

160

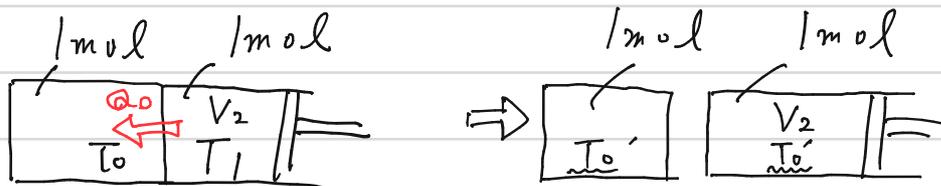
(ア) $A \rightarrow B$

熱力学第一法則より

$$Q_{in} = \Delta U + W_{out}$$

$$\Rightarrow Q_1 = 0 + W_1 \quad \therefore Q_1 = W_1 \quad \# (ア)$$

↑
等温変化なので $\Delta U = 0$

(イ)(ウ) $B \rightarrow C$ 

全体で「内部エネルギー」は保存する,
 $U = \frac{3}{2} nRT$ を用いて立式すると.

$$\frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0 + \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_1 = \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0' + \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0'$$

$$\Rightarrow T_0 + T_1 = 2T_0'$$

$$\therefore T_0' = \frac{1}{2} T_0 + \frac{1}{2} T_1 \quad \# (イ)(ウ)$$

(エ) $D \rightarrow E$

熱力学第一法則より

$$Q_{in} = \Delta U + W_{out}$$

$$-Q_2 = 0 + (-W_2)$$

$$\therefore Q_2 = W_2 \quad \# (エ)$$

※ Q_{in} と W_{out} の正負に注意.

$$\left(\begin{array}{l} Q_2: \text{放出した熱量} \Rightarrow Q_{in} = -Q_2 \\ W_2: \text{された仕事} \Rightarrow W_{out} = -W_2 \end{array} \right)$$

※ 補足

「等温変化で気体が行う仕事は温度に比例する」 \Rightarrow 1. \Rightarrow 1. 2.

・誘導される時 $\frac{W_2}{W_1} = \frac{T_2}{T_1}$ を用いてよい.

・なぜそういえるかは、 $P-V$ グラフの面積で仕事を
 できると分かる.

\Rightarrow 等温変化は「状態方程式」で

$$PV = nRT \quad \text{== 一定}$$

160 補足の続き

≠ ねより P-V グラフの式を作ると

$$P(V) = \underbrace{nRT}_{\text{定数}} \frac{1}{V} \quad (V \propto \frac{1}{P} \text{ のグラフ})$$

すると P-V グラフの面積は

$$\int_{V_1}^{V_2} P(V) dV = \int_{V_1}^{V_2} nRT \frac{1}{V} dV = nRT \int_{V_1}^{V_2} \frac{1}{V} dV$$

$$= nRT [\log |V|]_{V_1}^{V_2}$$

となる。A → B の変化と D → E の変化で

$$[\log |V|]_{V_1}^{V_2}$$

の部分は同じなので、定数部分 nRT の大小で面積が変わる。

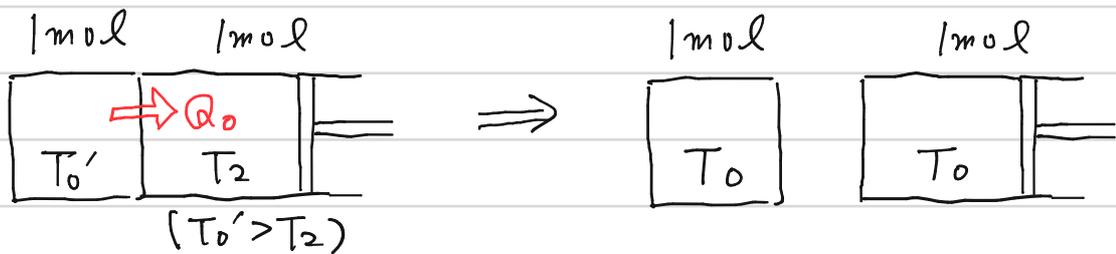
≠ ねより W は T に比例するといえる。

よって

$$T_1 : T_2 = W_1 : W_2 \Rightarrow \frac{W_2}{W_1} = \frac{T_2}{T_1} \text{ となる。}$$

※ 問題を解くのにこの関係を使っているわけではない。

(オ)(カ)



※ (イ)(ウ)で「容器が Q0 を受けとって

T0 → T0' になっているので

(オ)(カ)で T0' → T0 になっているときは

同じ量 Q0 を放出しているのだ。

内部エネルギーの保存より

$$\frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0' + \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_2 = \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0 + \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot RT_0$$

$$\Rightarrow T_0' + T_2 = 2T_0$$

160 (才)(力) 続き

(1) . (ウ)の式 $T_0' = \frac{1}{2}T_0 + \frac{1}{2}T_1$ を代入して

$$\frac{1}{2}T_0 + \frac{1}{2}T_1 + T_2 = 2T_0$$

$$\Rightarrow \frac{3}{2}T_0 = \frac{1}{2}T_1 + T_2$$

$$\therefore T_0 = \frac{\frac{1}{2}T_1 + T_2}{\frac{3}{2}} \quad \# (才)(力)$$

(キ)

エネルギー表で シリンダの 気体の 変化を まとめてみる

	Q_{in}	$= \Delta U$ (値は省略)	W_{out}
F → A	+ Q_2	(+)	0
A → B	+ Q_1	0	+ W_1
B → C	- Q_0	(-)	0
C → D	- Q_1	(-)	0
D → E	- Q_2	0	- W_2
E → F	+ Q_0	(+)	0

==で 放出した分を ==で 再利用している.

一方、熱効率の式について.

$$e = \frac{W_{out} \text{ の和}}{Q_{in} \text{ の + の和}}$$

==は 外から 加えられた 熱を カウントしているのだが.

E → F の + Q_0 は 自分で だした 熱なので カウントしなくてよいのだ.

よって

$$e = \frac{W_{out} \text{ の和}}{Q_{in} \text{ の + の和}} = \frac{W_1 - W_2}{+Q_2 + Q_1} \quad \leftarrow +Q_0 \text{ は カウントしない.}$$

となるのである.

160 (キ) 続き

$$e = \frac{W_1 - W_2}{\cancel{+Q_2} + Q_1} \quad \text{の } \sim \text{ は使えない文字なので消していく.}$$

(ア), (エ) より

$$W_1 = Q_1, \quad W_2 = Q_2$$

C_v を使うと $\Delta U = n C_v \Delta T$ なので, $[F \rightarrow A]$ の熱力学第一法則より

$$Q_{in} = \Delta U + W_{out}$$

$$\Rightarrow \cancel{Q_2} = 1 \cdot C_v (T_1 - \cancel{T_0}) + 0$$

e の式に T_0 を代入して

$$e = \frac{Q_1 - Q_2}{C_v (T_1 - T_0) + Q_1}$$

ここで (オ) (カ) の式より $T_0 = \frac{1}{3} T_1 + \frac{2}{3} T_2$ なので

$$e = \frac{Q_1 - Q_2}{C_v \left\{ T_1 - \left(\frac{1}{3} T_1 + \frac{2}{3} T_2 \right) \right\} + Q_1}$$

$$= \frac{Q_1 - Q_2}{\frac{2}{3} C_v (T_1 - T_2) + Q_1} \quad \# (\text{キ})$$