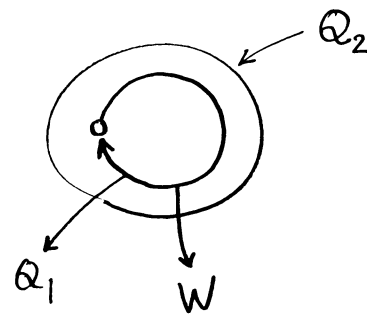


§.3 熱力学第2法則

熱機関

第1種の永久機関 → 第1法則に反する。

" 2 " " → " 反しない。



$$Q_2 = W + Q_1$$

$$W \neq Q_2$$

§.3.2 カルノー-サイクル

(1) A → B

$$dU = d'Q + d'W$$

$$= d'Q - pdV \quad (\text{第1法則})$$

等温だから、 $dU = 0$

$$\therefore d'Q = pdV, \quad d'Q = -d'W$$

$$\therefore Q(1) = \int_{V_A}^{V_B} pdV$$

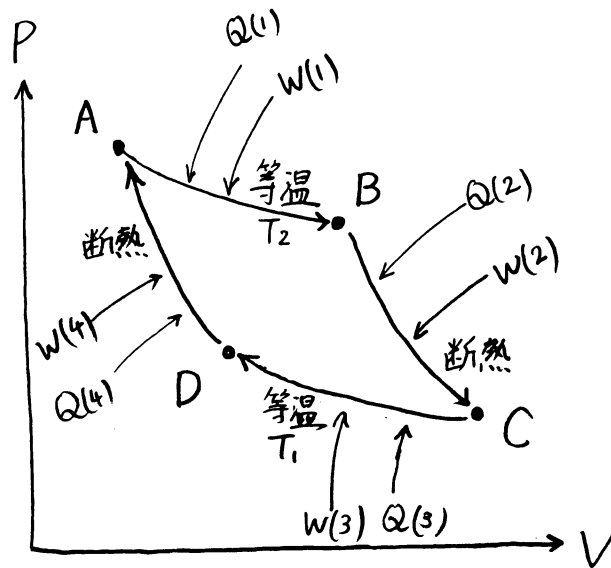
$$= nRT_2 \int_{V_A}^{V_B} \frac{dV}{V} \quad (\because \text{理想気体の状態方程式 } p = \frac{nRT}{V} \text{ より})$$

$$= nRT_2 \cdot \ln \frac{V_B}{V_A} (> 0) \quad (\because V_B > V_A)$$

また、 $d'W = -d'Q$  より、

$$W(1) = -Q(1)$$

$$= nRT_2 \ln \frac{V_A}{V_B} (< 0) \rightarrow \text{負なので矢印と仕事は逆向き}$$



§.3 が終わったので  
中間試験

(2)  $B \rightarrow C$ 第1法則より、 $dU = d'Q + d'W = d'Q - pdV$ 断熱だから  $d'Q = 0$ 

$$\therefore dU = -pdV = d'W$$

また、 $U$  は  $T$  のみの関数だから、

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT + \underbrace{\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T}_{0} dV = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT = C_V dT$$

$(\because \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = C_V)$

 $dU = C_V dT$  より、

$$\therefore dU = -pdV = d'W = C_V dT \quad (dU \text{ はいろいろな表し方がある})$$

$$\therefore W(2) = C_V \int_{T_2}^{T_1} dT$$

$$= \underline{C_V(T_1 - T_2)} < 0 \quad \longrightarrow \text{矢印と逆向き (外への仕事)}$$

(3)  $C \rightarrow D$  $dU = d'Q + d'W = d'Q - pdV$ 等温だから、 $dU = 0 \longrightarrow d'Q = -d'W = pdV = nRT_1 \frac{dV}{V}$ 

$$\therefore Q(3) = -W(3)$$

$$= nRT_1 \int_{V_C}^{V_D} \frac{dV}{V}$$

$$= \underline{nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}} (< 0) \quad \longrightarrow \text{矢印と逆向き (熱を出す)}$$

(4)  $D \rightarrow A$ 

$$dU = d'Q + d'W = d'Q - pdV$$

断熱だから、 $d'Q = 0 \rightarrow dU = d'W = -pdV$

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T dV = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT = C_V dT$$

$$\therefore d'W = C_V dT$$

$$\therefore W(4) = C_V \int_{T_1}^{T_2} dT$$

$$= C_V (T_2 - T_1) > 0 \rightarrow \text{矢印と同じ向き (外への仕事)}$$

4つの過程でのエネルギーの総決算

$$W = W(1) + W(2) + W(3) + W(4)$$

$$= nRT_2 \ln \frac{V_A}{V_B} + C_V (T_1 - T_2) - nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C} + C_V (T_2 - T_1)$$

$$= nRT_2 \ln \frac{V_A}{V_B} - nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C}$$

$$Q = Q(1) + Q(2) + Q(3) + Q(4)$$

$$= nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} + 0 + nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C} + 0$$

$$= - \left( nRT_2 \ln \frac{V_A}{V_B} - nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C} \right) \quad (3.10)$$

熱効率  $\eta$  =  $\frac{W_{out}}{Q_{in}} = \frac{Q(1) + Q(3)}{Q(1)}$  を求めたい。

$$\begin{cases} Q(1) = nRT_2 \ln \frac{V_B}{V_A} & \text{--- ①} \\ Q(3) = nRT_1 \ln \frac{V_D}{V_C} & \text{--- ② } \log \text{ を 消 したい} \\ & \text{(T だけ の 関 数 に したい)} \end{cases}$$

$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T dV = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V dT = C_V dT$  より、  
理想気体

$dU = C_V dT$

第1法則より  $dU = dW + dQ_{断熱} = -pdV$

$\therefore pdV + C_V dT = 0$

$\frac{nRT}{V} dV + C_V dT = 0$   $\left. \begin{matrix} \curvearrowright \\ \curvearrowright \end{matrix} \right\} \begin{matrix} pV = nRT \\ C_p - C_v = nR \end{matrix}$

$(C_p - C_v) T \frac{dV}{V} + C_V dT = 0$

$\frac{C_p - C_v}{C_v} \cdot \frac{dV}{V} + \frac{dT}{T} = 0$

$\frac{C_p}{C_v} = \gamma$  とし、

$(\gamma - 1) \frac{dV}{V} + \frac{dT}{T} = 0$

$(\gamma - 1) \int \frac{dV}{V} + \int \frac{dT}{T} = 0$

$(\gamma - 1) \ln V + \ln T = 0$

$\ln V^{\gamma-1} T = -\text{定数} = V_0^{\gamma-1} T_0$

$\therefore V^{\gamma-1} T = V_0^{\gamma-1} T_0$   $\leftarrow$  これは覚えておけばいい話だけど

← 前回のノット

よって、 $\left. \begin{matrix} V_B^{\gamma-1} T_2 = V_C^{\gamma-1} T_1 \\ V_A^{\gamma-1} T_2 = V_D^{\gamma-1} T_1 \end{matrix} \right\} \text{断熱変化時} \therefore \frac{V_B}{V_A} = \frac{V_C}{V_D} \text{ --- ③ (3.11)}$

③より、①÷②をすると、 $\frac{Q(1)}{Q(3)} = -\frac{T_2}{T_1}$  (3.12)

よって  $\eta = \frac{Q(1) + Q(3)}{Q(1)} = 1 + \frac{Q(3)}{Q(1)} = 1 - \frac{T_1}{T_2} = \frac{T_2 - T_1}{T_2} < 1$  (3.15)