Билеты по физике

1 курс, 2 семестр

16 июня 2025 г.

1 Кинетическая энергия тела, вращающегося вокруг неподвижной оси. Плоское движение

Скалярная физическая величина, являющаяся мерой движения материальных точек, образующих рассматриваемую механическую систему, и зависящая только от масс и модулей скоростей этих точек

$$\left[E_k = \frac{mv^2}{2}\right]$$

Но во время вращения вокруг неподвижной оси

$$E = \frac{1}{2}I\omega^2$$

I — Момент инерции тела относительно оси вращения, ω — Угловая скорость.

Что такое момент инерции относительно оси вращения?

- это физическая величина, которая характеризует сопротивление тела изменению его состояния вращения вокруг этой оси.

Проще говоря, он показывает, насколько трудно повернуть или остановить тело, вращающееся вокруг определённой оси.

$$I = \sum m_i r_i^2$$

 m_i — масса каждого элементарного участка тела, r_i — расстояние этого участка до оси вращения. **Чем больше момент инерции, тем сложнее телу изменять свою угловую скорость.** Он зависит от распределения массы относительно оси вращения: чем дальше масса расположена от оси, тем больше будет момент инерции. **Плоское движение** - это движение тела в двумерной плоскости. В таком движении тело меняет свою позицию в плоскости за счет изменения координат с течением времени.

Основные параметры:

Координаты (x(t), y(t)), задающие положение тела в любой момент времени.

Путь — длина траектории, по которой движется тело. -

Скорость — вектор $\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt}$, где $\vec{r}(t) = x(t)\hat{i} + y(t)\hat{j}$.

Ускорение — вектор $\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}}{dt}$.

Примеры: движение по окружности, бросок тела под углом, движение по параболе и т.д.

2 Молекулярная форма движения. Силы взаимодействия между молекулами. Агрегатные состояния вещества. Идеальный газ.

Когда все молекулы вещества двигаются "в одном"направлении одновременно

На молекулярном уровне частицы вещества находятся в постоянном движении. В зависимости от температуры и агрегатного состояния, это движение может быть разным:

 $B\ rasax$ — молекулы движутся беспорядочно, со скоростями, примерно соответствующими температуре. Их движение хаотичное, быстрые столкновения.

 $B \rightarrow cud\kappa ocm sx$ — молекулы тоже движутся, но ближе друг к другу и с меньшей скоростью, что позволяет им скользить друг по другу. -

 $B\ meepdыx\ menax$ — молекулы колеблются около своих положений, образуя регулярную кристаллическую или аморфную структуру.

Силы взаимодействия между молекулами — это силы, которые действуют между соседними молекулами и определяют свойства веществ. Основные виды таких сил:

1.Cилы Bан-dеp-Bаальса - дисперсионные или слабые силовые взаимодействия: возникают из-за временных поляризаций электронных облаков в нейтральных молекулах. Они относительно слабы, но важны для жидкостей и твердых тел.

- 2. Дипольные силы действуют между полярными молекулами, у которых есть постоянный электрический диполь. Эти силы сильнее, чем силы Ван-дер-Ваальса, и влияют на температуру кипения и растворимость.
- 3. Ионные силы электростатические взаимодействия между ионами в ионных соединениях (например, соли). Они очень сильные и отвечают за структуру кристаллов и высокие температуры плавления. Эти силы определяют агрегатное состояние вещества, его твердость, температуру плавления и кипения, растворимость и другие свойства.

Агрегатные состояния вещества

Всего есть 4 агрегатные состояния вещества

Твёрдое вещество - молекулы вещества находятся в форме кристалической решётки, молекулы "колеблятся" около своих стационарных позиций в решётке

Жидкость - молекулы вещества находятся в движении, находятся друг относительно друга рядом. Сталкиваются, могут перемещаться от одного конца вещества к другому

 $\it \Gamma as$ - Молекулы вещества находятся в движении, находятся далеко друг относительно друга двигаются быстро и сталкиваются.

Плазма - В плазме молекулы ведут себя очень активно и нестабильно. Из-за высокой энергии и температуры многие молекулы ионизируются, то есть теряют электроны и превращаются в ионы и свободные электроны. Также происходят столкновения между частицами: электронами, ионами и оставшимися нейтральными молекулами, вызывая возбуждение, распад или рекомбинацию молекул. В результате в плазме преобладают ионы, электроны и возбужденные частицы, а сами молекулы обычно распадаются или переходят в ионизированное состояние.

