

演習 3.1 (5/15 出題 - 5/22 略解)

80°Cの熱湯 100 g (系) が外界 (常に20°Cとしてよい) に熱を放出して、20°C まで冷めた。
系の熱容量を 420 J K^{-1} として、以下を求めよ。

- 系のエントロピー変化
- 外界のエントロピー変化
- 宇宙 (系+外界) のエントロピー変化

a) (3.4) 式から、 $\Delta S_{\text{sys}} = C_p \ln(293.15 / 353.15)^* = -78.21 \text{ J K}^{-1}$

b) 温度一定だから $\Delta S_{\text{ex}} = q / T = C_p (80-20) / 293.15 = +85.96 \text{ J K}^{-1}$

* 「a) と同様に考えると $q=0$ なので $\Delta S_{\text{ex}}=0$ というのは適切な解答ではない！
系は有限の熱容量を持っているので上の a) のように温度変化と熱容量から熱の出入りが分かる。外界の熱容量は事実上無限大であるため、温度変化が起きないと考えてよいが、これは外界が熱を受取っていないことを意味するわけではない。ここでは系から出た熱を受取ることから、熱の移動量が評価できるのでこれを用いるべき。

* 殆どの関数電卓で:

log	→	log ₁₀
ln	→	log _e

c) $\Delta S_{\text{tot}} = \Delta S_{\text{sys}} + \Delta S_{\text{ex}} = 85.96 - 78.21 = +7.75 \text{ J K}^{-1}$

演習 3.2 (5/22 出題 - 5/29 略解)

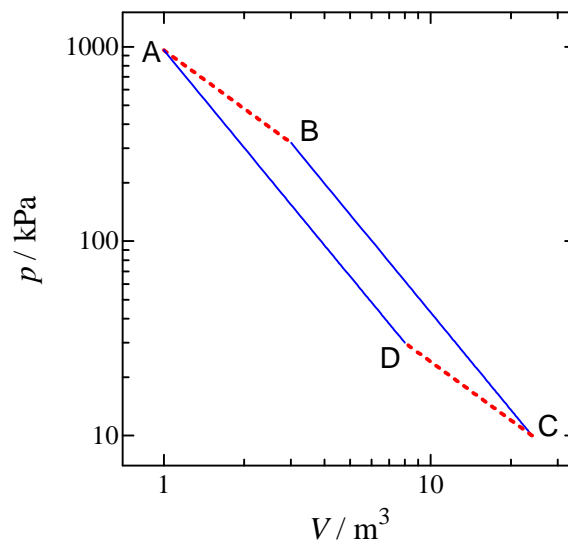
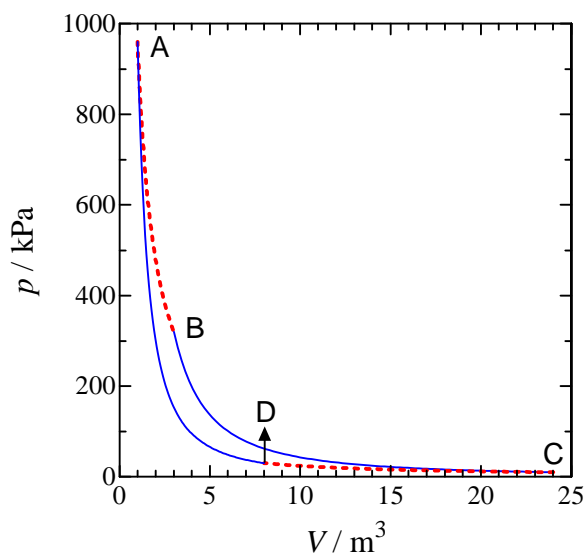
- A 点が $T = 1200 \text{ K}$, $p = 960 \text{ kPa}$, $V = 1 \text{ m}^3$ であり、C 点で $T = 300 \text{ K}$, B 点で $V = 3 \text{ m}^3$ として、単原子完全気体のカルノーサイクルの B, C, D 点における圧力・体積を計算し p - V 線図を書け。
- このカルノーサイクルの各経路 (A→B, B→C, etc.) における仕事 (系がされる仕事を正) と、熱の出入り (系に入る熱を正) を計算し、これから、このカルノーエンジンの効率を求めよ。

a) 単原子完全気体なので:

