### Распределение Максвелла

- Распределение Максвелла по компонентам скоростей
- Распределение Максвелла по абсолютным значениям скоростей
- Распределение Максвелла при различных температурах
- Характерные скорости распределения Максвелла
- Распределение по энергиям
- Экспериментальная проверка распределения Максвелла
- Частота ударов молекул о стенку
- Давление идеального газа
- Теоремы о равнораспределении энергии по степеням свободы

- Распределение Максвелла по скоростям это распределение по скоростям молекул газа, находящегося в состоянии термодинамического равновесия, названное по имени английского физика Дж. Максвелла, установившего это распределение в 1859 г.
- Распределение Максвелла по скоростям не зависит от конкретного вида взаимодействия между молекулами и справедливо не только для газов, но и для жидкостей, если для них возможно классическое описание. Важно только, чтобы взаимодействие молекул не зависело от их скоростей и описывалось потенциальной энергией, зависящей только от координат молекул.

Распределение Максвелла по компонентам скоростей:

$$dP(v_x, v_y, v_z) = \left(\frac{m}{2\pi k_{\rm B}T}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{mv_x^2 + mv_y^2 + mv_z^2}{2k_{\rm B}T}\right) dv_x dv_y dv_z$$

Плотность вероятности:

$$f(v_x, v_y, v_z) = \left(\frac{m}{2\pi k_{\rm B}T}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{mv_x^2 + mv_y^2 + mv_z^2}{2k_{\rm B}T}\right)$$

$$dP(v_x) = \sqrt{\frac{m}{2\pi k_{\rm B}T}} \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2k_{\rm B}T}\right) dv_x$$

$$f(v_x) = \sqrt{\frac{m}{2\pi k_{\rm B}T}} \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2k_{\rm B}T}\right)$$

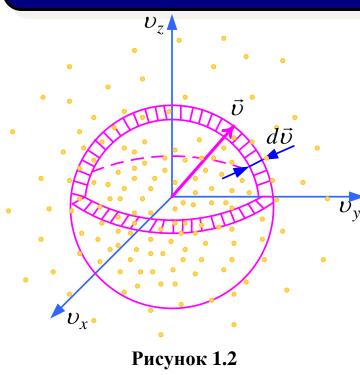
Распределение Максвелла по абсолютным значениям скоростей:

$$dP(v) = \left(\frac{m}{2\pi k_{\rm B}T}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{mv^2}{2k_{\rm B}T}\right) 4\pi v^2 dv$$

#### Плотность вероятности:

$$F(v) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} 4\pi v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$

Число частиц, модуль скорости которых находится в интервале (v;v+dv): dN=NdP(v)



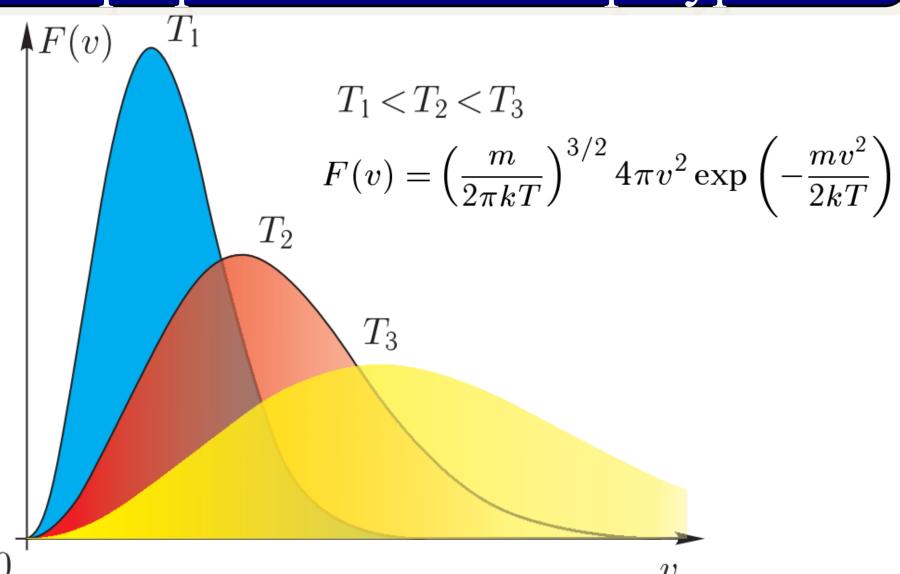
• Вероятность нахождения частицы в фазовом объеме (распределение Гиббса)

