - e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}}. \quad (6)$$

Megjegyzés: bozongázra $\mu < \varepsilon_0$ (amennyiben ε_0 az alapállapotú egyrészecske-energia).

A nagykanonikus potenciál fermionokra

$$\Phi = -k_B T \ln \mathcal{Z} = -k_B T \sum_m \ln \mathcal{Z}_m = -k_B T \sum_m \ln \left[1 + e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)} \right], \quad (7)$$

bozonokra pedig

$$\Phi = -k_B T \ln \mathcal{Z} = -k_B T \sum_m \ln \mathcal{Z}_m = k_B T \sum_m \ln \left[1 - e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)} \right], \quad (8)$$

vagyis általánosan

$$\Phi = -g k_B T \sum_m \ln \left[1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)} \right], \quad (9)$$

ahol $g = 1$ fermionokra és $g = -1$ bozonokra.

A nívónkénti átlagos betöltési számról

$$\bar{n}_m = -\frac{1}{\beta} \frac{\partial \ln \mathcal{Z}_m}{\partial \mu} \quad (10)$$

alapján tudjuk, hogy a Fermi- illetve a Bose-függvény írja le:

$$\bar{n}_m = \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g}, \quad (11)$$

ami fermionokra az

$$n_F = \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + 1}, \quad (12)$$

Fermi-függvény, bozonokra pedig a

$$n_B = \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} - 1}, \quad (13)$$

Bose-függvény.

A nagykanonikus potenciál teljes differenciálja

$$d\Phi = -SdT - pdV - Nd\mu, \quad (14)$$

amiből az entrópia

$$S = - \left(\frac{\partial \Phi}{\partial T} \right)_{V, \mu} \quad (15)$$

$$= gk_B \sum_m \ln [1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}] - k_B \beta^2 g k_B T \left(\frac{\partial}{\partial \beta} \sum_m \ln [1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}] \right)_{V, \mu} \quad (16)$$

$$= gk_B \sum_m \ln [1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}] - k_B \beta g \sum_m \frac{-g (\varepsilon_m - \mu) e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}}{1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}} \quad (17)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln \frac{1}{1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}} - \frac{\beta (\varepsilon_m - \mu) e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}}{1 + g e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}} \right\} \quad (18)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln \frac{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)}}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g} - \ln e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g} \right\} \quad (19)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln [1 - g \bar{n}_m] - \bar{n}_m \ln e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} \right\} \quad (20)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln [1 - g \bar{n}_m] - \bar{n}_m \ln \frac{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} [e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g]}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g} \right\} \quad (21)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln [1 - g \bar{n}_m] - \bar{n}_m \ln \frac{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)}}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g} - \bar{n}_m \ln [e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g] \right\} \quad (22)$$

$$= -k_B \sum_m \left\{ g \ln [1 - g \bar{n}_m] - \bar{n}_m \ln [1 - g \bar{n}_m] + \bar{n}_m \ln \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + g} \right\} \quad (23)$$

$$= -k_B \sum_m \{ \bar{n}_m \ln \bar{n}_m + [g - \bar{n}_m] \ln [1 - g \bar{n}_m] \} \quad (24)$$

$$= -k_B \sum_m \{ \bar{n}_m \ln \bar{n}_m + g [1 - g \bar{n}_m] \ln [1 - g \bar{n}_m] \} \quad (25)$$