Идеальный газ

Модель, в которой предполагается, что молекулы или атомы не взаимодействуют друг с другом, за кроме случайных столкновений. Также считается, что молекулы имеют очень малый размер по сравнению с расстояниями между ними.

В таком газе молекулы ведут себя следующим образом: 1 - Они движутся случайно и со скоростями, соответствующими температуре. 2 - Столкновения между молекулами кратковременны и абсолютно упругие, то есть при столкновениях сохраняется энергия. 3 - Молекулы не притягиваются и не отталкиваются друг от друга, кроме столкновений. 4 - Вся энергия молекул — это их кинетическая энергия, связанная с их движением. Такая модель помогает понять основные законы поведения газов.

$$\left[PV=\nu RT\right]$$
- Уравнение идеального газа.

3 Размеры и масса молекул. Число Авогадро. Масса моля

Размеры и масса молекул Размер молекул варьируется в зависимости от типа вещества, но в среднем он составляет порядка 0.2-0.5 нанометров (нм), то есть 2-5 анготремов .

Для сравнения: - Вода: молекула воды имеет диаметр примерно 0.27 нм. - Атом водорода: около 0.1 нм. - Ароматические углеводороды или молекулы сложных органических соединений могут быть чуть больше — ло 1 нм.

Число Авогадро - Это число, которое отражает количество молекул в которая показывает, сколько частиц (молекул, атомов или ионов) содержится в одном моле вещества. Оно обозначается символом N_A . Значение числа Авогадро примерно равно:

$$N_A \approx 6,022 \times 10^{23}$$

Это значит, что в одном моле вещества содержится примерно 602 квадриллиона (602 с 21 нулём) частиц. Это число помогает связать макроскопические измерения (например, массу вещества) с микроскопическими свойствами (числом частиц). Число Авогадро было установлено экспериментально и является одним из фундаментальных постоянных природы.

Масса поля Термин «масса поля» обычно относится к понятию в теории поля, где оно описывает величину, связанную с массой переносчика взаимодействия (например, у фотона масса равна нулю, а у W и Z бозонов — есть). В более общем смысле, масса поля связана с его энергетическими свойствами и влияет на его поведение и взаимодействия.

4 Давление и температура. Термодинамическая шкала температур

Давление и температура - Давление [P] - В молекулярно-кинетической теории (МКТ) температура связана с средней кинетической энергией молекул:

$$\frac{3}{2}k_BT=$$
 средняя кинетическая энергия одной молекулы

где k_B — постоянная Больцмана. Давление в газе определяется частотой и силой столкновений молекул со стенками сосуда:

$$pV = Nk_BT$$

или, в виде уравнения для концентрации n = N/V:

$$p = nk_BT$$

Это означает, что при постоянной концентрации давление прямо пропорционально температуре.

Tермодинамическая шкала температур - Основана на связи между температурой и средней кинетической энергией молекул. Она определяется так: при данной температуре средняя кинетическая энергия молекулы пропорциональна абсолютной температуре T, измеряемой в шкале Кельвина (K). Абсолютный ноль (0 K) — это температура, при которой средняя кинетическая энергия молекул равна нулю, то есть молекулы «заморожены» и не совершают тепловых движений. Эта шкала служит основой для абсолютной температуры, где температура прямо связана с внутренней энергией системы.

5 Методы исследования молекулярной формы движения

Бывают спектроскопические, диффузионные и структурные.

Ключевые из них: -

Инфракрасная и рамановская спектроскопия— позволяют изучать колебания и вибрации молекул, что дает информацию о форме и симметрии.

 $\it Adephu ii$ магнитный резонанс — исследует вращательные движения, локальную динамику и конфигурацию молекул в жидких средах.

 ${\it Paccesnue~csema~u~neŭmponos}$ — методы динамического рассеяния позволяют определить размеры, формы молекул, а также их трансляционные и вращательные движения.

Молекулярное моделирование и компьютерное моделирование — позволяют визуализировать и анализировать формы, вращения и колебания молекул.

Кристаллографические методы (рентгенография) — дают трехмерную структуру твердых кристаллов, что помогает понять их молекулярную форму и возможные движения в твердом состоянии.

