## Теоретическая справка к лекции 4

## Основы молекулярно-кинетической теории (МКТ)

Газы принимают форму сосуда и полностью заполняют объём, ограниченный непроницаемыми для газа стенками. Стремясь расшириться, газ оказывает давление на стенки сосуда или любого другого тела, с которым он соприкасается.

Размер атомов составляет для всех веществ величину порядка  $10^{-10} \, M$ .

Моль любого вещества содержит одно и то же число атомов и молекул. Это число обозначается  $N_{\scriptscriptstyle A}$  и называется постоянной Авогадро. Значение постоянной Авогадро составляет  $N_{\scriptscriptstyle A}=6,022\cdot 10^{23}$  моль  $^{-1}$ .

Молярной массой M называют массу данного вещества, взятого в количестве одного моля. Молярная масса равна произведению массы  $m_0$  одной молекулы данного вещества на постоянную Авогадро:

$$M = m_0 N_A$$
.

Масса m тела, состоящего из N одинаковых молекул равна  $m=m_0N$ . Тогда, используя выражения для m и молярной массы M, для количества вещества  $\nu$  в теле можно записать

$$v = \frac{N}{N_A} = \frac{m}{M}$$
.

<u>Идеальный газ</u>. Молекулы газа считаются твёрдыми, абсолютно упругими шариками, причем размеры молекул малы по сравнению со средним расстоянием между ними. Взаимодействие между молекулами проявляется только при непосредственном столкновении их друг с другом.

Основное уравнение молекулярно-кинетической теории идеального газа. Пусть в сосуде объёма V находится N одинаковых молекул идеального газа, а  $m_0$  - масса одной молекулы. Давление P газа определяется выражением

$$P = \frac{1}{3}m_0n\overline{v^2} = \frac{2}{3}n\overline{E}, \quad \overline{E} = \frac{m_0\overline{v^2}}{2},$$

где n=N/V - концентрация молекул газа,  $\overline{v}^2$  - среднее значение квадрата скорости молекулы,  $\overline{E}$  - средняя кинетическая энергия поступательного движения молекулы.

В МКТ идеальных газов температура по шкале Кельвина T (абсолютная температура) связана со значением  $\overline{E}$  соотношением

$$\bar{E} = \frac{3}{2}kT$$
,

где  $k=1,38\cdot 10^{-23}~\mbox{${\cal J}\!{\it ж}/K$}$  - постоянная Больцмана. Связь между температурой T по шкале Кельвина и температурой t по шкале Цельсия даётся формулой: T=t+273 . Скорость хаотического (теплового) движения молекул характеризуется  $\mbox{${\it cpedheй}$}$   $\mbox{${\it квадратичной скоростью}$}$ 

$$v_{cp,\kappa g} = \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m_0}}.$$

Уравнение состояния идеального газа в МКТ

$$P = nkT$$
.

## Уравнение состояния идеального газа

В состоянием <u>термодинамического равновесия</u> давление P и температура T газа принимают значения постоянные по всему объёму V сосуда. Связь между тремя параметрами состояния идеального газа (объёмом V, давлением P и температурой T) описывается уравнением состояния (или законом) Менделеева-Клапейрона.

$$PV = vRT = \frac{m}{M}RT,$$

Здесь m и M - масса и молярная масса газа.

#### Закон Авогадро

При нормальных условиях (P=1 атм  $=10^5$  Па, T=273 K) 1 моль любого идеального газа занимает объем  $22,4\cdot 10^{-3}$   $M^3$ , (22,4  $\Lambda$ ).

### Закон Дальтона

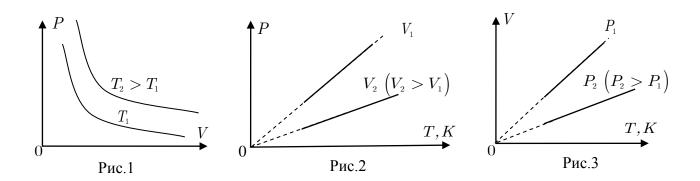
Давление P смеси газов, химически невзаимодействующих между собой, равно сумме парциальных давлений компонентов смеси:  $P = P_1 + P_2 + ... + P_N$ , где N - число газов в смеси,  $P_i$  - парциальное давление i -го газа (i = 1, 2, ..., N), т.е. давление, которое производил бы каждый из газов, составляющих смесь, если удалить остальные газы из сосуда.

