

Άσκηση Αβυσσους 10

$$\left. \begin{aligned} F(v_x, v_y, v_z) &= F(\sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}) \\ F(v_x, v_y, v_z) &= f(v_x) \cdot f(v_y) \cdot f(v_z) \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$F(v_x, v_y, v_z) = f(v_x) \cdot f(v_y) \cdot f(v_z) \quad \text{✍}$$

Παραγωγίζουμε ως προς v_x

Αποτέλεσμα πείρας:

$$\frac{\partial F}{\partial v_x} = \frac{\partial F}{\partial v} \cdot \frac{\partial v}{\partial v_x} \quad \text{①}$$

→ Υπολογίζω αυτές των όποι:

$$\text{Θέτω } w \equiv v_x^2 + v_y^2 + v_z^2 \Rightarrow$$

$$dw = \frac{d}{dv_x} (v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) \cdot dv_x \Rightarrow$$

$$dw = 2v_x \cdot dv_x$$

$$\therefore \frac{dw}{dv_x} = 2v_x$$

Λύση Ασκησης 8



• Υποθέτουμε ωριμαί πεζο u .

$$\frac{dN}{dt} = \frac{n \cdot S \cdot dx}{dt} = n S \cdot u$$

$$\Rightarrow \frac{dN}{S \cdot dt} = n \cdot u \quad \text{δηλδ:} \quad \boxed{I = n u}$$

$\equiv I$ ροή σωματιδίων

• Εάν οι ταχύτητες είχαν ποικίλα μέτρα

$$I = n \cdot \langle v_x \rangle = n \cdot \sqrt{\frac{2_B T}{2\pi m}} = \frac{n \langle v \rangle}{4}$$

ΒΛΕΠΕ ΕΦΑΡΜΟΓΗ 5

Λύση Ασκησης 9

• Χώρος επιός δοχείου \gg όγκο (μενού) δοχείου

\Rightarrow σταθερή $n_0 = \frac{P}{k_B T}$

δαύτως ό, διαφέρει το ζεστό χώρο

• Την $t=0$, ανοίγω ζυγό και εισέρχεται μόρια. Εντός του δοχείου $n(t)$

• Στην στιγμή θα προσοήτουν και εισέρχονται

$$\frac{dN}{dt} = I_{\text{εισερχομένων}} \cdot \Sigma = \frac{n_0 \langle v \rangle}{4} \cdot \Sigma$$

↑ ροή

Είχαμε αποδείξει $\langle v_x \rangle = \frac{\langle v \rangle}{4}$

ΕΦΑΡΜΟΓΗ Λόγω άβυθους δ

$$I = n \langle v \rangle = n \sqrt{\frac{k_B T}{2\pi m}} = \frac{n \langle v \rangle}{4}$$

• Καινούριο από δωρά που μηή καιν, εξέρχεται
 ↓ "ατομά", ↓ "τοσκέμένα"

εξέρχεται

$$\frac{dN}{dt} = \frac{n \langle v \rangle \Sigma}{4}$$

αριθμητική συσχέτιση εντός δοχείου

$$\Rightarrow \frac{dn}{(n_0 - n)} = \lambda dt \Rightarrow \int_0^{n(t)} \frac{dn}{n_0 - n} = \int_0^t \lambda dt$$