A→B と C→D: (等温可逆) $pV = \text{const.}$

B→C と D→A: (断熱可逆) $pV^{5/3} = \text{const.}, TV^{2/3} = \text{const.}$

	T / K	p / kPa	V / m^3	pV	$TV^{2/3}$	$pV^{5/3}$
A	1200	960	1	960	1200	960
B	1200	320	3	960	$1200 \times 3^{2/3}$	$960 \times 3^{2/3}$
C	300	10	24	240	$1200 \times 3^{2/3}$	$960 \times 3^{2/3}$
D	300	30	8	240	1200	960



b)

[完全気体の断熱可逆変化の仕事]

まず、完全気体の断熱可逆変化の仕事の一般式を求めておく。

$pV^\gamma = \text{const.}$ だから、 $pV^\gamma = p_i V_i^\gamma = (p_i V_i) V_i^{\gamma-1} = nRT_i V_i^{\gamma-1}$. ($p_i V_i = nRT_i$ を使った)
 よって、 $p = [nRT_i V_i^{\gamma-1}] V^{-\gamma}$. (2.7) 式から

$$w = -\int_{V_i}^{V_f} p dV = -nRT_i V_i^{\gamma-1} \int_{V_i}^{V_f} V^{-\gamma} dV = \frac{nRT_i V_i^{\gamma-1}}{\gamma-1} \left(\frac{1}{V_f^{\gamma-1}} - \frac{1}{V_i^{\gamma-1}} \right) = \frac{nRT_i}{\gamma-1} \left[\left(\frac{V_i}{V_f} \right)^{\gamma-1} - 1 \right]$$

$$TV^{\gamma-1} = \text{const.} \text{ から、} \left(\frac{V_i}{V_f} \right)^{\gamma-1} = \frac{V_i^{\gamma-1}}{V_f^{\gamma-1}} = \frac{T_f}{T_i} \text{ なので、}$$

$$w = \frac{nRT_i}{\gamma-1} \left(\frac{T_f}{T_i} - 1 \right) = \frac{nR}{\gamma-1} (T_f - T_i) \quad (3.e1) \quad //$$

[完全気体の断熱可逆変化の仕事 - もっと簡単な求め方]

上では基本に従い $w = -\int_{V_i}^{V_f} p dV$ から求めたが、(3.e1) はもっと簡単に導出できる。

断熱過程ではエネルギー保存から、 $w = \Delta U$ 単原子完全気体では U は T のみの関数で C_V は定数であるから $\Delta U = C_V \Delta T$ 従って、 $w = C_V \Delta T = C_V (T_f - T_i)$ γ の定義と $C_p = C_V + nR$ から、 $C_V = nR / (\gamma - 1)$ であり、(3.e1) が得られる。

[解答]

A→B, C→D: (2.8) 式から $w = -nRT \ln\left(\frac{V_f}{V_i}\right)$, $q = -w = nRT \ln\left(\frac{V_f}{V_i}\right)$, また、 $nR = pV/T = 800 \text{ J K}^{-1}$.

B→C, D→A: (3.e1) 式に $\gamma = 5/3$ を入れて $w = \frac{3nR}{2} (T_f - T_i)$, $q = 0$ (断熱)

以上から:

	w / kJ	q / kJ
A→B	$-960 \ln(3) = -1054.7$	$960 \ln(3) = 1054.7$
B→C	-1080	0
C→D	$240 \ln(3) = 263.7$	$-240 \ln(3) = -263.7$
D→A	1080	0

サイクル計 $-720 \ln(3) = -791.0$ $720 \ln(3) = 791.0$

$$\text{効率} = \frac{\text{系がした仕事}}{\text{系に入った熱}} = \frac{720 \ln(3)}{960 \ln(3)} = 0.75$$

これは、もちろん (3.13) 式から計算される $\varepsilon_{\text{rev}} = 1 - \frac{T_c}{T_h} = 1 - \frac{300}{1200} = 0.75$ と一致する。

* もちろん、可逆サイクルでは (3.13) が成立するので、答は (3.13) 式から求めた結果と一致しますが、この演習は、効率の定義にしたがって、[系がした仕事]/[系に入った熱] から計算し、(3.13) 式の結果と一致することを確認してもらうための演習です。

演習 3.3 (5/29 出題 - 6/5 略解)

デカン ($\text{C}_{10}\text{H}_{22}$) の沸点は 174°C である。トルートン則から、モル蒸発エンタルピー $\Delta_{\text{vap}}H^\circ$ を推定せよ。

$$T_b = 174 + 273.15 = 447.15.$$

$$\text{よって } \Delta_{\text{vap}}H^\circ = T_b \Delta_{\text{vap}}S^\circ \sim 447.15 \times 85 = 38.0 \text{ kJ mol}^{-1}$$