# $dP=Aexp\{-E/KT\}d\Gamma$

- Для практических целей важно определять число частиц, модуль скорости которых находится в интервале (v;v+dv)
- фазовый объем для этого случая  $d\Gamma = 4\pi V^2 dV$

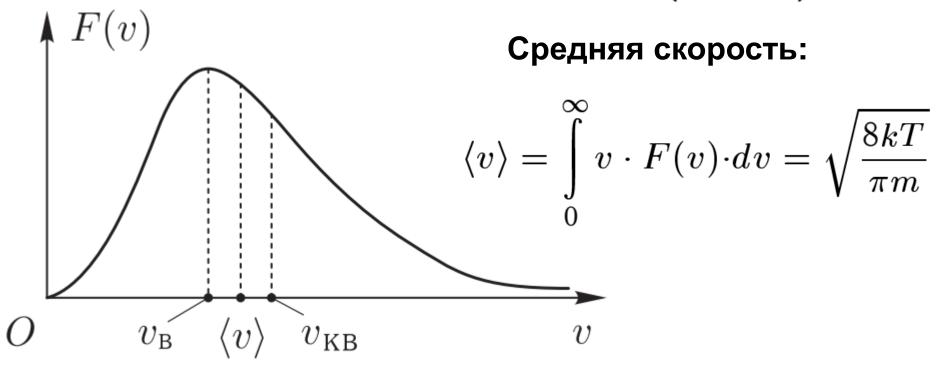
$$\int_{0}^{\infty} \exp(-\alpha v_x^2) dv_x = \sqrt{\pi/\alpha}$$

# Распределение Максвелла при различных температурах



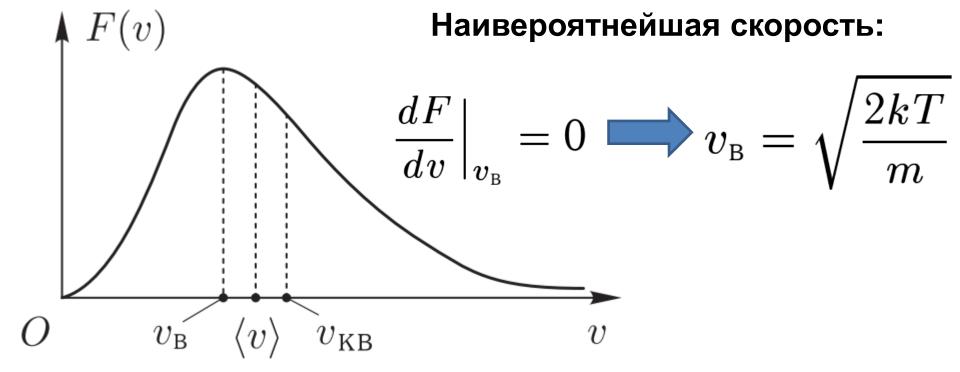
# Характерные скорости распределения Максвелла

$$F(v) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} 4\pi v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$