$$\Rightarrow \ln \left(\frac{n_0}{n_0 - n(t)} \right) = \lambda t \Rightarrow$$

$$n(t) = n_0 (1 - e^{-\lambda t})$$

Αρχή n αρχική εξίσωση $P = n k_B T$
 προς έξω

γρήγορα

$$P(t) = n(t) k_B T \Rightarrow$$

$$P(t) = P_{\text{αρχική}} (1 - e^{-\lambda t})$$

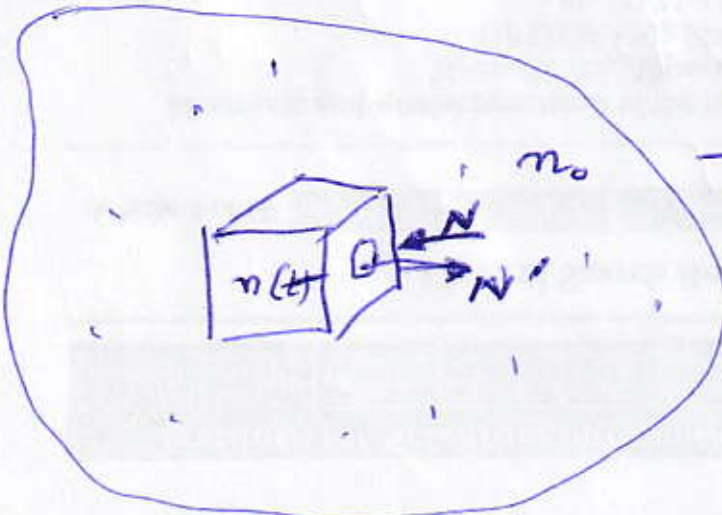
ΠΡΟΣΟΧΗ

$n_0 =$ αριθμ. συστατικών ΕΞ. τώρα

$n(t) =$ >> >> μόντι

$N =$ αριθμός σωματιδίων που
 ωθούνται από έξω λόγω n_0
 προς τα μέσα

$N' = \dots$ μέσα προς έξω $\dots n(t)$



(B27)

Αprox ① = $\frac{dF}{dv} \cdot \frac{d\sqrt{w}}{dv_x}$

= $\frac{dF}{dv} \cdot \frac{d\sqrt{w}}{dw} \cdot \frac{dw}{dv_x}$

= $\frac{dF}{dv} \cdot \frac{1}{2\sqrt{w}} \cdot 2v_x$ (2)

= $\frac{dF}{dv} \cdot \frac{1}{2\sqrt{v}} \cdot 2v_x$

= $\frac{dF}{dv} \cdot \frac{v_x}{v}$

Αprox το αποτέλεσμα προς ① παράγεται

$\frac{\partial F}{\partial v_x} = \frac{\partial F}{\partial v} \cdot \frac{v_x}{v}$

③

Δεξι μέγεθος ως ①:

$$\frac{df(v_x)}{dv_x} \cdot f(v_y) \cdot f(v_z) \quad \textcircled{4}$$

Συνεπώς, επισημαίνουμε $\textcircled{1} = \textcircled{4} \Rightarrow$ (διαίρεση με F)

$$\frac{v_x}{v} \cdot \frac{\partial F}{\partial v} \cdot \frac{1}{F} = \frac{1}{F} \frac{df(v_x)}{dv_x} \cdot f(v_y) \cdot f(v_z)$$

$$\frac{v_x}{v} \cdot \frac{d \ln F}{dv} = \frac{1}{f(v_x)} \frac{df(v_x)}{dv_x}$$

αναγνώριση σε $f(v_y) \cdot f(v_z)$
 $F = f(v_x) f(v_y) f(v_z)$

$$\frac{v_x}{v} \cdot \frac{d \ln F}{dv} = \frac{d \ln f(v_x)}{dv_x}$$

με $b \neq 0$
 Σταθερά

$$\begin{cases} \frac{v_x}{v} \frac{d \ln F}{dv} = -2b \\ \frac{d \ln f(v_x)}{dv_x} = -2b \end{cases}$$

Διότι: Τα δύο μέγν είναι
 μεταξύ τους ίσα, άρα
 να είναι από αυτά είναι
 ίσο με την ίδια σταθερά

$$\Rightarrow d \ln f(v_x) = -2b dv_x$$

$$\int_{v_1}^{v_2} \dots = \int_{v_1}^{v_2} \dots \Rightarrow f(v_x) = \text{σταθερά} \cdot e^{-bv_x}$$