

## 4. óra

### Legendre-transzformáció:

$$\text{def: } f(x) \xrightarrow{\mathcal{L}} g(z); \quad g(z) \Rightarrow \begin{cases} g(z) = f(x) - xz \\ z = f'(x) = \frac{df}{dx} \end{cases}$$

### Egyszerű példa:

$$f(x) = \ln x \quad \Rightarrow \quad f'(x) = \frac{1}{x} = z$$

$$g(z) = f(x) - xz = \ln x - zx = \ln \frac{1}{z} - z \frac{1}{z} = -\ln z - 1$$

HF1:  $f(x) = ax + bx^3$  (a,b konstansok). Írjuk fel  $f(x)$  Legendre-transzformáltját!  $g(z) = ?$

### Példa2: A szabadenergia Legendre-transzformáltja:

$$F(T, V, n) \xrightarrow{\mathcal{L}} G(T, p, n)$$

Ideális gázra láttuk, hogy:

$$F(T, V, n) = nR \left[ \frac{f}{2} \ln \frac{T}{T_0} + \ln \frac{p_0 V}{nrT_0} \right] + nS_m^0$$

Deriváljuk  $V$  szerint:

$$\frac{\partial F}{\partial V} = -nRT \frac{1}{V} = -p$$

(A fenti jelölést használva tehát  $z = -p$ ). Így

$$G(T, p, n) = F + pV,$$

ahol

$$p = -\frac{\partial F}{\partial V}.$$

$V$ -t beírva:

$$G(T, p, n) = F + pV = nR \left[ \frac{f}{2} \ln \frac{T}{T_0} + \ln \frac{p_0 V}{nrT_0} \right] + nTS_m^0 + p \frac{nRT}{p} =$$

$$= nRT \left[ \frac{f+2}{2} \left( 1 - \ln \frac{T}{T_0} \right) + \ln \frac{p}{p_0} \right] + nTS_m^0$$

HF2: Hasonlóképp belátni  $U(S) \xrightarrow{\mathcal{L}} F(T)$  és/vagy  $U(V) \xrightarrow{\mathcal{L}} H(p)$  kapcsolatokat.

## Kanonikus sokaság – Einstein-modell:

1 db lin.o

szc. energiája:  $E = \left(M + \frac{1}{2}\right) \hbar\omega$

Állapotösszeg:  $\mathcal{Z} = \sum_m e^{-\beta E_m}$

**$N = 3$**  független oszcillátor esetén:

$$\begin{aligned} E_m &= E_{M_1} + E_{M_2} + E_{M_3} = \hbar\omega \left( M_1 + M_2 + M_3 + \frac{3}{2} \right) \\ \mathcal{Z} &= \sum_m e^{-\beta E_m} = \sum_{M_1} \sum_{M_2} \sum_{M_3} e^{-\beta \hbar\omega (M_1 + M_2 + M_3 + \frac{3}{2})} = \\ &= \sum_{M_1} \sum_{M_2} \sum_{M_3} e^{-\beta \hbar\omega \frac{3}{2}} e^{-\beta \hbar\omega M_1} e^{-\beta \hbar\omega M_2} e^{-\beta \hbar\omega M_3} = \\ &= e^{-\beta \hbar\omega \frac{3}{2}} \sum_{M_1} e^{-\beta \hbar\omega M_1} \sum_{M_2} e^{-\beta \hbar\omega M_2} \sum_{M_3} e^{-\beta \hbar\omega M_3} = \\ &= e^{-\beta \hbar\omega \frac{3}{2}} \sum_{M_1} e^{-\beta \hbar\omega M_1} \sum_{M_2} e^{-\beta \hbar\omega M_2} \frac{1}{1 - e^{-\beta \hbar\omega}} = \dots = \\ &= \left( e^{-\beta \hbar\omega \frac{1}{2}} \right)^3 \frac{1}{(1 - e^{-\beta \hbar\omega})^3} = \left( \frac{1}{e^{\beta \hbar\omega \frac{1}{2}} (1 - e^{-\beta \hbar\omega})} \right)^3 = \\ &= \left( \frac{1}{e^{\beta \frac{\hbar\omega}{2}} - e^{-\beta \frac{\hbar\omega}{2}}} \right)^3 = \left( \frac{1}{2 \operatorname{sh} \left( \frac{\beta \hbar\omega}{2} \right)} \right)^3 = \zeta^3, \end{aligned}$$

ahol  $\zeta$  az egyrészecske-állapotösszeg.

(Megjegyzés: a levezetés során "..." előtt felhasználtuk a mértani sor képletét:  $S_n = a_1 \frac{1}{1-q}$ , ha  $0 < |q| < 1$ .)

A fentiek alapján belátható, hogy  **$N$  db részecske esetén:  $\mathcal{Z} = \zeta^N$ .**