6 Микроскопическое и макроскопическое состояние термодинамической системы. Первый постулат термодинамики. Экспериментальные законы идеальных газов

Микроскопическое и макроскопическое состояние термодинамической системы

- Микроскопическое состояние термодинамической системы характеризует точное расположение, скорости и энергии каждой частицы системы — это конкретное конфигурационное состояние системы на уровне отдельных молекул или атомов. Макроскопическое состояние — это совокупность средних характеристик системы, таких как температура, давление, объем, которые можно измерить и описать без учета деталей микроскопического уровня. Оно определяется статистическими свойствами множества микросостояний и служит для практического описания и анализа поведения системы в целом.

Первый постулат термодинамики

- изменение внутренней энергии системы равно сумме переданного тепла и выполненной работы:

$$\Delta U = Q + W$$

где: - ΔU — изменение внутренней энергии, - Q — количество тепла, переданного системе, W — работа, выполненная системой.

Это означает, что энергия в замкнутой системе не исчезает и не появляется из ниоткуда — она только передается или преобразуется.

7 Уравнение состояния идеального газа. Уравнения Менделеева-Клапейрона и Клаузиуса.

Уравнение состояния идеального газа

$$[PV = \nu RT]$$

Уравнения Менделеева-Клапейрона и Клаузиуса

$$PV = \nu RT$$

P — давление, V — объем, ν — количество молей, R — газовая постоянная, T — температура в Кельвинах

Уравнение Клаузиуса

$$\oint \frac{\delta Q}{T} \le 0$$

Это говорит о том, что для циклов в замкнутой системе интеграл по теплу, делённому на температуру, не может быть положительным. В простом виде оно показывает, что невозможно полностью преобразовать тепло в работу без потерь.

8 Основное уравнение молекулярно-кинетической теории газов.

$$PV = \frac{1}{3}Nm\overline{v^2}$$

где: - P — давление, - V — объем, - N — число молекул, - m — масса одной молекулы, - $\overline{v^2}$ — среднеквадратичное значение скорости молекул.

Это уравнение показывает, что давление создается столкновениями молекул с стенками сосуда, и связано с их средней скоростью. Из этого уравнения выводится также формула для средней кинетической энергии молекулы:

$$\overline{E_k} = \frac{3}{2}k_BT$$

где k_B — постоянная Больцмана, а T — температура.

9 Основное уравнение молекулярно-кинетической теории газов через кинетическую энергию молекул. Температура как мера средней кинетической энергии поступательного движения молекул

$$PV = \frac{2}{3}N\overline{E_k}$$

или в виде средней кинетической энергии одной молекулы:

$$\overline{E_k} = \frac{3}{2}k_B T$$

где: - P — давление, - V — объем, - N — число молекул, - $\overline{E_k}$ — средняя кинетическая энергия одной молекулы, - k_B — постоянная Больцмана, - T — температура в Кельвинах.

Это уравнение показывает, что давление газа обусловлено столкновениями молекул с стенками сосуда и прямо связано с их средней кинетической энергией. Температура — это мера средней кинетической энергии поступательного движения молекул: яя кинетическая энергия и, следовательно, большее давление при постоянном объеме и числе молекул.

4

10 Работа, совершаемая газом при изменении объема

$$A = \int_{V_1}^{V_2} P \, dV$$

Для идеального газа, если давление зависит от объема и температуры, эта работа может быть выражена конкретной формулой в зависимости от типа процесса. Например: - при изохорном (постоянном объеме) процессе работа равна нулю, так как объем не меняется; - при изобарном (постоянное давление) процессе:

$$A = P(V_2 - V_1)$$

- при изотермическом процессе (постоянная температура):

$$A = nRT \ln \frac{V_2}{V_1}$$

где n — число молей, R — газовая постоянная, T — температура.

11 Первое начало термодинамики

изменение внутренней энергии системы равно разности между количеством теплоты, переданной системе, и работой, совершенной системой:

$$\Delta U = Q - A$$

или, иногда, в форме:

$$\Delta U = Q + W$$

где: - ΔU — изменение внутренней энергии, - Q — теплота, полученная системой, - A или W — работа, выполненная системой.

Это выражение отражает закон сохранения энергии для термодинамических процессов.

12 Теплоемкость тел. Внутренняя энергия и теплоемкость идеального газа.

Теплоёмкость тел— это мера того, сколько тепла нужно передать телу, чтобы повысить его температуру на 1 единицу тепла (например Кельвин).

Обозначается обычно C и выражается формулой:

 $C = \frac{Q}{\Delta T}$

Существует несколько видов теплоемкости:

Общая теплоемкость — для всего тела, зависит от его массы и вида вещества.

Удельная теплоемкость (c) — теплоемкость на единицу массы, выражается как $c = \frac{C}{m}$.

