

Курс физики для студентов 1-2 курса БГТУ  
Заочный факультет  
**для специальностей ЛИД, ТДП, ТДП<sub>с</sub>, МОЛК, МОЛК<sub>с</sub>**  
Кафедра физики БГТУ  
доцент Крылов Андрей Борисович

---

**Часть II.**  
ОСНОВНЫЕ ЗАКОНЫ  
термодинамики и  
молекулярной  
физики

## **Лекция 4.**

# **Основные законы идеального газа**



Движение молекул газа в  
поле сил тяжести

# Молекулярно-кинетические представления

- **Любое тело** - твердое, жидкое или газообразное состоит из большого количества весьма малых обособленных частиц-молекул.
- Молекулы всякого вещества находятся в бесконечном **хаотическом** движении (например, броуновское движение).
- Используется **идеализированная модель идеального газа**, согласно которой:
  - a) Собственный объем молекул газа пренебрежимо мал по сравнению с объемом сосуда (**разреженность**).
  - b) Между молекулами **отсутствуют** силы взаимодействия.
  - c) **Столкновения** молекул газа между собой и со стенками сосуда **абсолютно упругие**.
- **Макроскопические свойства** тел (давление, температура и др.) описываются **с помощью статистических методов**, основным понятием которых является **статистический ансамбль**, т.е. описывается поведения большого числа частиц через введение средних характеристик (средняя скорость, энергия) всего ансамбля, а не отдельной частицы.

# Термодинамические параметры

- **Термодинамическая система** - совокупность макроскопических тел, которые взаимодействуют и обмениваются энергией как между собой, так и с другими телами.
- Состояние системы задается **термодинамическими параметрами** - совокупностью физических величин, характеризующих свойства термодинамической системы
- Обычно в качестве **параметров состояния (термодинамических параметров)** выбирают температуру  $T$ , давление  $p$  и объем  $V$  (молярный объем  $V_M$ ).
- **Температура** - физическая величина, характеризующая состояние термодинамического равновесия макроскопической системы.
  - В СИ температура  $T$  выражается в Кельвинах [К] - термодинамическая (абсолютная) температура
  - Внесистемная единица температуры  $t$  - градусы Цельсия [ $^{\circ}\text{C}$ ] – международная практическая шкала.
  - Связь термодинамической и практической температуры:  
 $T = t + 273$ , например, при  $t = 20\ ^{\circ}\text{C}$  температура  $T = 293\text{ K}$ .
- **Давление  $p$**  – сила  $F$ , действующая **перпендикулярно** поверхности, на единицу площади  $S$  поверхности:  $p=F/S$ . В паскалях - [Па]
- **Молярный объем  $V_M$**  - это объем одного моля вещества:  $V_M=V/\nu$ . [ $\text{м}^3/\text{моль}$ ]

# Температура и приборы для измерения температуры

- **Тепловое равновесие** – это такое состояние системы тел, находящихся в тепловом контакте, при котором не происходит теплопередачи от одного тела к другому, и **все макроскопические параметры тел остаются неизменными**.
- **Температура** – это физический параметр, **одинаковый для всех тел, находящихся в тепловом равновесии**.
- Возможность введения понятия температуры следует из опыта и носит название **нулевого закона термодинамики**.
- Для измерения температуры используются физические приборы – **термометры**, в которых о величине температуры судят по изменению какого-либо физического параметра.
  - Для создания термометра необходимо выбрать **термометрическое вещество** (например, ртуть, спирт) и **термометрическую величину**, характеризующую свойство вещества (например, длина ртутного или спиртового столбика).
  - В различных конструкциях термометров используются разнообразные физические свойства вещества (например, **изменение линейных размеров** твердых тел или **изменение электрического сопротивления** проводников при нагревании).
- **По температурной шкале Цельсия** точке плавления льда приписывается температура **0 °C**, а точке кипения воды – **+100 °C**. Изменение длины столба жидкости в капиллярах термометра на одну сотую длины между отметками **0 °C** и **100 °C** принимается равным **1 °C**.
- Но в ряде стран (США и Канада) широко используется **шкала Фаренгейта ( $T_F$ )**, в которой температура замерзающей воды принимается равной **32 °F**, а температура кипения воды равной **212 °F**.

Тогда:



или



# Газовые термометры

Особое место в физике занимают **газовые термометры**, в которых:

- термометрическим веществом является разреженный газ (гелий, воздух) в сосуде неизменного объема ( $V = \text{const}$ ), а
- **термометрической величиной** – давление газа  $p$ .
- Опыт показывает, что давление газа (при  $V = \text{const}$ ) растет с ростом температуры, измеренной по шкале Цельсия (закон Шарля – разберем ниже).

Чтобы **проградуировать газовый термометр** постоянного объема, можно измерить давление при двух значениях температуры (например,  $0^\circ\text{C}$  и  $100^\circ\text{C}$ ), нанести точки  $p_0$  и  $p_{100}$  на график, а затем провести между ними **прямую линию**.

