# 4. Распределение Максвелла

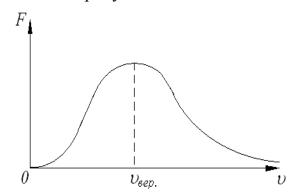
статистическом методе описания равновесного состояния макроскопической системы одинаковых частиц основной характеристикой является функция распределения или плотность вероятности случайной величины. В случае теплового движения компоненты скорости  $v_x, v_y, v_z$  частиц рассматриваются как независимые случайные величины, изменяющиеся непрерывным образом от  $-\infty$  до  $+\infty$ . Если система из большого числа одинаковых частиц находится в тепловом равновесии с температурой Т, то справедлив закон распределения Максвелла. Согласно этому закону, распределение частиц по абсолютным значениям скорости

$$v = |\vec{v}| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}$$

имеет вид

$$F(\upsilon) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \cdot e^{-\frac{m\upsilon^2}{2kT}} \cdot 4\pi\upsilon^2,$$

где m — масса частицы и  $k=1,38\cdot 10^{-23}$ Дж/K — постоянная Больцмана. График зависимости  $F(\upsilon)$  приведен на рисунке.



Максимум функции  $F(\upsilon)$  определяет наиболее вероятную скорость частиц. Функция распределения  $F(\upsilon)$  определяет вероятность  $dP(\upsilon)$  того, что произвольная частица имеет абсолютное значение скорости в интервале  $\upsilon,\upsilon+d\upsilon$ ,

$$dP(\upsilon) = F(\upsilon)d\upsilon$$

и подчиняется условию нормировки

$$\int_{0}^{\infty} F(\upsilon)d\upsilon = \int_{0}^{1} dP = 1.$$

### Задача №10

Определить наиболее вероятную среднюю и среднеквадратичную скорости молекул хлора  $Cl_2$  при температуре  $T{=}500K$ . Молярная масса хлора  $\mu{=}712$ .

#### Решение

Наиболее вероятная скорость движения молекул идеального газа в условиях равновесия находится с помощью уравнения

$$\frac{dF}{d\upsilon} = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \cdot 4\pi \frac{d}{d\upsilon} \left(e^{-\frac{m\upsilon^2}{2kT}}\upsilon^2\right) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \cdot 4\pi \left(-\frac{m}{kT}e^{-\frac{m\upsilon^2}{2kT}}\upsilon^3 + e^{-\frac{m\upsilon^2}{2kT}}\cdot 2\upsilon\right) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \cdot 4\pi e^{-\frac{m\upsilon^2}{2kT}}\cdot \upsilon(-\frac{m}{kT}\upsilon^2 + 2) = 0 \quad .$$
(10.1)

Отсюда находим два решения:

$$v_1 = 0, \quad v_2 \sqrt{\frac{2kT}{m}}$$
 (10.2)

Скорость  $\upsilon_1$  определяет положение минимума функции  $F(\upsilon)$  и является минимальной скоростью. Скорость  $\upsilon_2$  определяет положение максимума функции  $F(\upsilon)$  и является наиболее вероятной скоростью движения молекул.

Используя данные из условия задачи, находим

$$v_{\text{sep.}} = v_2 = \sqrt{\frac{2kT}{m}} = 346 \,\text{M/c}$$
 (10.3)

Здесь  $m=\mu/N_{\scriptscriptstyle A}=1,1\cdot 10^{-25}\kappa \varepsilon$  - масса одной молекулы,  $N_{\scriptscriptstyle A}=6\cdot 10^{23}$  1/моль - число Авогадро.

Средняя скорость движения молекул хлора

$$\langle \upsilon \rangle = \upsilon_{cp} = \int_{0}^{\infty} \upsilon \cdot F(\upsilon) d\upsilon = \int_{0}^{\infty} \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} e^{-\frac{m\upsilon^{2}}{2kT}} \cdot 4\pi\upsilon^{3} d\upsilon = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \cdot 4\pi \int_{0}^{\infty} e^{-\frac{m\upsilon^{2}}{2kT}} \upsilon^{3} d\upsilon = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} 4\pi \left(\frac{2kT}{m}\right)^{2} \cdot \int_{0}^{\infty} e^{-u^{2}} u^{3} du = \left(\frac{2kT}{\pi m}\right)^{1/2} 4\left\{-\frac{1}{2}u^{2}e^{-u^{2}}\right|_{0}^{\infty} + \int_{0}^{\infty} ue^{-u^{2}} du\right\} = \left(\frac{2kT}{\pi m}\right)^{1/2} \cdot 4 \cdot \frac{1}{2} \int_{0}^{\infty} e^{-u^{2}} du^{2} = \left(\frac{8kT}{\pi m}\right)^{1/2} = 390 \,\text{M/c} \quad .$$

$$(10.4)$$

Среднеквадратичная скорость молекул хлора

$$v_{cp.\kappa_6} = \sqrt{\langle v^2 \rangle} = \left( \int_{0}^{\infty} v^2 F(v) dv \right)^{1/2} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = 424 \,\text{m/c} .$$
 (10.5)

При вычислении интеграла в (10.4) использовалось известное значение несобственного интеграла

$$\int_{0}^{\infty} e^{-u^2} du = \frac{\sqrt{\pi}}{2} .$$

Интересно отметить, что все три вычисленные скорости теплового движения молекул хлора превышают скорость звука в воздухе 330м/с.

