

## 72. シリンダー内の気体の状態変化

(1)

(a)

断熱変化である。

$$pV^{\frac{5}{3}} = \text{一定} \text{ と } p = \frac{RT}{V} \text{ より, } RTV^{\frac{2}{3}} = \text{一定}$$

$$\text{よって, } TV^{\frac{2}{3}} = \text{一定}$$

体積と温度については、 $(V_0, T_0)$ から $(aV_0, bT_0)$ に変化するから、

$$T_0 V_0^{\frac{2}{3}} = b T_0 (a V_0)^{\frac{2}{3}}$$

$$1 = b a^{\frac{2}{3}}$$

$$\therefore a = b^{-\frac{3}{2}} \quad \cdots \text{(答)}$$

(b)

気体がピストンにした仕事は $-W$ だから、

断熱変化の熱力学第1法則の式は、 $0 = \Delta U + (-W)$

$$\therefore W = \Delta U = C_v \Delta T = \frac{3}{2} R (b T_0 - T_0) = \frac{3}{2} (b-1) R T_0 = \frac{3}{2} (b-1) p_0 V_0 \quad \cdots \text{(答)}$$

(2)

(c)

等積変化である。

熱量が保存されるから、

物体の熱量変化 + シリンダー内の気体の熱量変化 = 0

シリンダー内の気体の変化は等積変化だから、

シリンダー内の気体の熱量変化 = 内部エネルギー変化

よって、

物体の熱量変化と内部エネルギー変化の和は 0 である。

物体の熱量変化 =  $xR(cT_0 - T_0)$ , 内部エネルギー変化 =  $\Delta U = C_v \Delta T = \frac{3}{2} R (c T_0 - b T_0)$  より、

$$xR(cT_0 - T_0) + \frac{3}{2} R (c T_0 - b T_0) = 0$$

$$\therefore c = \frac{2x + 3b}{2x + 3} \quad \cdots \text{(答)}$$

**別解**

まわりくどい解法であるが、

系は断熱圧縮を受けているから、物体の温度  $T_0$  より高温である。

よって、この等積変化で系は物体に熱を放出し、物体はその熱をもらうことになる。

系は放出した熱量だけその内部エネルギーが減少するから、

$$\text{系が放出した熱量} = \text{内部エネルギーの減少量} = |\Delta U| = |C_v \Delta T| = \frac{3}{2} R |cT_0 - bT_0|$$

系の温度は低下するから、 $cT_0 < bT_0$

$$\text{よって、系が放出した熱量} = \frac{3}{2} R (bT_0 - cT_0)$$

これと、物体の熱量の増加量 =  $xR(cT_0 - T_0)$

より、

$$\frac{3}{2} R (bT_0 - cT_0) = xR(cT_0 - T_0)$$

$$\therefore c = \frac{2x + 3b}{2x + 3c} \quad \dots \text{(答)}$$

(d)

等圧変化である。

熱量が保存されるから、

物体の熱量変化 + シリンダー内の気体の熱量変化 = 0

シリンダー内の気体の変化は等圧変化だから、

変化後の温度を  $T'$ 、圧力を  $p$  とすると、

状態  $(p, aV_0, bT_0)$  から状態  $(p, eV_0, T')$  への状態変化より、

$$\frac{bT_0}{paV_0} = \frac{T'}{peV_0}$$

$$\therefore T' = \frac{be}{a} T_0$$

変化後の物体の温度も  $T'$  だから、

$$\text{物体の熱量変化} = xR\Delta T = xR\left(\frac{be}{a}T_0 - T_0\right) \quad \dots \dots \textcircled{1}$$

$$\text{シリンダー内の気体の熱量変化} = \Delta U + p\Delta V = \frac{3}{2}R\Delta T + R\Delta T = \frac{5}{2}R\Delta T = \frac{5}{2}R\left(\frac{be}{a}T_0 - bT_0\right)$$

$\dots \dots \textcircled{2}$

①、②より、

$$xR\left(\frac{be}{a}T_0 - T_0\right) + \frac{5}{2}R\left(\frac{be}{a}T_0 - bT_0\right) = 0$$

$$\therefore 2x(be - a) + 5(be - ab) = 0$$

$$\therefore be(2x + 5) = a(2x + 5b)$$

$$\therefore e = \frac{a}{b} \cdot \frac{2x + 5b}{2x + 5}$$

$$\text{ここで, } a = b^{-\frac{3}{2}} \text{ より, } e = b^{-\frac{5}{2}} \cdot \frac{2x + 5b}{2x + 5}$$

$$\therefore e = \frac{2x + 5b}{b^{\frac{5}{2}}(2x + 5)} \quad \dots \dots \text{(答)}$$

### 補足 1

$\frac{5}{2}R$  は、単原子分子の理想気体の定圧モル比熱  $C_p$  である。

等圧変化の場合、系が吸収した熱を  $Q$ 、系の気体の物質量を  $n$  とすると、

$$Q = \Delta U + W = nC_p\Delta T$$

が成り立つ。

## 補足 2

系は断熱圧縮を受けているから、物体の温度  $T_0$  より高温である。

よって、系は物体に熱を与えるながら収縮する。

すなわち  $e < 1$  であることは明らかであるが、

$$e = b^{-\frac{5}{2}} \cdot \frac{2x+5b}{2x+5} \text{ を } b \text{ の関数と見なし、 } e < 1 \text{ であることを示してみると、}$$

$$\begin{aligned} e' &= -\frac{5}{2}b^{-\frac{7}{2}} \cdot \frac{2x+5b}{2x+5} + b^{-\frac{5}{2}} \cdot \frac{5}{2x+5} \\ &= -\frac{5}{2(2x+5)} \left( 2xb^{-\frac{7}{2}} + 5b^{-\frac{5}{2}} - 2b^{-\frac{5}{2}} \right) \\ &= -\frac{5}{2(2x+5)} \left( 2xb^{-\frac{7}{2}} + 3b^{-\frac{5}{2}} \right) < 0 \end{aligned}$$

より、 $e$  は単調減少関数である。

また、

$b = 1$  のとき、 $e = 1$

断熱圧縮により、温度が  $T_0$  から  $bT_0$  になったから、 $bT_0 > T_0$  より、 $b > 1$

よって、 $e < 1$

(3)

(e)

等積変化である。

気体はシリンダーに閉じ込められているから、

(a)の状態変化前の状態  $(p_0, V_0, T_0)$  と(e)の状態変化後の状態  $(fp_0, eV_0, T_0)$ との間に、

$$\frac{PV}{T} = \text{一定} \text{ の関係が成り立つ。}$$

よって、

$$\frac{fp_0 \cdot eV_0}{T_0} = \frac{p_0 \cdot V_0}{T_0}$$

$$\therefore ef = 1$$

$$\therefore f = \frac{1}{e} = \frac{b^{\frac{5}{2}}(2x+5)}{2x+5b} \quad \dots \text{ (答)}$$