

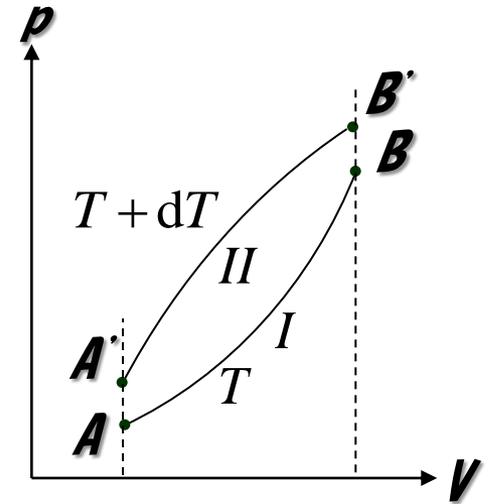
●ファント=ホッフの等積式

等温過程 I : $T \quad A \rightarrow B$

等温過程 II : $T + dT \quad A' \rightarrow B'$

無限小過程 (等積過程) : $A \rightarrow A', \quad B \rightarrow B'$

$$L = 0$$



(112) より $L \leq F(A) - F(B)$

$$L_{\max} = F(A) - F(B) \tag{114}$$

$$L_{\max} + d' L_{\max} = F(A') - F(B')$$

$$\rightarrow d' L_{\max} = F(A') - F(A) - \{F(B') - F(B)\}$$

$$\frac{d' L_{\max}}{dT} = \frac{dF(A)}{dT} - \frac{dF(B)}{dT} \tag{115}$$

一方

$$F(A) = U(A) - TS(A)$$

両辺の微分をとると

$$dF(A) = dU(A) - TdS(A) - dTS(A) \quad (116)$$

$A \rightarrow A'$ の無限小過程では $d'L = 0$ なので

$$d'Q_A = dU(A)$$

$$dS(A) = \frac{d'Q_A}{T} = \frac{dU(A)}{T} \quad \leftarrow (72) \text{ より} \quad dS = \frac{d'Q}{T}$$



$$dF(A) = dU(A) - dU(A) - dTS(A) = -dTS(A)$$

$$\frac{dF(A)}{dT} = -S(A) = \frac{F(A)}{T} - \frac{U(A)}{T} \quad \text{同様に} \quad \frac{dF(B)}{dT} = -S(B) = \frac{F(B)}{T} - \frac{U(B)}{T}$$

(115) から

$$\begin{aligned}\frac{d'L_{\max}}{dT} &= \frac{dF(A)}{dT} - \frac{dF(B)}{dT} \\ &= \frac{F(A)}{T} - \frac{U(A)}{T} - \left\{ \frac{F(B)}{T} - \frac{U(B)}{T} \right\}\end{aligned}$$

$$T \frac{d'L_{\max}}{dT} = F(A) - F(B) - U(A) + U(B)$$



$$L_{\max} - T \frac{d'L_{\max}}{dT} = -\Delta U \quad (117)$$

ファント=ホッフの等積式

●無限小・等温・可逆過程： $V \rightarrow V + dV$

$$d' L = p dV \quad \Delta F = \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_T dV$$

$$p dV = - \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_T dV \quad \leftarrow \quad L = -\Delta F$$

$$\left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_T = -p \quad (118)$$

●1モルの理想気体の自由エネルギー

$$F = U - TS$$

$$U = C_V T + W$$

$$S = C_V \log T + R \log V + a$$

$$S = C_p \log T - R \log p + a + R \log R$$

(111), (29), (86), (87) より

$$F = C_V T + W - T(C_V \log T + R \log V + a) \quad (119)$$

$$F = C_V T + W - T(C_p \log T + R \log p + a + R \log R) \quad (120)$$

18. 定圧熱力学ポテンシャル

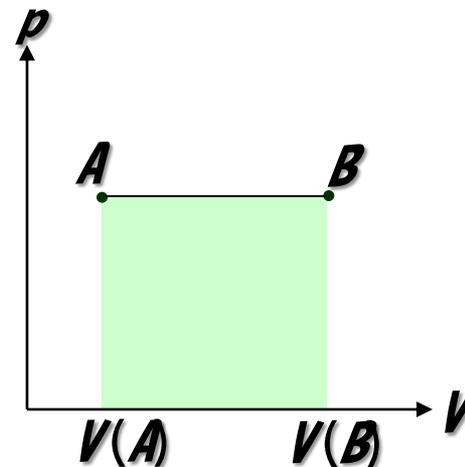
●等温等圧過程

$$L = p[V(B) - V(A)]$$

(112) より

$$pV(B) - pV(A) \leq F(A) - F(B)$$

$$F(B) + pV(B) \leq F(A) + pV(A)$$



$$\Phi = F + pV = U - TS + pV \quad (121)$$

定圧熱力学ポテンシャル (ギブスの自由エネルギー)

$$\Phi(B) \leq \Phi(A) \quad (122)$$

等温等圧過程では、定圧熱力学ポテンシャルが最小になる状態が系の安定平衡の状態である

$\Phi(T, p)$ とみて

$$\begin{aligned}d\Phi(T, p) &= \left(\frac{\partial\Phi}{\partial T}\right)_p dT + \left(\frac{\partial\Phi}{\partial p}\right)_T dp \\&= \left(\frac{\partial(U - TS + pV)}{\partial T}\right)_p dT + \left(\frac{\partial(U - TS + pV)}{\partial p}\right)_T dp \\&= \left\{ \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p - T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_p - S + p\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p \right\} dT \\&\quad + \left\{ \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T - T\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T + p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T + V \right\} dp\end{aligned}$$



$$\left(\frac{\partial\Phi}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T - T\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T + p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T + V$$

