

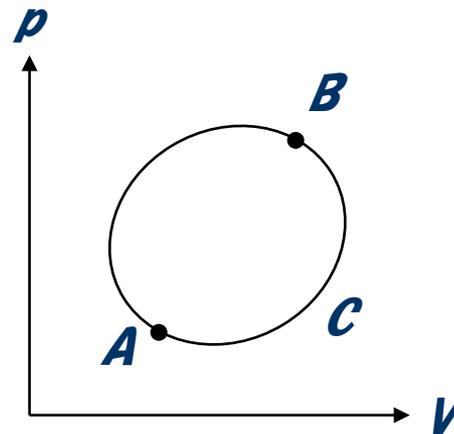
状態方程式 $f(p, V, t) = 0 \Rightarrow t = t(p, V)$

$$dt = \frac{\partial t}{\partial p} dp + \frac{\partial t}{\partial V} dV$$

$$\oint_C dt = 0$$

$$\oint_C dt = \int_{A_{\text{左}}}^B dt + \int_{B_{\text{左}}}^A dt = \int_{A_{\text{左}}}^B dt - \int_{A_{\text{右}}}^B dt = 0$$

$$\therefore \int_{A_{\text{左}}}^B dt = \int_{A_{\text{右}}}^B dt$$



■ 温度 t は経路に関係しない量である(同様に p , V も).

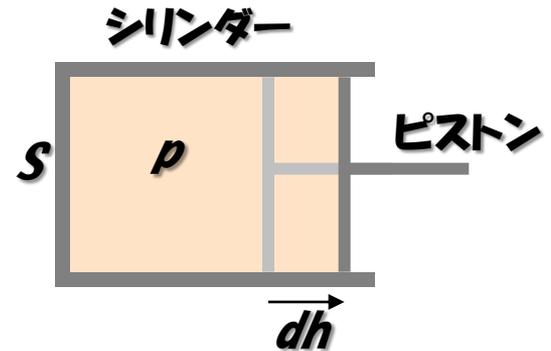


温度 t , 圧力 p , 体積 V は状態量

仕事—可逆過程—

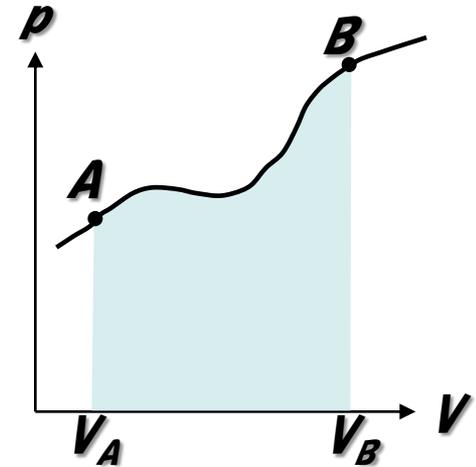
■ ピストンを dh だけ移動したとき, 系が外界に対して行う仕事

$$dL = pSdh = pdV \quad (2), (3)$$

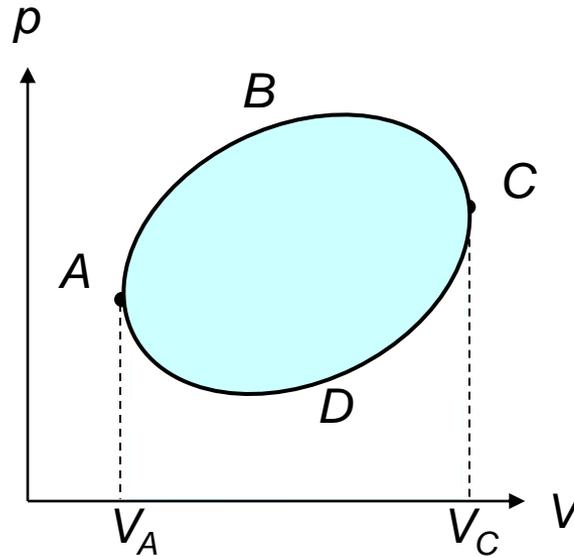


■ 有限の過程では

$$L = \int_A^B pdV \quad (4), (5)$$



$$L = \oint_{ABCD} p dV = \int_{V_{A \rightarrow B}}^{V_C} p dV + \int_{V_{C \rightarrow D}}^{V_A} p dV$$



$$L' = \oint_{ADCBA} p dV = -L$$

$$dL = pdV \quad \leftarrow \quad dt = \frac{\partial t}{\partial p} dp + \frac{\partial t}{\partial V} dV$$