## Квазистатические процессы

Каждое равновесное состояние газа данной массы m можно изобразить точкой на координатной плоскости P, V (вместо координат P, V можно использовать и другие пары P, T или V, T). Любой равновесный процесс, происходящий с газом, представляется на такой плоскости в виде линии. Неравновесный процесс невозможно изобразить графически.

Процессы, протекающие при постоянной массе газа и неизменном значении одного из параметров состояния газа (давление, объём или температура), принято называть <u>изопроцессами.</u> Например, процесс, происходящий при постоянной температуре,

называется <u>изомермическим</u>, при постоянном объёме – <u>изохорическим</u>, при постоянном давлении – <u>изобарическим</u>. Графики изотермических, изохорных и изобарных процессов в различных координатах представлены рисунках 1, 2 и 3, соответственно.



# Внутренняя энергия идеального газа U.

Внутренняя энергия идеального газа U зависит только от температуры T и определяется формулой

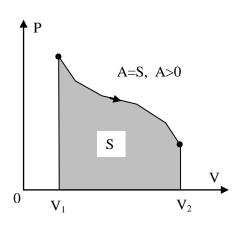
$$U = \frac{i}{2} \cdot \mathbf{v} \cdot R \cdot T,$$

где  $\nu$ - количество моль газа, R- универсальная газовая постоянная, T- абсолютная температура газа, i- число степеней свободы молекулы газа. Для одноатомных газов (гелий, неон) i=3, для двухатомных газов (водород  $H_2$ , азот  $N_2$ ) i=5, для многоатомных газов (водяной пар  $H_2O$ , метан  $CH_4$ ) i=6. Если температура идеального газа изменяется от начального значения  $T_1$  до конечного  $T_2$ , то изменение внутренней энергии  $\Delta U$  определяется выражением

$$\Delta U = U_2 - U_1 = \frac{i}{2} \nu R (T_2 - T_1).$$

#### Работа газа в тепловом процессе А.

Для произвольного равновесного теплового процесса, описываемого некоторой зависимостью давления газа от объема P(V), работа газа определяется «площадью» S под графиком процесса (см.рис.) в координатах P,V (площадь криволинейной трапеции, ограниченной прямыми  $V=V_1$ ,  $V=V_2$ , P=0 и графиком функции P(V)). При расширении газа  $V_2>V_1$  работа газа



положительна: A = +S . При сжатии газа  $\left(V_2 < V_1\right)$  работа газа отрицательна: A = -S . В

изохорном процессе (V=const) работа газа равна нулю (A=0). Следует различать работу газа A и работу внешних сил над газом  $A_{\it BHEIII}$ . Для одного и того же процесса  $A=-A_{\it BHEIII}$ .

# Количество теплоты Q (или $\Delta Q$ ).

Энергию, полученную телом в процессе теплообмена, называют количеством теплоты. Будем считать, что Q > 0, если тело <u>получает</u> теплоту, и Q < 0, если тело теплоту <u>отдает</u>.

## Теплоемкость.

Пусть при проведении теплового процесса тело получает (или отдает) количество теплоты  $\Delta Q$  и его температура изменяется при этом на величину  $\Delta T$  . Теплоемкостью тела в данном тепловом процессе называется величина

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

Теплоемкость одного и того же тела зависит от характера процесса. Молярной теплоемкостью тела называется величина

$$C_{\mu} = \frac{\Delta Q}{v \Delta T}$$
.

Здесь  $\nu$  - число молей тела. Для процесса, в котором теплоемкость остается постоянной:  $Q = C \cdot \Delta T = C_{\mathfrak{u}} \cdot \nu \cdot \Delta T \ .$ 

#### Первый закон термодинамики.

Внутренняя энергия тела может изменяться при совершении работы и в процессе теплопередачи. Закон сохранения и превращения энергии, применительно к тепловым процессам, называется первым законом термодинамики и записывается в виде

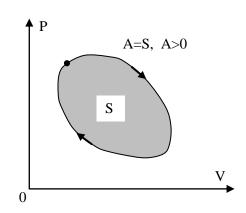
$$Q = \Delta U + A$$
.

Первое начало термодинамики и молярная теплоемкость для процессов с участием идеального газа

Процесс	Первый закон термодинамики	Молярная теплоемкость
Изохорный	$Q = \Delta U, A = 0$	$C_{\mu} = C_{V} = \frac{i}{2}R$
Изобарный	$Q = \Delta U + A, \ A = P \cdot \Delta V$	$C_{\mu} = C_{P} = \frac{i}{2}R + R$
Изотермический	$Q = A$ , $\Delta U = 0$	$C_{\mu} = \infty$
Адиабатный	$Q=0, A=-\Delta U$	$C_{\mu} = 0$

#### Тепловые машины

Круговым процессом (или циклом) называется термодинамический процесс с телом, в результате совершения которого тело, пройдя ряд промежуточных состояний, возвращается в исходное состояние. Графиком равновесного цикла является замкнутая кривая.