一方. $d'Q = TdS = dU + pdV \quad \rightarrow \quad T\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T + p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T$

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial\Phi}{\partial p}\right)_T &= \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T - T\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T + p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T + V \\ &= \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T - \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T - p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T + p\left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T + V \end{aligned}$$



$$\left(\frac{\partial\Phi}{\partial p}\right)_T = V \quad (123)$$

同様に $d\Phi(T, p)$ より

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial\Phi}{\partial T}\right)_p &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p - T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_p - S + p\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p \\ d'Q = TdS = dU + pdV &\quad \longrightarrow \quad T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_p = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + p\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p \end{aligned}$$



$$\left(\frac{\partial\Phi}{\partial T}\right)_p = -S \quad (124)$$

●クラペイロンの式の導出

等温等圧の場合

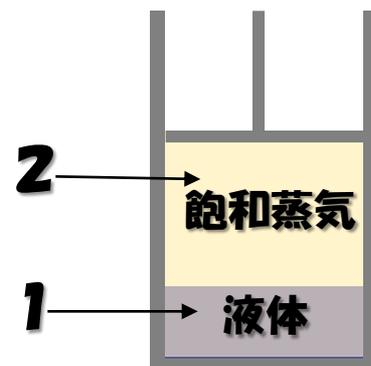
U_1, S_1, V_1, Φ_1 : 液体のエネルギー, エントロピー, 体積,
ギブスの自由エネルギー

U_2, S_2, V_2, Φ_2 : 蒸気のエネルギー, エントロピー, 体積,
ギブスの自由エネルギー

u_1, s_1, v_1, φ_1 : 液体の単位質量当たりのエネルギー,
エントロピー, 体積, ギブスの自由エネルギー

u_2, s_2, v_2, φ_2 : 蒸気の単位質量当たりのエネルギー,
エントロピー, 体積, ギブスの自由エネルギー

m_1, m_2 : 液体と蒸気の質量



$$U = U_1 + U_2$$

$$S = S_1 + S_2$$

$$V = V_1 + V_2$$

$$\Phi = \Phi_1 + \Phi_2$$

$$\Phi_1 = m_1 \varphi_1$$

$$\Phi_2 = m_2 \varphi_2$$

飽和蒸気の一般的な性質より, u, s, v , および p が
 温度のみの関数であるとする

$$\Phi = m_1\varphi_1(T) + m_2\varphi_2(T)$$

最初の状態: m_1, m_2, Φ 平衡状態なので, Φ は最小

最後の状態: $m_1 + dm_1, m_2 - dm_2, \Phi'$

$$m_1 + m_2 = m = const \rightarrow dm_1 = -dm_2$$



$$\Phi' = (m_1 + dm_1)\varphi_1 + (m_2 - dm_2)\varphi_2 = \Phi + dm_1(\varphi_1 - \varphi_2)$$

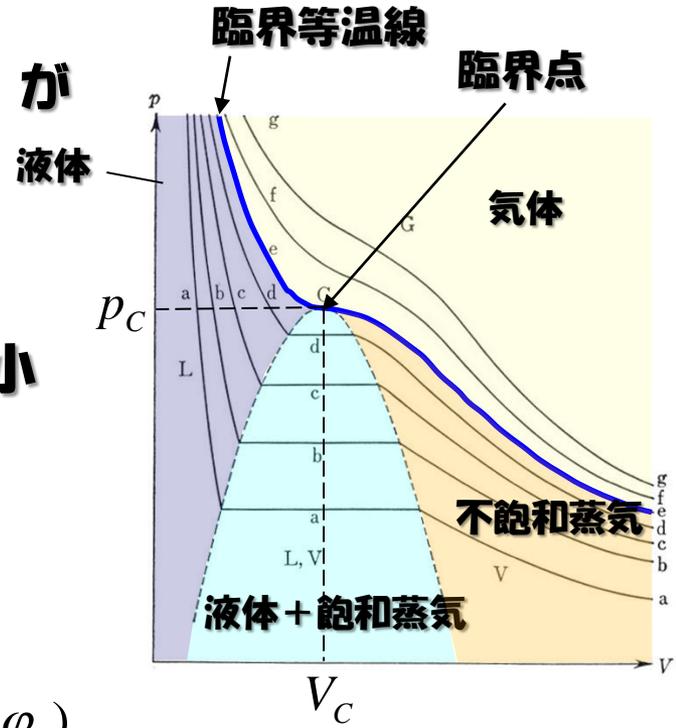
(122) より, $\varphi_1 = \varphi_2$

$$(u_2 - u_1) - T(s_2 - s_1) + p(v_2 - v_1) = 0$$

T で微分すると

$$\frac{d}{dT}(u_2 - u_1) - T \frac{d}{dT}(s_2 - s_1) - (s_2 - s_1) + \frac{dp}{dT}(v_2 - v_1) + p \frac{d}{dT}(v_2 - v_1) = 0$$

一方 $T \frac{ds}{dT} = \frac{du}{dT} + p \frac{dv}{dT} \quad \leftarrow \quad Tds = du + pdv$



$$\downarrow$$

$$-(s_2 - s_1) + \frac{dp}{dT}(v_2 - v_1) = 0$$

ここで、 $(s_2 - s_1)$ は単位質量の液体が一定温度で蒸発するときのエントロピー変化である

$$\rightarrow (s_2 - s_1) = \frac{\lambda}{T} \quad \lambda : \text{気化熱}$$

ゆえに

$$\frac{dp}{dT} = \frac{\lambda}{T(v_2 - v_1)} \quad \text{クラペイロンの式}$$

(121), (120), (33) より

$$\Phi = C_p T + W - T(C_p \log T - R \log p + a + R \log R) \quad (125)$$