Молярная теплоемкость (C_m) — теплоемкость на один моль вещества. Для тела массой m:

$$Q = mc\Delta T$$

Это означает, что чтобы повысить температуру тела на ΔT , нужно передать тепло Q, пропорциональное массе и удельной теплоемкости.

Внутренняя энергия и теплоёмкость идеального газа - зависит только от температуры и связана с движением молекул. Для одного моля газа она выражается как:

$$U = \frac{f}{2}RT$$

] где: - f — число степеней свободы молекул (например, для моноатомного — 3, для диатомного — 5), - R — газовая постоянная, - T — абсолютная температура

Теплоемкость идеального газа связана с изменением внутренней энергии при изменении температуры:

Молярная теплоемкость при постоянном объеме

$$[(C_v)^{**}:$$

$$C_v = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \frac{f}{2}R$$

Молярная теплоемкость при постоянном давлении

$$[(C_p)^{**}:$$

$$C_p = C_v + R = \left(\frac{f}{2} + 1\right)R$$

Эти величины показывают, сколько джоулей тепла нужно добавить или убрать, чтобы изменить температуру газа на 1 K, при постоянных объеме или давлении.

13 Молярные теплоемкости идеальных газов при изохорическом и изобарическом процессах. Уравнение Роберта-Майера

Молярная теплоемкость при постоянном объеме

$$C_v = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$

Для идеального газа

 $\begin{bmatrix} \\ C_v = \frac{f}{2}R \end{bmatrix}$

] где f — число степеней свободы молекулы.

Молярная теплоемкость при постоянном давлении

$$C_p = C_v + R = \left(\frac{f}{2} + 1\right)R$$

Уравнение Роберта-Майера Это уравнение связывает изменение внутренней энергии и работу, выполненную газом при изменении температуры и объема. В общем виде оно выглядит так:

$$dQ = dU + PdV$$

Для идеального газа с $U = C_v T$ и PV = RT:

$$dQ = C_v dT + P dV$$

или PdV = RdT:

$$dQ = (C_v + R)dT = C_p dT$$

Это означает, что при постоянном давлении теплота, переданная газу, пропорциональна изменению температуры с коэффициентом C_p

Итак:
$$C_v = \frac{f}{2}R$$
, $C_p = (\frac{f}{2} + 1)R$,

14 Адиабатический процесс. Уравнение Пуассона

Адиабатический процесс - Это термодинамический процесс, при котором теплообмен с окружающей средой отсутствует (Q=0).

В результате такие процессы характеризуются изменением давления, объема и температуры без передачи тепла.

Для идеального газа в адиабатическом процессе выполняется уравнение Пуассона:

$$V^{\gamma} = \text{const}$$

или в виде, связанной с температурой и давлением:

$$TV^{\gamma-1} = \text{const}$$

$$P^{1-\gamma}T^{\gamma} = \text{const}$$

где: - P — давление, - V — объем, - T — температура,

Показатель адиабаты (коэффициент адиабатического расширения $\gamma = \frac{C_p}{C_v}$

Уравнение Пуассона - Это уравнение описывает связь между давлением и объемом или температурой при адиабатическом процессе для идеального газа:

$$\begin{bmatrix} PV^{\gamma} = \mathrm{const} \ & \\ \mathbf{u}$$
ли $TV^{\gamma-1} = \mathrm{const} \ & \\ & \\ \mathbf{u}$ ли $\begin{bmatrix} \\ \frac{P_1V_1^{\gamma}}{P_2V_2^{\gamma}} = 1 \end{bmatrix}$

где индексы 1 и 2 обозначают начальные и конечные состояния.

15 Элементы теории вероятностей. Функция распределения случайной величины

- изучает закономерности случайных событий и случайных величин.

Основные понятия включают

 $Cлучайное\ coбытие\ -$ исход, который может произойти или не произойти при проведении эксперимента. $Вероятность\ coбытия\ -$ числовая характеристика, показывающая степень его вероятности, обозначается P(A).

Cлучайная величина — функция, которая каждому исходу эксперимента ставит в соответствие число. Функция распределения случайной величины Для случайной величины X функция распределения $F_X(x)$ задается как:

$$F_X(x) = P(X \le x)$$

] Это — функция, которая для каждого числа x дает вероятность того, что случайная величина X примет значение, не превышающее x.

Свойства функции распределения

 $Heyбывание F_X(x)$ — неубывающая функция.

