平成 18 年度 化学熱力学 B① 追試験問題

以下の 問題 A, B に答えよ. 必要 に応じて後半の[資料]を参照せよ.

科目名 化学熱力学 B①	教員名 三好 明	10月30日(月)1限 試験時間90分 (9:00~10:30)			
クラス: 1年 理一 (4-8,10-13,16-17,19,22-28,30-33,36-39) 1年 理二・三 (14-15,17-18,20-21,23)			解答用紙 両面 1 枚	計算用紙なし	持込 不可
質問け受け付けない 問題に誤りがあると思う場合け それを指摘・修正した上で					

解答せよ.

問題A

図1は、ディーゼルエンジンを単純化した熱力学サイクル(ディーゼ ルサイクル)の p-V 線図である. このサイクルは 2 つの断熱過程 $(A \rightarrow B, C \rightarrow D)$ と定圧過程 $(B \rightarrow C)$ と定容過程 $(D \rightarrow A)$ で構成されて いる.

A→B では空気がピストンによって断熱可逆圧縮され. B で燃料が噴 射されて燃焼が開始する. 燃焼の発熱によって温度が上昇し, 定圧膨 張する過程が $B\rightarrow C$ であり、続く $C\rightarrow D$ の断熱可逆膨張によって主に仕 事が取り出される.A点と同じ体積の点Dからは定容で外部に熱を放出 して A に戻る.

気体は完全気体であり、温度・圧力によらず定容熱容量は一定である とする. また B 点での燃料の噴射量は全気体量に比較して僅かであり. 噴射による気体の物質量の変化はないものとする. 以下の問 (a1)~(a6) に答えよ.

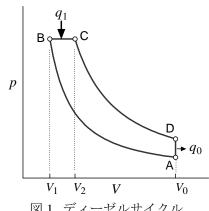


図1. ディーゼルサイクル

- (a1) 点 A, D の体積を V_0 , 点 B の体積を V_1 , 点 C の体積を V_2 とする. 点 A, B, C, D の温度を順に T_A , T_B , T_C , T_D とする. T_A と T_B の関係、および T_D と T_C の関係を、Aれぞれ V_0 0、 V_1 1、 V_2 および γ 2、熱容量比)を用いて表せ.
- (a2) 体積比 η を $\eta = V_2/V_1$ と定義する. これを用いて (a1) で求めた T_D と T_C の関係式中の V_2 および T_C を 消去することで, T_D と T_B の関係を V_0 , V_1 , η , 及び γ を用いて表せ.
- (a3) 上の (a1) で求めた T_A と T_B の関係式と (a2) で求めた T_D と T_B の関係式を用いて温度差 (T_D-T_A) を T_B , V_0, V_1, η, γ を用いて表せ.
- (a4) 上の結果を用いて q_0 (D \rightarrow A で外部に放出される熱) を T_B , V_0 , V_1 , η , γ , および C_V (定容熱容量) を用いて表せ.
- (a5) q_1 (B \rightarrow C の燃焼で発生する熱) を T_B , η , および C_p (定圧熱容量) を用いて表せ.
- (a6) ディーゼルサイクルの熱効率 $\varepsilon_{\text{diesel}}$ を V_0, V_1, η, γ を用いて書け.
- (a7) 気体のモル定容熱容量は3R(Rは気体定数)であるとし、エンジンの圧縮比 V_0/V_1 は8であるとする.以 下の2つの場合それぞれについて、ディーゼルサイクルの熱効率を計算せよ.
 - (1) 燃料噴射量が非常に少ない極限, すなわち q_1 が小さく $\eta-1 << 1$ の場合
 - (2) 燃料噴射量が多く n が圧縮比に等しい場合、すなわち $n=V_0/V_1=8$ (つまり $V_2=V_0$) の場合

問題B

- [1] 地球大気の圧力は大気に作用する重力によって維持されており、圧力は高 度とともに減少する. 図 2 のような面積 A, 厚さ dz の大気素片を考えたとき, 下面にかかる圧力をpとすると、上面にかかる圧力はp+dp (ただし dp<0) で あり、この大気素片が静止するためには、体積 Adz の素片がうける重力が圧力 差によって生じる浮力と相殺しなければならない. 以下の問に答えよ. 気体は 完全気体であるとする.
- (b1) 大気の密度を ρ とし、重力加速度を g_n とする. 圧力差 dp によって大気素 片が受ける力と、重力が釣り合うことを用いて、dp と dz の関係を導け.
- (b2) 上で用いた密度 ρ を, 圧力 p, 温度 T, 気体定数 R, 大気 1 モルの質量 M を 用いて表し、(b1) で得た式を書き直せ.