仕事は状態量？

状態量であれば, $\oint_C dL = 0$ でなければならない。

一般的に, $\oint_C dL \neq 0 \rightarrow dL$ は状態量ではない。

dL を通常的全微分と区別するため, $dL, d'L, \delta L$ と書く。

ただし, ファルミの教科書では区別していない。

2. 理想気体(完全気体)

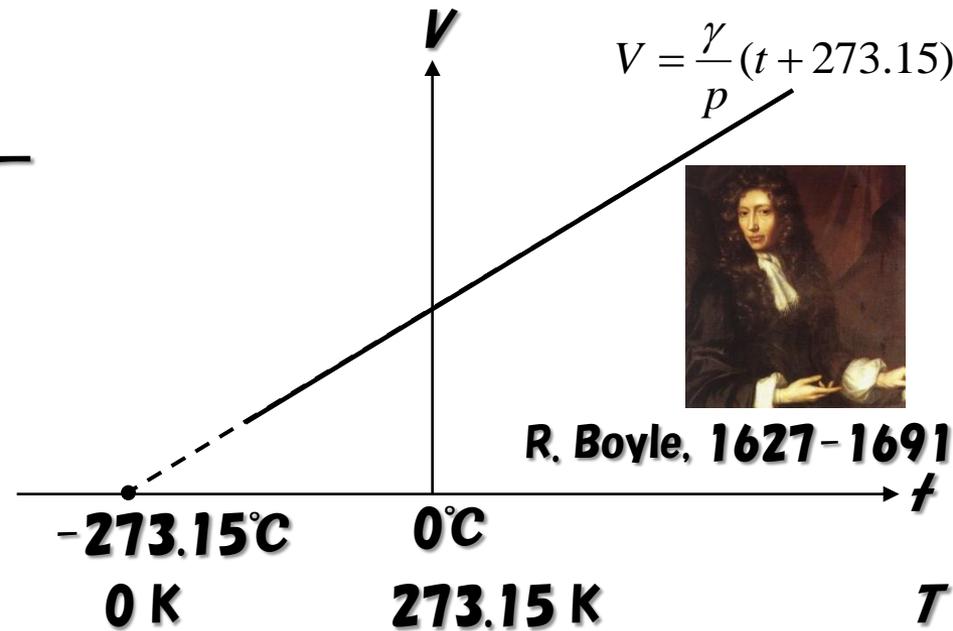
■ 十分希薄な気体の状態方程式－ ボイル・シャルルの法則－

$$pV = \gamma(t + 273.15)$$

γ : 比例定数

t : 温度, 単位は $^{\circ}\text{C}$

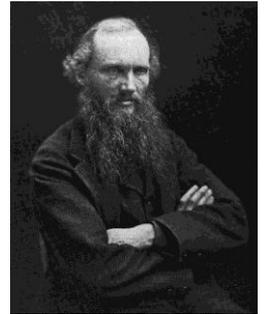
1気圧における氷点と沸点を0, 100
とし, その間を等間隔に100等分.



■ $V > 0 \Rightarrow -273.15^{\circ}\text{C}$ より低い温度は存在しない.

■ 絶対温度 T 単位はケルビン [K]

$$T = t + 273.15 \quad \rightarrow \quad pV = \gamma T$$



Lord Kelvin 1822-1907

現在, 絶対温度の基準点は水の三重点を使用しており, その温度
を273.16 Kと定義している.

■ **アボガドロの法則**: 等温, 等圧のもとでは, 同体積の全ての気体は同数の分子を含む.

