

## Среден свободен пробег и ефективен диаметър на въздушни молекули

/допълнителен материал/

Среден свободен пробег според дефиницията на Клаузиус е средното разстояние което изминават молекулите на газа от един удар до друг.

Нека да разделим разглежданият обем газ на множество тънки успоредни слоеве. Всяка молекула от газа може участва в два вида движения:

а) хаотично топлинно движение със средна дължина на свободен пробег  $\lambda = \frac{v_{cp}}{i}$  където,  $v_{cp} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi\mu}}$  е средната скорост а  $i$  е броя стълкновения за 1 sec.

б) насочено движение със скорост  $v \ll v_{cp}$  по посоката на движение на слоя, като в даден момент слоевете могат да имат скорости  $v_1$  и  $v_2$  и съответно импулси  $K_1$  и  $K_2$ .

Импулсите на слоевете не остават постоянни, тъй като вследствие на топлинното хаотично движение тече непрекъснат преход на молекули от единия слой в другия. Приемаме че движението на молекулите става само по три взаимно-перпендикулярни оси (разглеждаме кубче газ (\*) имащо 6 страни с равна вероятност за пресичане), повърхността  $S$  между слоевете за 1 сек. бива пресичана от  $N = \frac{1}{6} n v_{cp} S$  на брой молекули ( $n$  е концентрацията на газа). Попадайки в другия слой, в резултат от удари с молекулите от слоя, молекулата отдава (ако идва от слоя с по-висока скорост) или получава импулс (ако идва от слоя с по-малка скорост). В резултат, импулса на слоя с по-висока скорост намалява, а импулса на слоя с по-ниска скорост нараства. Този механизъм е еквивалентен на действието на тангенциална сила на триене приложена към слоя с по-висока скорост и ускоряваща сила приложена към слоя с по-ниска скорост.

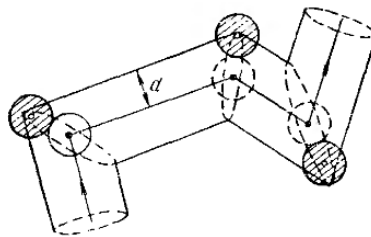
Посредством разгледания механизъм към по-бавния слой за 1 sec се **пренася импулс**:  $K = N(mv_1 - mv_2) \Rightarrow K = \frac{1}{6} n v_{cp} m S \Delta v t$ . В реалният случай обаче, скоростта на молекулите при преход от един слой в друг не се изменя скокообразно а плавно и имаме безкрайно малко изменение на скоростта за разстоянието  $dy$  между слоевете. Потокът на импулса е в посока на намаляване на скоростта:  $F = \frac{dK}{dt} = -\frac{1}{6} v_{cp} 2\lambda \rho \frac{dv}{dy} S$ . От аналогията между израза за потока на импулса и закона на Нютон за вътрешното триене  $F = \eta \left| \frac{dv}{dy} \right| S$  получаваме за динамичният вискозитет  $\eta = \frac{1}{3} v_{cp} \lambda \rho$ . Можем да определим  $\eta$  от закона на Поазьой  $\eta = \frac{\pi r^4 t \Delta p}{8 l V}$ , като за средния свободен пробег получаваме:

$$\lambda = \frac{3\pi r^4 \sqrt{\pi RT}}{16 V l \rho \sqrt{2\mu}} t \Delta p$$

Можем да определим експериментално средния свободен пробег  $\lambda$  за въздух чрез капиларния вискозиметър на Поазьой измервайки налягането  $\Delta p$  предизвикващо преминаване на въздух с обем  $V$  през капиларка (с радиус  $r$  и дължина  $l$ ) за време  $t$  ( $\rho$  и

$T$  са налягане и температура на околната среда,  $R$  е универсалната газова константа а  $\mu$  е моларната маса на въздуха).

Нека да си представим грубо молекулите като сферички с диаметър  $d$ . Две молекули изпитват стълкновение, ако при движението им техните центрове се доближат на разстояние по-малко от  $d$ . Разстоянието  $d$  се нарича още *ефективен диаметър на молекулите*. Ако си представим, че всички молекули с изключение на една са неподвижни и движението на тази молекула става в коленчато цилиндърче с радиус  $d$  и дължина  $v_{cp}$  (обем  $\pi d^2 v_{cp}$ ), то тогава средния брой на стълкновенията на молекулата за 1 сек е:  $i = n \pi d^2 v_{cp}$  ( $n$  е броят молекули в единица обем), ср. свободен пробег е:  $\lambda = \frac{v_{cp}}{i} = \frac{v_{cp}}{n \pi d^2 v_{cp}} = \frac{1}{n \pi d^2} = \frac{1}{\sqrt{2} n \pi d^2}$  където  $\sqrt{2}$  е корекционен множител отчитащ движението на всички молекули.



От уравнението на Менделеев-Клапейрон имаме:  $pV = nkT$  и  $p_0 V = n_0 k T_0$  ( $n_0$  е концентрацията при налягане  $p_0=1$  атм и температура  $T_0=273K \Rightarrow n = \frac{p T_0}{p_0 T} n_0$ ) за ефективният диаметър получаваме израза:

$$d = \sqrt{\frac{p_0 T}{p T_0 \pi \lambda \sqrt{2} n_0}}$$

(\*) При разглеждане чрез по-сложен модел (всички посоки на движение на молекулите са равновероятни) са валидни формулите:

$$\eta = \frac{1}{2} v_{cp} \lambda \rho, \quad \lambda = \frac{\pi r^4 \sqrt{\pi R T}}{8 v l p \sqrt{2 \mu}} t \Delta p$$

Използвана литература:

„Курс Общей Физики” - И.В.Савелиев

„Ръководство за лабораторни упражнения” - Н.Илков, Л. Длъгников

Изготвил: гл. ас. Т. Арабаджиев