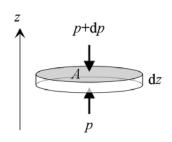


図2. 大気素片に作用 する圧力

- [2] 地表で暖められた大気の塊 (気塊) が上昇する過程は、断熱過程で近似することができる. 以下に従ってこの時の温度変化を求めよ.
- (b3) 完全気体では内部エネルギーは温度のみの関数であり、 $\mathrm{d}U = C_V \mathrm{d}T$ が、定容条件に限らず常に成立する. これを用いるてエンタルピーに関する類似の式を導け. [ヒント: 完全気体では、pV (= nRT) は温度のみの関数である]
- (b4) エンタルピーの全微分式, dH = dU + pdV + Vdp に断熱条件 (q = 0) におけるエネルギー保存則を適用することで, 断熱変化のエンタルピー変化 (dH) と圧力変化 (dp) の関係式を導け.
- (b5)上の (b3), (b4) の結果から, 断熱過程における温度変化 (dT) と圧力変化 (dp) の関係式を導け.
- (b6) (b5) で得た式中の dp を (b2) で得た式を用いて消去し、断熱上昇する気塊の温度変化 (dT) と高度変化 (dz) の関係式を導け.
- (b7) 乾燥大気の主成分は二原子分子気体であり、その内部エネルギーは $\frac{5}{2}$ nRT で近似できる. 乾燥大気の 平均分子量は 29 である. 上昇する乾燥気塊の温度は 1 km 上昇する毎にどれだけ変化するか.

[資料]

------ [1. 物理定数·単位の換算] -

- · $R = 8.314472 \,\mathrm{J \, K^{-1} \, mol^{-1}}$ (気体定数)
- $g_n = 9.80665 \text{ m s}^{-2}$ (標準重力加速度)

----[2. 重要な式]

$$\cdot {}^{(MA)}U_{m}(T) = {}^{(MA)}U_{m}(0) + \frac{3}{2}RT$$

$$\cdot \ ^{(\mathrm{NLM})}U_{\mathrm{m}}(T) \sim ^{(\mathrm{NLM})}U_{\mathrm{m}}(0) + 3RT$$

・
$$dU = dq + dw$$
 (エネルギー保存)

·
$$C_V \equiv \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$
, $C_p \equiv \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_p$ (定義)

$$\cdot$$
 $H \equiv U + pV$, $A \equiv U - TS$, $G \equiv H - TS$ (定義)

$$\cdot C_{n,m} - C_{V,m} = R$$

$$pV^{\gamma} = \text{const.}, TV^{\gamma-1} = \text{const.}$$

$$\cdot \gamma = \frac{C_p}{C_V}$$
 (定義)

·
$$dS = \frac{dq_{rev}}{T}$$
 (定義)

·
$$dS \ge \frac{dq}{T}$$
 (クラウジウスの不等式)

$$\cdot \quad \Delta_{\rm trs} S = \frac{\Delta_{\rm trs} H}{T_{\rm trs}}$$

·
$$dU = TdS - pdV$$
 (基本式)

$$\cdot \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V} = T, \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S} = -p$$

$$\cdot dH = TdS + Vdp$$
, $dG = Vdp - SdT$

$$\cdot \left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_T = V , \left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_p = -S$$

$$\left[\frac{\partial (G/T)}{\partial T}\right]_{n} = -\frac{H}{T^{2}}$$
 (ギブス-ヘルムホルツの式)

 \cdot 1 cal \equiv 4.184 J

 $\cdot 1 \text{ atm} = 101325 \text{ Pa}$

$$\cdot \mu = \left(\frac{\partial G}{\partial n}\right)_{T, p} \tag{定義}$$

$$\cdot \mu = \mu^{\circ} + RT \ln \left(\frac{p}{p^{\circ}} \right)$$

 $\cdot \ 0 \ ^{\circ}\text{C} \equiv 273.15 \text{ K}$

 $\cdot 1 \text{ bar} \equiv 10^5 \text{ Pa}$

$$\cdot \frac{\mathrm{d}p}{\mathrm{d}T} = \frac{\Delta_{\mathrm{trs}}S}{\Delta_{\mathrm{trs}}V}$$
 (クラペイロンの式)

・
$$\frac{\mathrm{d} \ln p}{\mathrm{d} T} = \frac{\Delta_{\mathrm{vap}} H}{RT^2}$$
 (クラウジウス-クラペイロン式)

$$\cdot V_{i} \equiv \left(\frac{\partial V}{\partial n_{i}}\right)_{p,T,n_{i\neq i}} \tag{定義}$$

$$\cdot dV = V_A dn_A + V_B dn_B, V = n_A V_A + n_B V_B$$

$$\cdot \mu_{i} \equiv \left(\frac{\partial G}{\partial n_{i}}\right)_{p,T,n_{j\neq i}} \tag{定義}$$

$$\cdot G = n_{\rm A} \mu_{\rm A} + n_{\rm B} \mu_{\rm B}$$

·
$$\sum_{i} n_i d\mu_i = 0$$
 (ギブス-デュエム式)

$$\Delta_{\rm r}G = \mu_{\rm B} - \mu_{\rm A}$$

·
$$RT \ln K = -\Delta_r G^{\circ}$$

・
$$K = \left[\frac{(p_{\text{X}}/p^{\circ})(p_{\text{Y}}/p^{\circ})\cdots}{(p_{\text{A}}/p^{\circ})(p_{\text{B}}/p^{\circ})\cdots} \right]_{e}$$
 (質量作用の法則)