В равновесном цикле работа тела (газа) за цикл $A_{_{IIMK\Pi}}$  по модулю равна «площади» фигуры, ограни-

ченной графиком процесса в координатах P, V. Работа газа положительна, если цикл проходит по часовой стрелке (такой цикл называется прямым) и отрицательна, если направление обхода цикла противоположное.

В круговом процессе газ возвращается в исходное состояние, т.е. в состояние с начальной внутренней энергией. Изменение внутренней энергии за цикл равно нулю  $\Delta U_{\text{ПИКЛ}} = 0$ .

На некоторых участках прямого цикла тело (газ) получает теплоту от окружающих тел («нагревателя»), а на некоторых участках отдает теплоту «холодильнику». Из первого закона термодинамики следует, что работа тела (газа) за цикл  $A_{\text{цикл}}$  связана суммарными количествами полученной теплоты  $Q^+\left(Q^+>0\right)$  и отданной теплоты  $Q^-\left(Q^->0\right)$  соотношением

$$A_{IIIIKII} = Q^+ - Q^-.$$

Коэффициентом полезного действия (КПД) прямого цикла называется величина

$$\eta = \frac{A_{\text{LIMK}I}}{Q^+} = \frac{Q^+ - Q^-}{Q^+} = 1 - \frac{Q^-}{Q^+}.$$

Французский ученый С.Карно установил, из всех тепловых машин, работающих в контакте с нагревателем, имеющим абсолютную температуру  $T_1$ , и холодильником, имеющим абсолютную температуру  $T_2$  ( $T_2 < T_1$ ), максимально возможный КПД есть

$$\eta_K = 1 - \frac{T_2}{T_1}.$$

Это достигается, если рабочее тело тепловой машины совершает *цикл Карно*, т.е. цикл, состоящий из двух адиабат и двух изотерм с температурами  $T_1$  и  $T_2$ .

## Агрегатные состояния и фазовые переходы

Основные агрегатные состояния вещества – твердое, жидкое и газообразное. Фазой называется физически однородная часть вещества, отделенная от других частей границей раздела. Например, вещество вода может существовать в виде льда, собственно воды и пара.

Если с телом происходит процесс, в котором происходит теплообмен, изменение температуры, но агрегатное состояние вещества не изменяется, расчет количества теплоты Q для этого процесса производится по формуле

$$Q = cm\Delta T$$
,

где c - удельная теплоемкость вещества в этом агрегатном состоянии, m - масса вещества,  $\Delta T$  - изменение температуры вещества.

При заданном давлении существует определенная температура, при которой две фазы вещества находятся в равновесии и могут переходить друг в друга при этой температуре. Например, фазовое равновесие между льдом и водой при внешнем давлении  $P_0 = 1$   $amm = 10^5$   $\Pi a$  осуществляется при температуре  $t_0 = 0^{\circ}C$ . А вот равновесие между паром и водой при давлении  $P_0 = 1$   $amm = 10^5$   $\Pi a$  наступит при температуре  $t = 100^{\circ}C$ .

При изменении внешних параметров (температуры, давления), подвода или отвода теплоты, агрегатное состояние вещества (или его части) может изменяться, т.е. становится возможным переход вещества из одного состояния в другое (фазовый переход). Пока одна фаза полностью не перейдет в другую, температура будет оставаться постоянной, несмотря на подвод или отвод теплоты. Основные фазовые переходы: плавление и кристаллизация, испарение (парообразование) и конденсация. При плавлении и испарении теплота поглощается, при кристаллизации и конденсации теплота выделяется.

Чтобы расплавить кристаллическое тело массой m, надо подвести количество теплоты

$$Q = \lambda m$$
,

где λ - удельная теплота плавления. Плавление (кристаллизация) происходит при постоянной температуре, называемой температурой плавления (таяния).

Для превращения в пар жидкости массой m требуется подвести количество теплоты

$$Q = rm$$
,

где r - удельная теплота парообразования. Равновесное испарение (конденсация) происходит при постоянной температуре, называемой температурой кипения.

Работой твердого тела или жидкости обычно можно пренебречь, что означает, что приведенные выше формулы для Q можно использовать и для расчета изменения внутренней энергии  $\Delta U$  (это следует из первого закона термодинамики).

