

宿題の解答(7 月 9 日出題)

問題の訂正 また問題に間違いがありました。誠に申し訳ありません。「エントロピーを定義から計算しなさい。」となっていました。が、「エントロピー変化を定義から計算しなさい」の間違いです。謹んでお詫び致します。

問題 ピストンに入った理想気体 (

$$PV = nRT \quad (1)$$

も

$$U(V, T) = U(V', T) \quad (2)$$

も両方満たす) を温度 T の熱源に付けたまま、体積 V から V' に準静膨張させた時のエントロピー**変化**を定義から計算しなさい。ただし、 $\Theta(T) = T$ とする。また、この計算から、自由膨張が不可逆過程である事を示しなさい。

解答 エントロピー (変化) の定義

$$S(V', T) - S(V, T) \equiv \frac{\Delta Q}{\Theta(T)} \quad (3)$$

今は、 $\Theta(T) = T$ とする。

第 1 法則を考えると、 $\Delta U = \Delta Q + W$ で、 $\Delta U = U(V', T) - U(V, T)$ だから、(2) 式から $\Delta U = 0$ が示せる。ゆえに、 $\Delta Q = -W$ となる。

今、準静過程なので、

$$W = - \int_V^{V'} P(V_1, T) dV_1 \quad (4)$$

(後で説明)。 (1) 式から $P = P(V, T) = nRT/V$ だから、これを代入

$$W = - \int_V^{V'} \frac{nRT}{V_1} dV_1 = -nRT \int_V^{V'} \frac{dV_1}{V_1} \quad (5)$$

$$= -nRT [\ln V_1]_V^{V'} = -nRT \ln \frac{V'}{V} \quad (6)$$

したがって、

$$\Delta Q = nRT \ln \frac{V'}{V} \quad (7)$$

ゆえに

$$S(V', T) - S(V, T) = nR \ln \frac{V'}{V} \quad (8)$$

これがエントロピー変化になる。

また自由膨張では、 $V' > V$ なので、 $S(V', T) > S(V, T)$ だから V から V' の変化は起こるが、逆はエントロピーの増大則に反するので起こらない。ゆえに不可逆過程。

授業要点

3(d)(2) $\Theta(T)$ の計算

○ 理想気体 ((1) 式も (2) 式も両方満たす) を使って、カルノーサイクルをつくる。カルノーの定理から Q_h と Q_l を計算すれば良い。

○ 絶対温度 T_h で V から V' に体積を増やす。宿題同様に $Q_h = -W$ だから W を計算すれば良い。体積を少しだけ動かしたときの体積変化を ΔV とすると、その時の仕事 δW は準静過程なので、

$$\delta W(V) = -P(V, T)\Delta V \quad (9)$$

V から V' は大きいので、 $V_i = V + i\Delta V (i = 0, \dots, N)$ という風に分割する。ここで、 $N = (V' - V)/\Delta V$

$$W = \sum_{i=0}^N \delta W(V_i) = - \sum_{i=0}^N P(V_i, T)\Delta V \quad (10)$$

$\Delta V \rightarrow 0$ で

$$W = - \int_{V_1}^{V_2} P(V, T)dV \quad (11)$$

これから

$$Q_h = nRT_h \ln \frac{V_2}{V_1} \quad Q_l = nRT_l \ln \frac{V_2'}{V_1'} \quad (12)$$

○ V_1 と V_1' 、 V_2 と V_2' の関係

第 1 法則 $\Delta U = Q + W$ で $Q = 0$ だから $\Delta U = W$ となる。 W を計算するために微小な変化を考える。 $\Delta U = U(V + \Delta V, T + \Delta T) - U(V, T)$ だが、(2) 式より内部エネルギーは V によらないので、あらたに $U = U(T)$ とすると、 $\Delta U = U(T + \Delta T) - U(T)$ と書ける。 ΔT は微小なのでテーラー展開して、 ΔT^2 以上の項を無視すると、

$$\Delta U = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V \Delta T = C_V \Delta T \quad (13)$$

ここで、 C_V は定積比熱。今準静なので、 $W = -P\Delta V$ だから、 $\Delta U = W$ から $C_V\Delta T = -P\Delta V$ が示せる。 P に状態方程式を代入すると

$$C_V\Delta T = -\frac{nRT}{V}\Delta V \quad (14)$$

ゆえに

$$\frac{\Delta V}{\Delta T} = -\frac{C_V}{nRT}V = f(T)V \quad \text{ここで } f(T) = -\frac{C_V}{nRT} : V \text{ を含まない} \quad (15)$$

極限を取ると $dV/dT = f(T)V$ で、この微分方程式は一般に解けて (詳細は省略)、 $V = Ce^{F(T)}$ と書ける。ここで、 $F(T) = \int_{T_h}^T f(T')dT'$ で C は積分定数。今、 $T = T_h$ で $V = V_1$ と分かっているとすると、 $V_1 = Ce^{F(T_h)}$ 、 $F(T_h) = 0$ だから $C = V_1$ となる。別の断熱曲線で、 $T = T_h$ のとき $V = V_2$ となるとすると、 $C = V_2$ が結論される。これらのことから $V'_1 = V_1e^{F(T_1)}$ 、 $V'_2 = V_2e^{F(T_1)}$ が導けるので、結局

$$\frac{V'_1}{V'_2} = \frac{V_1}{V_2} \quad (16)$$

○ この (16) 式を (12) 式に使うと、

$$\frac{Q_h}{Q_l} = \frac{nRT_h \ln V_2/V_1}{nRT_l \ln V'_2/V'_1} = \frac{T_h \ln V_2/V_1}{T_l \ln V'_2/V'_1} \quad (17)$$

(16) 式から

$$\frac{Q_h}{Q_l} = \frac{T_h}{T_l} \quad (18)$$

つまり $\Theta(T) = aT$ が示せる。ただし、 a は任意の比例係数。

(4) まとめ

- 理想気体には 2 つの性質がある。
 - ① $PV = nRT$ 、② $U(V, T) = U(V', T)$
- 理想気体を仮定すると $\Theta(T) = aT$ が導ける。

今日の宿題

理想気体の代わりに

$$PV = nRT + \frac{B}{V}, \quad U(V', T) = U(V, T) + \frac{B}{V'} - \frac{B}{V} \quad (19)$$

が成り立つ系で $\Theta(T)$ を計算しなさい。ただし、断熱準静過程で (16) 式は成り立つとする。