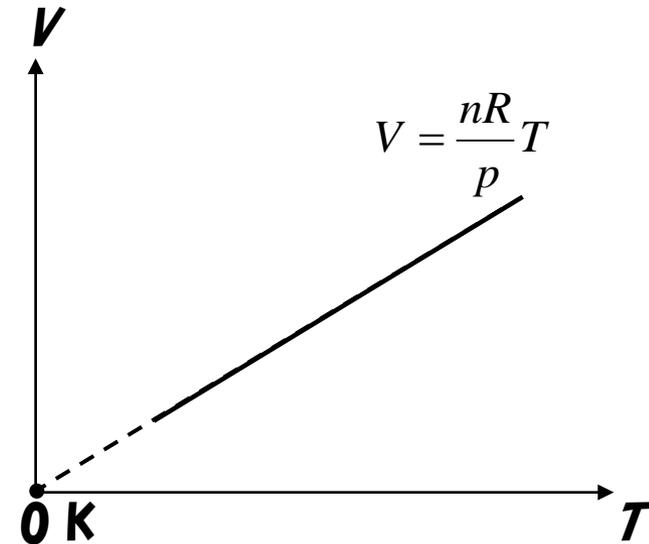
$$pV = \frac{m}{M}RT = nRT \quad (6), (n=1のとき(7))$$

m : 気体の質量

M : 気体の分子量

n : モル数 $n = m/M$

R : **気体定数** $R = 8.314 \text{ J}/(\text{K}\cdot\text{mol})$



1モル中に含まれる気体分子数は, 種類によらず

$$N_A = 6.022 \times 10^{23} \text{ /mol}$$

$$pV = nN_A kT \quad k \text{ (or } k_B) = 1.3807 \times 10^{-23} \text{ J/K}$$

ボルツマン定数

分子一個当たりの気体定数



L. Boltzmann
1844-1906

■ **状態方程式(6)に厳密に従う理想的な物質を, 理想気体または完全気体と呼ぶ**

■ 実際の気体は、特に低温でこの状態方程式からずれてくる。

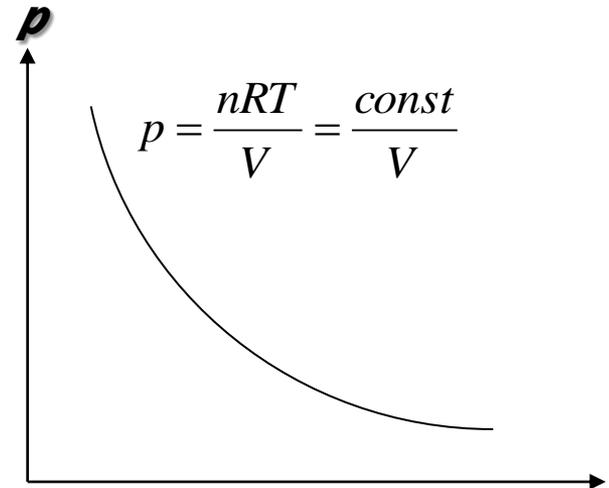
→ ファン=テル=ワールスの状態方程式 (第IV章16)

■ 気体の密度 ρ と圧力, 温度との関係

$$\rho = \frac{m}{V} = \frac{Mp}{RT} \quad (8) \quad \leftarrow (6) \text{式より}$$

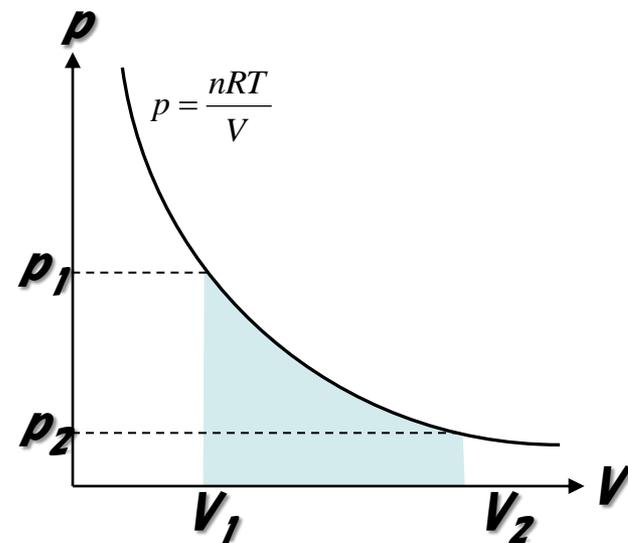
■ 理想気体の等温過程

$$pV = \text{const}$$



■ 等温過程での仕事

$$\begin{aligned} L &= \int_{V_1}^{V_2} p dV = \frac{m}{M} RT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} \\ &= \frac{m}{M} RT \ln \frac{V_2}{V_1} \\ &= \frac{m}{M} RT \ln \frac{p_1}{p_2} \end{aligned} \quad (9)$$