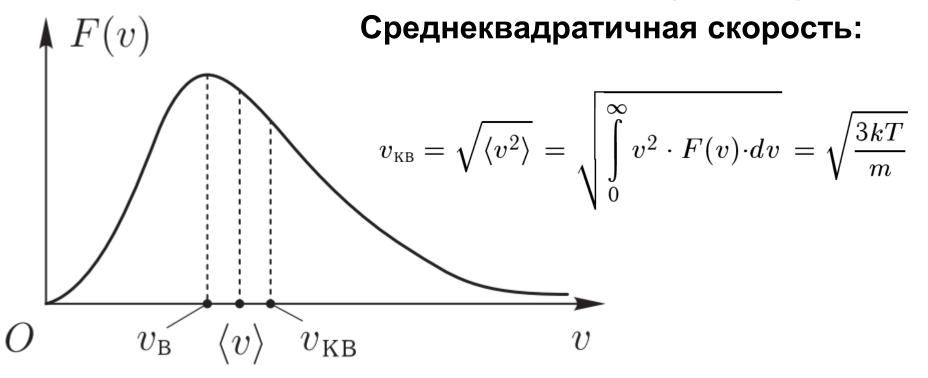
# Характерные скорости распределения Максвелла

$$F(v) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} 4\pi v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$



# Характерные скорости распределения Максвелла

$$F(v) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} 4\pi v^2 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$



## Распределение по энергиям

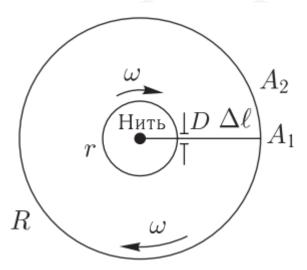
**Вероятность**, с которой молекула идеального газа имеет значение энергии в интервале ( $\varepsilon$ ,  $\varepsilon$ + $d\varepsilon$ ):

$$dP_L(\varepsilon) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{1}{k_{\rm B}T}\right)^{3/2} \sqrt{\varepsilon} \exp\left(-\frac{\varepsilon}{k_{\rm B}T}\right) d\varepsilon$$

$$f(\varepsilon) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{1}{k_{\rm B}T}\right)^{\frac{3}{2}} \sqrt{\varepsilon} \exp\left(-\frac{\varepsilon}{k_{\rm B}T}\right)$$

$$\varepsilon_{\rm HB} = \frac{k_{\rm B}T}{2} \sqrt{\frac{mv^2}{2}} = \frac{3k_{\rm B}T}{2}$$

# Экспериментальная проверка распределения Максвелла



$$\Delta l = \omega R \Delta t$$

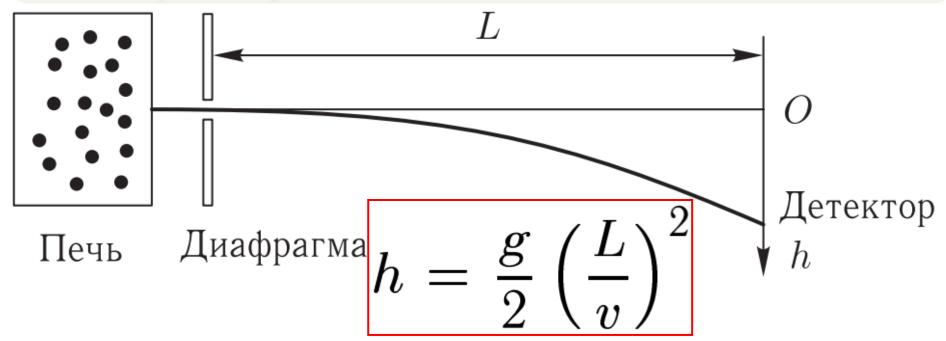
$$\Delta t = (R - r)/v$$

$$v = \omega R(R - r)/\Delta l$$

При протекании по нити электрического тока она нагревалась, и атомы серебра, пройдя через щель внутреннего цилиндра и неподвижную щелевую диафрагму D, затем оседали на внутренней поверхности охлаждаемого внешнего цилиндра.