При сгорании топлива массой т выделяется количество теплоты

$$Q = qm$$
,

где q - удельная теплота сгорания топлива.

Уравнение теплового баланса – в теплоизолированной системе энергия, отданная в виде теплоты одними телами, равна энергии, полученной другими телами:

$$Q_{1,OTD} + Q_{2,OTD} + Q_{3,OTD} + ... = Q_{1,\Pi O \Pi} + Q_{2,\Pi O \Pi} + Q_{3,\Pi O \Pi} + ...$$

Основные используемые при расчетах величины:

Удельная теплоемкость льда  $c_{\pi} = 2100 \ Дж / (\kappa e \cdot K)$ .

Температура плавления льда при давлении  $P_0 = 10^5~\Pi a$  равна  $t_{\Pi\Pi} = 0^{\circ} C$ .

Удельная теплота плавления (таяния) льда  $\lambda_{\pi} = 3.34 \cdot 10^5 \ \mbox{Дж/кг}$  .

Удельная теплоемкость воды  $c_B = 4200 \ Дж / (\kappa e \cdot K)$ .

Температура кипения воды при давлении  $P_0 = 10^5 \ \Pi a$  равна  $t_{\text{кип}} = 100^{\circ} \text{C}$ .

Удельная теплота парообразования воды  $r_{B} = 2,26 \cdot 10^{6} \ \text{Дж/кг}$ .

#### Пар

В тех случаях, когда газ образуется в результате испарения жидкости или может конденсироваться, его называют паром.

<u>Насыщенным</u> паром называется пар, находящийся в динамическом равновесии со своей жидкостью: число молекул, испаряющихся с поверхности жидкости в единицу времени, равно числу возвращающихся молекул.

Считая насыщенный пар идеальным газом, для плотности насыщенного пара  $\rho_{{\scriptscriptstyle H.\Pi.}}$  и его давления  $P_{{\scriptscriptstyle H.\Pi.}}$  имеем

$$\rho_{H.\Pi.} = \frac{P_{H.\Pi.}M_{\Pi}}{RT},$$

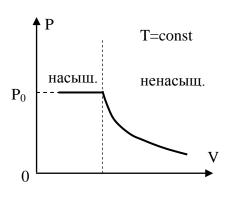
где T - температура пара.

<u>Плотность насыщенного пара и его давление зависят только от температуры</u> <u>жидкости и пара</u>, т.е. при данной температуре <u>не зависят от объема пара (!).</u>

Давление пара  $P_{\Pi}$  при некоторой температуре T не может превышать давление насыщенного пара  $P_{\Pi,\Pi}(T)$  при этой температуре:  $P_{\Pi}(T) \leq P_{\Pi,\Pi}(T)$ .

Давление насыщенных паров воды при температуре  $t = 100^{\circ} C \ (T = 373 K)$  равно  $P_{\circ} = 10^{\circ} \ \Pi a$  .

Если при постоянной температуре медленно увеличивать объем сосуда, в котором находятся жидкость и её насыщенный пар, то плотность пара и его давление будут оставаться постоянными, т.е. пара будет все больше, а жидкости все меньше. После того как вся жидкость превратится в пар, его плотность и давление начнут уменьшаться обратно пропорционально объему (см. рис.). Такой пар называется ненасыщенным. При



обратном изотермическом сжатии ненасыщенного пара он превратится в насыщенный и начнется его конденсация.

В воздухе содержится водяной пар. Давление воздуха P складывается из парциальных давлений сухого воздуха  $P_{\scriptscriptstyle C.B.}$  и паров воды  $P_{\scriptscriptstyle \Pi}$ :

$$P = P_{C.B.} + P_{II.}$$

Количество пара в воздухе описывается абсолютной и относительной влажностью. <u>Абсолютной влажностью</u> воздуха называется плотность водяных паров  $\rho_{\Pi}$ . <u>Относительной влажностью</u> воздуха называется величина

$$\varphi = \frac{P_{\Pi}}{P_{H.\Pi}} \cdot 100\% = \frac{\rho_{\Pi}}{\rho_{H.\Pi}} \cdot 100\%.$$

Здесь  $P_{H.\Pi}$  - давление насыщенного водяного пара при той же температуре, что и  $P_{\Pi}$  .

При охлаждении ненасыщенного пара с абсолютной влажностью  $\rho_{\Pi}$  до такой температуры T, при которой  $\rho_{H.\Pi.}(T) = \rho_{\Pi}$ , начнется процесс конденсации. Эту температуру называют точкой росы (для данной абсолютной влажности  $\rho_{\Pi}$ ).