

(70)

## Eks 2: Grafitt og diamant

- Hva er mest stabilt ved normale betingelser?
- Hvor stort trykk gjør grafitt og diamant like stabile?

Lsn 2: • Tabellverdier gir  $\Delta_f G_g^\circ = 0$  for grafitt og  $\Delta_f G_d^\circ = 2.9 \text{ kJ/mol}$  for diamant. Dvs, grafitt er "standard tilstand" for karbon, og mer stabilt enn diamant.

• Fra s. 67:  $V = (\partial G / \partial p)_T \Rightarrow dG = V \cdot dp$

$$\Rightarrow G(p) = G(p_0) + V \cdot (p - p_0) ; p_0 = 1 \text{ atm} ; V \approx \text{konst.}$$

Vi trenger molare volum for grafitt og diamant.

$$\text{Massetettheter: } g_g = 2.3 \text{ g/cm}^3 ; g_d = 3.5 \text{ g/cm}^3$$

$$\text{Molar masse: } m_g = m_d = m_c = 12 \text{ g/mol}$$

$$\Rightarrow \text{Molare volum: } V_g = m_g / g_g = 5.2 \text{ cm}^3/\text{mol}$$

$$V_d = m_d / g_d = 3.4 \text{ cm}^3/\text{mol}$$

Like stabile når  $G_g(p) = G_d(p)$ :

$$p = p_0 + \{G_d(p_0) - G_g(p_0)\} / \{V_g - V_d\}$$

$$= p_0 + \{2.9 \text{ kJ/mol}\} / \{1.8 \cdot 10^{-6} \text{ m}^3/\text{mol}\}$$

$$= p_0 + 1.6 \cdot 10^9 \frac{\text{J/m}^3}{\text{Pa}} = \underline{\underline{1.6 \cdot 10^4 \text{ atm}}}$$

- Første syntetiske diamanter ble produsert av General Electric i desember 1954, med trykk opp mot  $10^5 \text{ atm}$ .

Aller første av ASEA i Stockholm i februar 1953, med trykk  $8.4 \cdot 10^4 \text{ atm}$ . (Publisert etter GE.)

- Diamanter er stabile (og varer evig): Høy energibarriere hindrer spontan omvandling til grafitt.

(71)

### 5.3 Maksimalt arbeid: Eksergi [LHL 17.7]

Hva er maksimalt nyttig arbeid,  $W_{\max}$ , et system kan utføre i omgivelser med gitt trykk  $p_0$  og temperatur  $T_0$ ?

NB: Her anses arbeidet  $p_0 \Delta V$  ved (en eventuell) utvidelse mot det omgivende trykket  $p_0$  ikke som "nyttig arbeid". Dvs:

$$Q = \Delta U + p_0 \Delta V + W_{\max} \quad (\text{1. lov for systemet})$$

$W_{\max}$  oppnås med reversibel prosess mot likevekt.

Da er

$$\Delta S_{\text{tot}} = 0, \text{ dvs } \underbrace{\Delta S}_{\text{systemet}} + \underbrace{\Delta S_0}_{\text{omgivelserne}} = 0$$

Som s. 68:  $\Delta S_0 = -Q/T_0$ , da omgivelserne er i likevekt

$$\Rightarrow \Delta S = -\Delta S_0 = Q/T_0 \Rightarrow Q = T_0 \Delta S$$

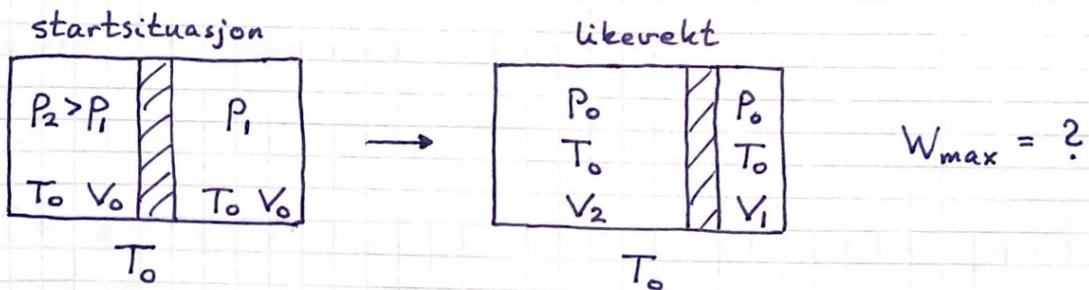
Dermed:

$$\begin{aligned} W_{\max} &= T_0 \Delta S - \Delta U - p_0 \Delta V \\ &= -\Delta (U + p_0 V - T_0 S) \\ &= -\Delta G \end{aligned}$$

Med andre ord:  $W_{\max} = G_{\text{start}} - G_{\text{slutt}}$

(72)

Eks: Reversibel <sup>isoterm</sup> trykkutjeming mellom to ideelle gasser



Løsn: Systemet tilsvarer gass 1 og gass 2 samlet.