1モルの気体では $L = RT \ln \frac{V_2}{V_1} = RT \ln \frac{p_1}{p_2}$ (10)

■ 等圧過程での仕事

$$L = \int_{V_1}^{V_2} p dV = p(V_2 - V_1)$$

■ 等積過程での仕事

$$L = \int_{V_1}^{V_2} p dV = 0$$

■ 混合気体のおよぼす圧力

同種分子 p, T

$$\begin{array}{c} n_1 + n_2 \\ V_1 + V_2 \end{array}$$

$$pV_1 = n_1RT$$

$$pV_2 = n_2RT$$



$$\begin{aligned} pV &= (n_1 + n_2)RT \\ &= n_1RT + n_2RT \end{aligned}$$

$$V = V_1 + V_2$$

$$p_1 = n_1 \frac{RT}{V}, \quad p_2 = n_2 \frac{RT}{V}, \quad p = p_1 + p_2$$

異種分子 p, T

$$\begin{array}{c} n_1 + n_2 \\ V_1 + V_2 \end{array}$$

$$pV_1 = n_1RT$$

$$pV_2 = n_2RT$$



$$pV = (n_1 + n_2)RT$$

$$V = V_1 + V_2$$

$$p_1 = n_1 \frac{RT}{V}, \quad p_2 = n_2 \frac{RT}{V}, \quad p = p_1 + p_2$$

■ 混合気体のおよぼす圧力は、混合気体の各成分の分圧の和に等しい。

■ (定圧)熱膨張係数 α , (定積)圧力係数 β , (等温)圧縮率 κ

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p, \quad \beta = \frac{1}{p} \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V, \quad \kappa = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T$$

理想気体では

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial}{\partial T} \frac{nRT}{p} \right)_p = \frac{nR}{pV} = \frac{1}{T}$$

$$\beta = \frac{1}{p} \left(\frac{\partial}{\partial T} \frac{nRT}{V} \right)_V = \frac{nR}{pV} = \frac{1}{T}$$

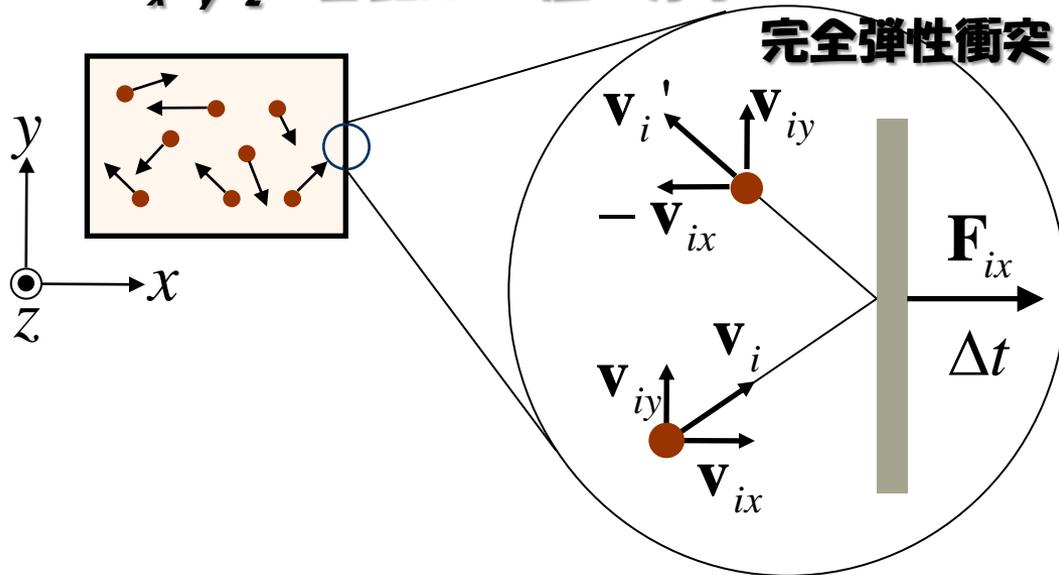
$$\kappa = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial}{\partial p} \frac{nRT}{p} \right)_T = \frac{nRT}{p^2V} = \frac{1}{p}$$

