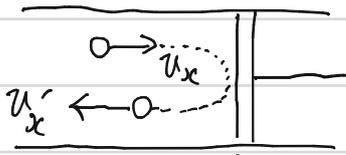


147

(ア)



u_0 (衝突しても u_0 が変わらないように押している)

弾性衝突なので $e=1$ である.

$$e = \frac{|\text{遠ざかり}|}{|\text{近づき}|}$$

$$1 = \frac{u'_x - u_0}{u_x + u_0} \quad \leftarrow \text{※ } u'_x, u_x \text{ は「速さ」なので正負の符号はつかず「大きさ」で考えてよい}$$

$$\therefore u'_x = \underline{u_x + 2u_0} \quad \#(ア)$$

(イ)

誘導では $u'_x{}^2 - u_x{}^2$ を計算せよといっている。

$$u'_x{}^2 - u_x{}^2 = (u_x + 2u_0)^2 - u_x{}^2$$

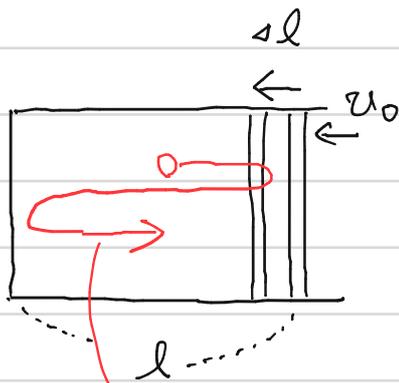
$$= 4u_x u_0 + 4u_0^2$$

$$= 4u_x \left(u_0 + \frac{u_0^2}{u_x} \right)$$

$$\approx \underline{4u_x u_0} \quad (\because u_x \gg u_0 \text{ より } \frac{u_0^2}{u_x} \approx 0)$$

147 続き

(ウ)



ピストンが Δl だけ動くのにかかる

時間 Δt は

$$\Delta t = \frac{\Delta l}{u_0}$$

ほぼ $2l$ で 1 往復 ($l \gg \Delta l$ ということから近似)

この間、分子の進む距離は

$$v_x \cdot \Delta t = \frac{v_x \Delta l}{u_0}$$

近似的に分子が $2l$ だけ動く間に分子が 1 回衝突するといえるのでぶつかる回数は

$$\frac{\frac{v_x \Delta l}{u_0}}{2l} = \frac{v_x \Delta l}{2l u_0} \quad \text{[回]} \quad \#(ウ)$$

(エ) (イ) より 1 回につき、 v_x^2 が $4 v_x u_0$ 増加するとわかっているのて

$$\begin{aligned} \Delta v_x^2 &= 4 v_x u_0 \cdot \frac{v_x \Delta l}{2l u_0} \\ &= \frac{2 v_x^2 \Delta l}{l} \quad \#(エ) \end{aligned}$$

(オ) (エ) の増加分が 3 方向にわかれて与えられるのて

$\overline{v_x^2}$ の増加 $\Delta(\overline{v_x^2})$ は

$$\Delta(\overline{v_x^2}) = \frac{1}{3} \cdot \frac{2 \overline{v_x^2} \Delta l}{l} = \frac{2 \overline{v_x^2} \Delta l}{3l} \quad \#(オ)$$

147 続き

(カ) ボルツマン定数の定義より,

$$\frac{1}{2} m \overline{v_x^2} = \frac{1}{2} k T \quad (\text{参考 } 143)$$

$$\Rightarrow \overline{v_x^2} = \frac{k}{m} T$$

=れより

$$\Delta(\overline{v_x^2}) = \frac{k}{m} \Delta T$$

(オ) の式を代入して,

$$\frac{2 \overline{v_x^2} \Delta l}{3 l} = \frac{k}{m} \Delta T$$

$$\Delta T = \frac{m}{k} \cdot \frac{2 \overline{v_x^2} \Delta l}{3 l} \quad \downarrow \overline{v_x^2} = \frac{k}{m} T \text{ より}$$

$$\Delta T = \frac{2 \Delta l}{3 l} T \quad \# (カ)$$