$$2V_0 = V_2 + V_1 \Rightarrow \Delta V = 0$$

$$U = U(T) \Rightarrow \Delta U = 0$$

$$\Rightarrow W_{\max} = -\Delta G = T_0 \Delta S = T_0 (\Delta S_2 + \Delta S_1)$$

Fra for:  $dS = C_V dT/T + (\partial p/\partial T)_V dV = nR \frac{dV}{V}$  ( $dT=0$ )

$$\Rightarrow W_{\max} = T_0 R \left( n_2 \ln \frac{V_2}{V_0} + n_1 \ln \frac{V_1}{V_0} \right)$$

$$n_2 R T_0 = P_2 V_0 = P_0 V_2 ; \quad V_2/V_0 = P_2/P_0$$

$$n_1 R T_0 = P_1 V_0 = P_0 V_1 ; \quad V_1/V_0 = P_1/P_0$$

$$\Rightarrow (P_2 + P_1)V_0 = P_0(V_2 + V_1) = 2P_0V_0 \Rightarrow P_0 = (P_2 + P_1)/2$$

$$\Rightarrow W_{\max} = \underbrace{P_2 V_0 \ln \frac{2P_2}{P_2 + P_1}} + P_1 V_0 \ln \frac{2P_1}{P_2 + P_1}$$

Gass 2 mottar varme  $Q_2 = T_0 \Delta S_2$  fra omgivelsene  
og utfører positivt arbeid  $W_2$ .

Gass 1 avgir varme  $Q_1 = T_0 \Delta S_1$  til omgivelsene  
og utfører negativt arbeid  $W_1$ .

Netto varme mottatt fra omgivelsene omsettes i nyttig arbeid,  
 $W_{\max} = Q_2 + Q_1 = W_2 + W_1$ .

## 5.4 Maxwellrelasjonene

[LHL 17.6]

(73)

Våre 4 potensialer (energifunksjoner) er:

$$U; H = U + pV; F = U - TS; G = U + pV - TS$$

De naturlige variable til disse potensialene framtrer ved å se på små endringer:

$$dU = T dS - p dV \quad (1. Lov + 2. Lov)$$

$$dH = T dS + V dp$$

$$dF = -SdT - p dV$$

$$dG = -SdT + V dp$$

⇒ Naturlige variable er:

$$U(S, V); H(S, p); F(T, V); G(T, p)$$

Generelt:  $\underset{\text{potensial}}{df} = \underset{\text{naturlige variable}}{u dx + v dy}$

Da er  $u = (\partial f / \partial x)_y$  og  $v = (\partial f / \partial y)_x$   
og dermed

$$\left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)_x = \left(\frac{\partial v}{\partial x}\right)_y \quad \text{som er Maxwellrelasjonene}$$

Eks:  $T = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_V \quad \text{og} \quad p = -\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_S$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_S = -\left(\frac{\partial p}{\partial S}\right)_V$$

## Legendretransformasjon og variabelskifte

Med  $U(S, V)$  og  $dU = TdS - pdV$  som utgangspunkt kan  $H, F$  og  $G$  begrunnes med et ønske om variabelskifte, som oppnås med en Legendretransformasjon. Generelt:

Har  $f(x, y)$  med  $df = u dx + v dy$ ;  $u = \frac{\partial f}{\partial x}$ ,  $v = \frac{\partial f}{\partial y}$   
Ønsker  $g(u, y)$ , som oppnås med

$$g = f - u \cdot x$$

↑      ↑      ← oppr. variabel  
 ny funksjon      oppr.      ny variabel  
 funksjon

Dermed:

$$dg = df - u dx - x du = v dy - x du$$

dus

$$g = g(u, y) \text{ med } x = -\frac{\partial g}{\partial u}, \quad v = \frac{\partial g}{\partial y}$$

Entalpi: Ønsker  $H(S, p)$ . Oppnås med  $H = U - (-p) \cdot V$ .

$$dH = dU + pdV + Vdp = TdS + Vdp$$

$$H = H(S, p) \text{ med } T = (\partial H / \partial S)_p, \quad V = (\partial H / \partial p)_S$$

Helmholtz: Ønsker  $F(T, V)$ . Oppnås med  $F = U - T \cdot S$ .  
funksjon

$$dF = dU - TdS - SdT = -pdV - SdT$$

$$F = F(T, V) \text{ med } p = -(\partial F / \partial V)_T, \quad S = -(\partial F / \partial T)_V$$

Gibbs: Ønsker  $G(p, T)$ . Oppnås med  $G = F - (-p) \cdot V$   
funksjon

$$dG = dF + pdV + Vdp = -SdT + Vdp$$

$$G = G(p, T) \text{ med } V = (\partial G / \partial p)_T, \quad S = -(\partial G / \partial T)_p$$