Пределы $\lim_{x\to-\infty} F_X(x) = 0$, $\lim_{x\to+\infty} F_X(x) = 1$.

 $\mathit{Линейность}\ u\ \mathit{непрерывность}\ \mathit{для}\ \mathit{дискретных}\ \mathit{случайных}\ \mathit{величин}\ F_X(x)$ — ступенчатая, для непрерывнах — непрерывная функция

16 Пространство скоростей молекул. Связь между функциями распределения Максвелла по скоростям и компонентам скоростей

Пространство скоростей молекул

— это трехмерное пространство, где каждая точка соответствует возможной скорости молекулы, заданной компонентами v_x, v_y, v_z .

Функция распределения Максвелла по скоростям выглядит так:

$$f(\vec{v}) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)}{2kT}\right)$$

] где m — масса молекулы, k — постоянная Больцмана, T — температура.

Связь между функцией по полной скорости и по компонентам в том, что функция Максвелла по скорости— это произведение трех одинаковых одномерных гауссианов

$$f(\vec{v}) = f_x(v_x) \times f_y(v_y) \times f_z(v_z)$$
] где каждый компонент имеет вид: [
$$f_x(v_x) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2} \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2kT}\right)$$
] Аналогично для $[f_y(v_y)$ и $f_z(v_z)$.]

 Θ то показывает, что компоненты скоростей— независимы и распределены по гауссовскому закону, а полное распределение— произведение по компонентам.

17 Зависимость функции распределения Максвелла по компоненте скорости от температуры

textitЧем выше температура, тем больше среднеквадратичная скорость и шире распределение компоненты скорости по Максвеллу.

Рассмотрим на примере одномерной функции

$$f_x(v_x) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2} \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2kT}\right)$$

Здесь: - m — масса молекулы, - k — постоянная Больцмана, - T — абсолютная температура

Как меняется функция при изменении температуры:

Масштаб распределения - компонент перед экспонентой

 $\left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2}$ уменьшается при росте температуры, поскольку в знаменателе стоит T. Это означает, что с увеличением температуры ширина распределения возрастает: распределение становится более "плоским"и широким.

Стандартное отклонение (среднеквадратичное значение скорости)

$$\sigma_{v_x} = \sqrt{\frac{kT}{m}}$$

 $\mathit{\Pi}\mathit{pu}$ рости σ_{v_x} увеличивается, то есть компонента скорости становится более разбросанной

Общий эффект

Повышение температуры приводит к тому, что компоненты скоростей имеют более широкое распределение, увеличивается среднеквадратичное значение скорости, а молекулы движутся быстрее в среднем

18 Распределение Максвелла по абсолютным скоростям молекул

описывает вероятность того, что молекула имеет определённую абсолютную скорость v. Это распределение учитывает все три компоненты скорости и даёт вероятность для полного модуля скорости. Это распределение показывает, что с ростом температуры увеличивается и средняя, и наиболее вероятная скорость молекул, а вероятностное распределение смещается в сторону более высоких скоростей

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

где: - v — модуль скорости молекулы, - m — масса молекулы, - k — постоянная Больцмана, - T — абсолютная температура.

Ключевые особенности этого распределения

 $\Phi a \kappa mop \ v^2$ - вероятность увеличивается с ростом скорости вначале (по мере увеличения v), поскольку увеличивается число способов, при которых молекула может иметь такую скорость

Экспоненциальный спад - при очень больших скоростях вероятность быстро убывает, поскольку энергии движений становятся слишком высокими

 $Hauболее\ вероятная\ скорость\ v_{mp}$ - её можно найти, приравняв производную f(v) к нулю, и она равна:

$$v_{mp} = \sqrt{\frac{2kT}{m}}$$

Средняя скорость -

$$(\langle v \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}})$$

Cреднеквадратичная скорость - $\sqrt{rac{3kT}{m}}$

19 Наивероятнейшая, средняя и среднеквадратичная скорости молекул

 ${\it Hauболее}\ {\it вероятная}\ {\it скорость}\ v_{mp}$ - её можно найти, приравняв производную f(v) к нулю, и она равна:

$$v_{mp} = \sqrt{\frac{2kT}{m}}$$

Средняя скорость - $(\langle v \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}})$ Среднеквадратичная скорость - $\sqrt{\frac{3kT}{m}}$