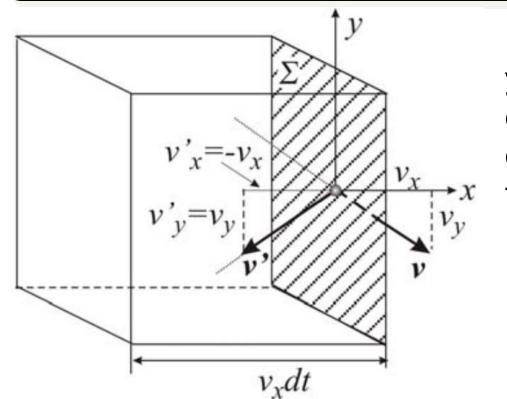
При неподвижных цилиндрах на этой поверхности образовывалась узкая серебряная полоска в точке А1. При равномерном вращении цилиндров с угловой скоростью ω полоска смещалась в точку А2, находящуюся от первоначальной точки А1 на расстоянии ΛΙ

# Экспериментальная проверка распределения Максвелла



В 1947 г. И. Эстерманом, О. Симпсоном и О. Штерном были выполнены эксперименты по измерению отклонения вниз горизонтальных молекулярных пучков в поле силы тяжести. В эксперименте пучок атомов цезия вылетал через отверстие в печи с некоторой скоростью *v* и, пройдя диафрагму, под действием силы тяжести начинал двигаться по параболе.

### Частота ударов молекул о стенку



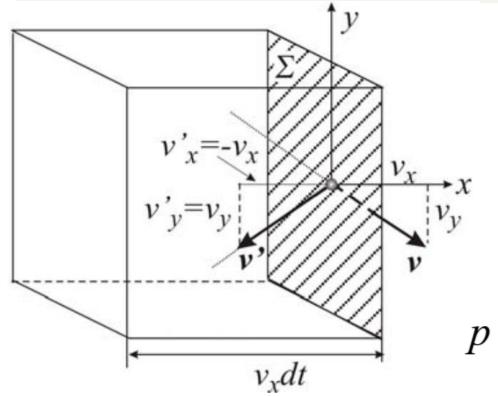
Вычислим количество ударов молекул о стенку единичной площади за единицу времени при их тепловом движении.

$$dV = v_{x} \Sigma dt$$

$$dw(v_x) = \frac{dN(v_x)}{dt \cdot \Sigma} = v_x \cdot n(v_x) = v_x n_0 f(v_x) dv_x$$

$$w = \int_0^\infty dw(v_x) = n_0 \sqrt{\frac{m}{2\pi k_B T}} \int_0^\infty v_x \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2k_B T}\right) dv_x = n_0 \sqrt{\frac{k_B T}{2\pi m}}$$

## Частота ударов молекул о стенку



Вычислим давление р идеального газа при температуре Т и концентрации молекул n<sub>0</sub>.

$$dV = v_{x} \Sigma dt$$

$$p = \int_{0}^{\infty} 2mv_{x}^{2} \left\{ n_{0} dP(v_{x}) \right\}$$

$$p = nk_{\rm B}T$$

# Теоремы о равнораспределении энергии по степеням свободы

 В состоянии термодинамического равновесия кинетическая энергия молекулы, приходящаяся на каждую поступательную и вращательную степень свободы, одинакова и равна k<sub>5</sub>T/2.

$$\begin{split} \langle \varepsilon \rangle &= \frac{m \langle v_x^2 \rangle}{2} + \frac{m \langle v_y^2 \rangle}{2} + \frac{m \langle v_z^2 \rangle}{2} = \\ &= \frac{kT}{2} + \frac{kT}{2} + \frac{kT}{2} \end{split}$$

$$\frac{m\left\langle v_{0x}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{m\left\langle v_{0y}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{m\left\langle v_{0z}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{J_{x}\left\langle \omega_{x}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{J_{y}\left\langle \omega_{y}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{J_{z}\left\langle \omega_{z}^{2}\right\rangle }{2}=\frac{kT}{2}$$