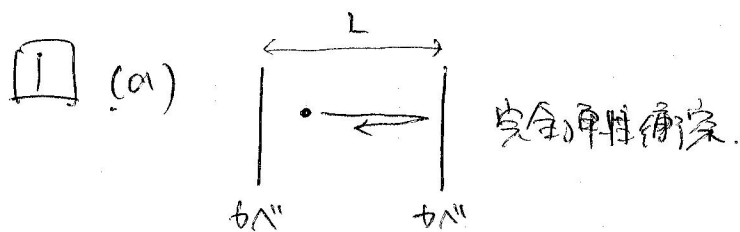


2007 後期 中1回



* 時間 t の間に衝突する回数: $u_x t / 2L$. $\rightarrow$

* 一回の衝突の力積: $m(u_x - (-u_x)) = 2mu_x$. $\rightarrow$

(b) $P_x L^2 = N \times 2m\langle u_x^2 \rangle \times \frac{u_x t}{2L}$ $\left(\sum_i 2mu_{xi} \cdot \frac{u_{xi} t}{2L} = N \cdot \frac{m\langle u_x^2 \rangle t}{L} \right)$

$\therefore P_x = Nm\langle u_x^2 \rangle / L^3$ $\rightarrow$

(c) $\langle u_x^2 \rangle = \langle u_y^2 \rangle = \langle u_z^2 \rangle = \langle u^2 \rangle$.

$E = \frac{1}{2} m \langle u_x^2 \rangle + \frac{1}{2} m \langle u_y^2 \rangle + \frac{1}{2} m \langle u_z^2 \rangle = \frac{3}{2} m \langle u^2 \rangle$ $\rightarrow$

$E = EN = \frac{3}{2} N m \langle u^2 \rangle = \frac{3}{2} PV$. $\rightarrow$

(d) ideal gas: $PV = NkT$.

$PV = \frac{2}{3} EN = NkT$.

$E = \frac{3}{2} kT$. $\rightarrow$

エネルギーは各自由度に等分されるから $\frac{1}{2} kT$ ずつ $\frac{3}{2} kT$ $\rightarrow$

$$\boxed{2} \quad (a) \quad W = F \cdot \Delta d \\ = p \cdot S \cdot \Delta d \\ = -p \Delta V.$$

(符号に気をつけて)。

$$(b) \quad (1) \quad (T_1, V_1) \xrightarrow{(1)} (T_2, V_1) \xrightarrow{(2)} (T_2, V_2).$$

$$\textcircled{1} \quad z'' \quad V_1 = \text{const.} \quad \therefore \Delta W = 0.$$

$$\textcircled{2} \quad z'' \quad \Delta W = \int_{V_1}^{V_2} p dV \\ = \int_{V_1}^{V_2} \frac{nRT_2}{V} dV = nRT_2 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right),$$

$$\therefore \Delta W = nRT_2 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) \quad \underline{\quad}$$

$$(2) \quad (T_1, V_1) \xrightarrow{(1)} (T_1, V_2) \xrightarrow{(2)} (T_2, V_2)$$

$$\textcircled{1} \quad z'' \quad \Delta W = nRT_1 \ln(V_2/V_1)$$

$$\textcircled{2} \quad z'' \quad \Delta W = 0.$$

$$\therefore \Delta W = nRT_1 \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right).$$

 A.

[3] (1) 故つ：物体の内部的エネルギーが仕事の分だけ減少，

↓

物体の温度がその仕事に相当する熱の分上昇。

この変化が可逆であるとすると、

物体の温度を戻して外に仕事する他は何も変化が残りえない
ような過程が実現可能。

つ折、



$\Delta Q \uparrow \Rightarrow \Delta T \uparrow (T_1 \rightarrow T_2)$ とした後、

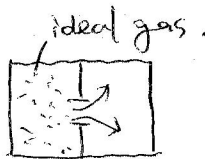
$\Delta T \downarrow (T_2 \rightarrow T_1)$ で外に仕事 ΔW するだけで他に変化を
残さない過程が
実現可能。

(ただし、 ΔQ を全て ΔW に変えて他に変化を残さないことは

Thomson の原理から否定される。∴ 摩擦による変化は不可逆。

(2) 反対。理想気体を等温膨張させる過程には、熱と仕事の他に
気体体積の ~~変化~~ という変化が残る。
膨張。 

(3)



断熱 $\Delta Q = 0 \rightarrow \Delta U = 0$
 $\Delta W = 0 \rightarrow \Delta T = 0$

$(V_1 \rightarrow V_2)$
 $\Delta V \uparrow$ で $\Delta P \downarrow$ かつ
起る。

この変化が可逆なら、 $\Delta V \downarrow (V_2 \rightarrow V_1)$ で他に変化が残りえない過程が実現可能
ということになる。

つ折、 $\Delta T = 0$ に保つておき、



$P_1 \rightarrow P_2$ に保ちて $\Delta V \uparrow$ 膨張。

このとき気体はピストンに仕事 ΔW 。

$\Delta T = 0$ なら $\Delta U = 0$ 、つ折 ΔW に相当する ΔQ が熱源から

この後 $\Delta V \downarrow (V_2 \rightarrow V_1)$ で他に変化が残りえない過程が存在する元に戻す。

(ただし、 ΔQ を ΔW に全て変えて他に変化が残りえない過程は Thomson の原理
何れ

反対。

∴ 理想気体の自由膨張は不可逆。

Λ