→ $\alpha = p\beta\kappa$

第1章 気体分子運動論

- 気体分子運動論: 気体分子の運動から出発して気体の性質を論ずる理論.
- 圧力と温度を分子論から導出

$V = L_x L_y L_z$ の容器に N 個の分子



- 1回の衝突で壁が分子から受ける力積は,

$$F_{ix} \Delta t = 2m v_{ix}$$

- 壁が時間 t の間に1分子から受ける総力積は,

$$F_{ix} \Delta t \times \text{衝突の回数} = 2m v_{ix} \frac{v_{ix} t}{2L_x}$$

- 壁が1分子から受ける力は,

$$F_{ix} = \frac{m}{L_x} v_{ix}^2$$

- 全分子から壁が受ける力は,

$$F_x = \sum_{i=1}^N F_{ix} = \sum_{i=1}^N \frac{m}{L_x} v_{ix}^2$$

•壁が受ける圧力は、
$$p_x = \frac{1}{L_y L_z} F_x = \frac{m}{L_x L_y L_z} \sum_{i=1}^N v_{ix}^2 = \frac{m}{V} \sum_{i=1}^N v_{ix}^2$$

同様に
$$p_y = \frac{m}{V} \sum_{i=1}^N v_{iy}^2, \quad p_z = \frac{m}{V} \sum_{i=1}^N v_{iz}^2$$

•速度の平均値、また運動の等方性を使うと、

$$\frac{1}{N} \sum_{i=1}^N v_{ix}^2 = \langle v_x^2 \rangle, \quad \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N v_{iy}^2 = \langle v_y^2 \rangle, \quad \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N v_{iz}^2 = \langle v_z^2 \rangle$$

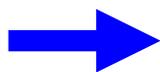
$$\langle v_x^2 \rangle = \langle v_y^2 \rangle = \langle v_z^2 \rangle = \frac{1}{3} \langle v_x^2 + v_y^2 + v_z^2 \rangle = \frac{1}{3} \langle \mathbf{v}^2 \rangle$$

運動の自由度が3
であることに由来

$$p_x = p_y = p_z = \frac{1}{3} \frac{Nm}{V} \langle \mathbf{v}^2 \rangle \quad \rightarrow \quad pV = \frac{1}{3} Nm \langle \mathbf{v}^2 \rangle$$

•気体分子の運動エネルギーの和は、

$$U = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m \mathbf{v}_i^2 = \frac{1}{2} Nm \langle \mathbf{v}^2 \rangle$$



$$pV = \frac{2}{3} U$$

ベルヌーイの式

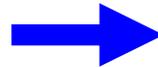
■ エネルギー等分配則

・気体の状態方程式とベルヌーイの式より

$$pV = RT, \quad pV = \frac{2}{3}U$$

$$\rightarrow RT = N_A kT = \frac{2}{3}U = \frac{1}{3}N_A m \langle \mathbf{v}^2 \rangle$$

$$\left\langle \frac{1}{2} m \mathbf{v}^2 \right\rangle = \frac{3}{2} kT$$



$$\left\langle \frac{1}{2} m v_x^2 \right\rangle = \frac{1}{2} kT$$
$$\left\langle \frac{1}{2} m v_y^2 \right\rangle = \frac{1}{2} kT$$
$$\left\langle \frac{1}{2} m v_z^2 \right\rangle = \frac{1}{2} kT$$

運動の自由度毎に平均運動エネルギーが $kT/2$ となることを示している

→ エネルギー等分配則

■ 温度の運動論的定義

$$\left\langle \frac{1}{2} m \mathbf{v}^2 \right\rangle = \frac{3}{2} kT$$

理想気体の運動エネルギーは温度 T のみの関数

10月18日 小テスト 学籍番号, 学科, 氏名を書かない! 答えはゼロ点

問題1 1気圧のもとで, 0°C の理想気体が温度 100°C に上昇したとき, その体積は何倍になるか有効数字2ケタで求めよ.

問題2 シリンダーとピストンからなる容器に気体1モルが入っており, 以下の状態方程式に従うとする.

$$pV^{1.5} = RT$$

(1) 温度 T 一定で, 体積を V から $2V$ に変化したときの外界にする仕事 L は, $L = A \times \frac{RT}{V^B}$ と書ける. A, B を数値で求めよ.

(2) 定圧熱膨張係数 α を求めよ. また理想気体のその何倍になっているか求めよ.