20 Барометрическая формула

Выводится исходя из равновесия между силами тяжести и движением молекул воздуха. В результате получаем экспоненциальное законченное выражение для давления с высотой Итак, в МКТ барометрическая формула показывает экспоненциальное снижение давления с высотой, обусловленное тепловым движением молекул и гравитацией

$$P(h) = P_0 \exp\left(-\frac{mgh}{kT}\right)$$

] Где: - P(h) — давление на высоте h, - P_0 — давление на уровне моря, - m — масса одной молекулы воздуха, - g — ускорение свободного падения, - h — высота, - k — постоянная Больцмана, - T — абсолютная температура

Почему так:

молекулы находятся в состоянии теплового равновесия, движутся хаотично, и их средняя кинетическая энергия связана с температурой T. - Давление создаётся столкновениями молекул со стенками сосуда (или с окружающей средой). - В равновесии, при постоянной температуре и однородной массе молекул, давление убывает с высотой по экспоненциальному закону, так как молекулы теряют энергию, поднимаясь вверх против гравитации. Если масса молекулы m неизвестна, её можно выразить через молярную массу

$$\begin{bmatrix} M\colon\\\\ m=\frac{M}{N_A} \end{bmatrix}$$
где N_A]
Число Авогадро
$$P(h)=P_0\exp\left(-\frac{Mgh}{RT}\right)$$
где $R=N_Ak$
Газовая постоянная

21 Распределение Больцмана

Фундаментальное распределение вероятностей для частиц в термодинамической системе, которое описывает, как энергия или другие параметры (например, скорость) распределены между частицами при термостатическом равновесии Распределение Больцмана описывает статистические свойства систем в равновесии и является основой для понимания термодинамических закономерностей, таких как распределение энергий, скоростей и других параметров частиц

Основная формула распределения Больцмана для энергии:** Вероятность W(E) того, что система находится в состоянии с энергией E

$$W(E) = \frac{1}{Z} \exp\left(-\frac{E}{kT}\right)$$

где: - E — энергия состояния, - k — постоянная Больцмана, - T — абсолютная температура, - Z — фактор разделения (или статистическая сумма), который обеспечивает нормировку вероятностей:

$$Z = \sum_{i} \exp\left(-\frac{E_i}{kT}\right)$$

или в непрерывном случае

$$Z = \int \exp\left(-\frac{E}{kT}\right)g(E) dE$$

где g(E)

Функция плостности состояний

Распределение скоростей (распределение Максвелла-Больцмана)

Для частиц с массой m распределение по скоростям даёт:

$$f(\mathbf{v}) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$
] где: - \mathbf{v} — вектор скорости, - $v=|\mathbf{v}|$

Это распределение показывает, что большинство частиц имеют скорости около среднего значения, а вероятность наличия очень высоких скоростей уменьшается экспоненциально

22 Центрифуга. Атомная программа

Центрифуга

— это устройство, которое использует центробежную силу для разделения смесей по плотности или массе. В МКТ при вращении частицы испытывают центробежную силу

$$\left[F_c=m\omega^2r,$$
 где $m\right]$ масса, ω — угловая скорость, а r — радиус вращения

В равновесии распределение частиц по радиусу или высоте в центрифуге можно описать с помощью распределения Больцмана, учитывая потенциальную энергию, связанную с центробежной силой.

Атомная программа в МКТ

концепция, что вся материя состоит из атомов и молекул, движущихся хаотично и взаимодействующих друг с другом. В рамках МКТ распределения скоростей и энергий частиц описываются законами Максвелла-Больцмана, что позволяет связывать микроскопические параметры с термодинамическими свойствами системы, такими как температура, давление и энергия.

23 Энтропия. Физический смысл энтропии

Энтропия - это термодинамическая величина, которая характеризует степень хаоса, беспорядка или неопределенности в системе.

Физический смысл энтропии - Мера беспорядка: Чем выше энтропия системы, тем более случайной и неупорядоченной она является.

Количество возможных состояний: Энтропия связана с числом микроскопических состояний системы, соответствующих её макроскопическому состоянию. Чем больше таких состояний, тем выше энтропия

$$S = k \ln \Omega$$

где: - S — энтропия, - k — постоянная Больцмана, - Ω — число возможных микроскопических состояний системы

Термодинамическое направление процессов - В изолированной системе энтропия никогда не уменьшается; она либо остается постоянной (в обратимых процессах), либо увеличивается (в необратимых). Это формулировка второго закона термодинамики

- 24 Второе начало термодинамики. Неравенство Клаузиуса
- 25 Тепловая машина. Вечный двигатель первого рода
- 26 Коэффициент полезного действия тепловой машины. Цикл Карно