Otbet: 
$$\upsilon_{eep} = 346 M/c$$
,  $\upsilon_{cp} = 390 M/c$ ,  $\upsilon_{cp.\kappa_B} = 424 M/c$ .

## Задача №11

Как зависит от давления P средняя скорость  $\upsilon_{cp}$  частиц идеального газа при адиабатном процессе?

#### Решение

Задача решается с помощью уравнения адиабатного процесса

$$PV^{\gamma} = const$$
, (11.1)

где P — давление, V — объём и  $\gamma$  — показатель адиабаты, формулы для средней скорости теплового движения частиц

$$v_{cp} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} \tag{11.2}$$

и уравнения состояния идеального газа – уравнения Клапейрона-Менделеева

$$PV = RT (11.3)$$

записанного для 1 моля газа.

Из (11.1) и (11.3) следует, что

$$T = C_1 P^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} , \qquad (11.4)$$

где  $C_I$  – постоянная. Подставляя T из (11.4) в (11.2), получим

$$\nu_{cp} = \sqrt{\frac{8kC_1^2}{\pi m}} p^{\frac{\gamma - 1}{2\gamma}} = C_2 p^{\frac{\gamma - 1}{2\gamma}} , \qquad (11.5)$$

где  $C_2$  – постоянная.

Ответ:  $\upsilon_{cp} = C_2 p^{\frac{\gamma-1}{2\gamma}}$ ,  $C_2$  — постоянная и  $\gamma$  — показатель адиабаты (для идеального газа  $\gamma = C_n/C_V = 5/3$ ).

При достаточно большой температуре в тепловом движении многоатомной молекулы участвуют все её степени свободы: поступательные, вращательные и колебательные. В случае теплового равновесия справедлив классический закон о равнораспределении средней кинетической энергии теплового движения по всем степеням свободы молекулы. При этом средняя кинетическая энергия теплового движения, приходящаяся на 1 степень свободы равна kT/2, где k — постоянная Больцмана и T — температура системы:

$$\begin{split} \left\langle \mathcal{E}_{\text{\tiny KUH.S}} \right\rangle &= \left\langle \mathcal{E}_{\text{\tiny KUH.S}} \right\rangle = \left\langle \mathcal{E}_{\text{\tiny KUH.Z}} \right\rangle = \frac{1}{2} k T \;\;, \\ \left\langle \mathcal{E}_{\text{\tiny KUH.6P}} \right\rangle &= \frac{1}{2} k T \;\;, \\ \left\langle \mathcal{E}_{\text{\tiny KUH.KOJ.}} \right\rangle &= \frac{1}{2} k T \;\;. \end{split}$$

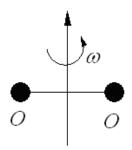
Полная средняя кинетическая энергия теплового движения многоатомной молекулы определяется формулой

$$\langle \varepsilon_{_{\text{\tiny KUH.}}} \rangle = n \frac{1}{2} kT$$
,

где n — полное число степеней свободы молекул, участвующих в тепловом движении при заданной температуре T.

#### Задача №12

Определить среднеквадратичную угловую скорость  $\omega_{cp.\kappa e.}$  вращения молекул кислорода  $O_2$  относительно оси симметрии молекулы, если температура газа  $T{=}300K$  и момент инерции относительно заданной оси  $I{=}19,2{\cdot}10^{-40}$ г/см².



# Решение

Согласно классическому закону о равнораспределении средней кинетической энергии по всем степеням свободы многоатомной молекулы

$$\langle \varepsilon_{\kappa u n. ep} \rangle = \langle \frac{1}{2} I \omega^2 \rangle = \frac{1}{2} I \langle \omega^2 \rangle = \frac{1}{2} kT$$
 (12.1)

Отсюда находим, что среднеквадратичная угловая скорость вращения молекулы кислорода

$$\omega_{cp.\kappa 6} = \sqrt{\langle \omega^2 \rangle} = \sqrt{\frac{kT}{I}} = \sqrt{\frac{1,38 \cdot 10^{-23} \cdot 300}{19,2 \cdot 10^{-40} \cdot 10^{-3} \cdot 10^{-4}}} = 4,64 \cdot 10^{12} c^{-1} . \tag{12.2}$$

Otbet:  $\omega_{cp.\kappa e} = 4,64 \cdot 10^{12} c^{-1}$ .