Используя полученный **калибровочный график**, можно определять температуры, соответствующие другим значениям давления.

**Экстраполируя график в область низких давлений**, можно определить некоторую «гипотетическую» температуру, при которой **давление газа стало бы равным нулю**.

- Опыт показывает, что эта температура равна  $-273,15^\circ\text{C}$  и **не зависит от свойств газа**.
- На опыте получить путем охлаждения газ в состоянии с нулевым давлением **невозможно**, так как при очень низких температурах **все газы переходят в жидкое или твердое состояние**.
- Английский физик У. Кельвин (Томсон) в 1848 г. предложил использовать точку нулевого давления газа для построения новой температурной шкалы (**шкала Кельвина**). В этой шкале единица измерения температуры такая же, как и в шкале Цельсия, но нулевая точка сдвинута:  $T_K = t^0 + 273,15$ .
- Температурная шкала Кельвина называется **абсолютной шкалой температур**, а температура в Кельвинах входит в систему СИ.
- Эта шкала оказывается наиболее удобной при построении физических теорий.

Уильям Томсон,  
lord Кельвин  
1824-1909

# 1. Экспериментальные законы идеального газа

Рассмотрим экспериментальные законы, описывающие **поведение идеального газа**.

Они выполняются при условии **постоянства**:

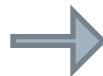
массы газа

молярной массы газа

количества молей газа:

- 1.** **закон Бойля-Мариотта:** для данной массы газа **при постоянной температуре** произведение давления газа на его объём есть величина постоянная:

**Изопроцесс**



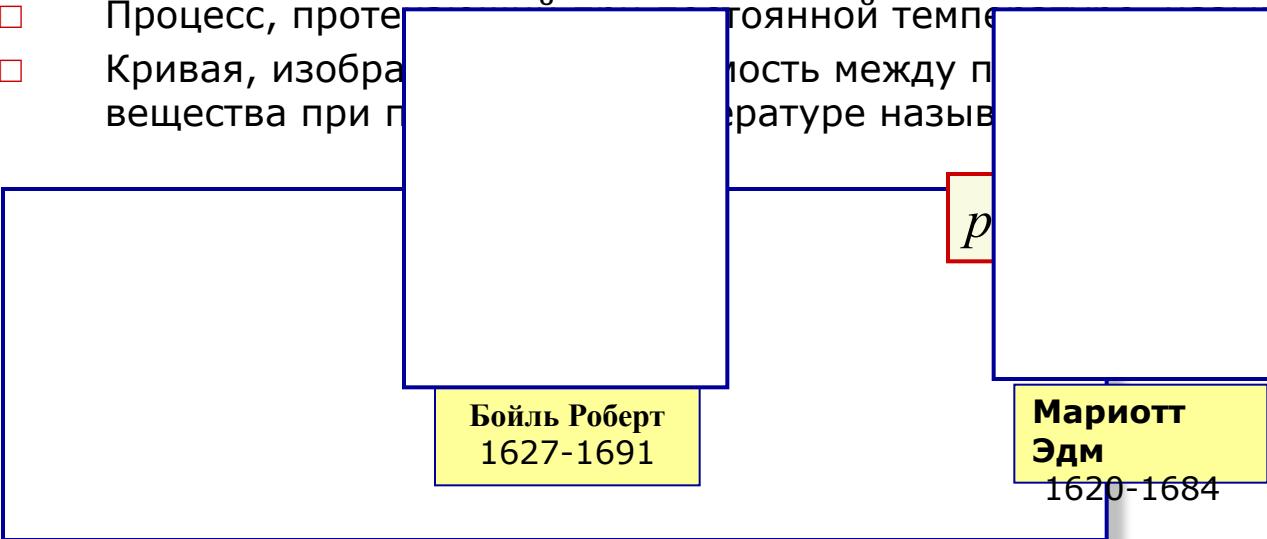
или

- Процесс, протекающий при **постоянной температуре**, называется **изотермическим**.
- Кривая, изображающая зависимость между **давлением и объемом газа при постоянной температуре**, называется **изотермой**.

**В узком смысле**

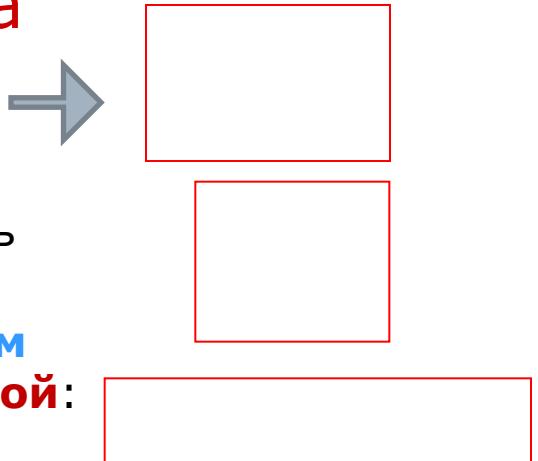
$$T_3 > T_2 > T_1$$

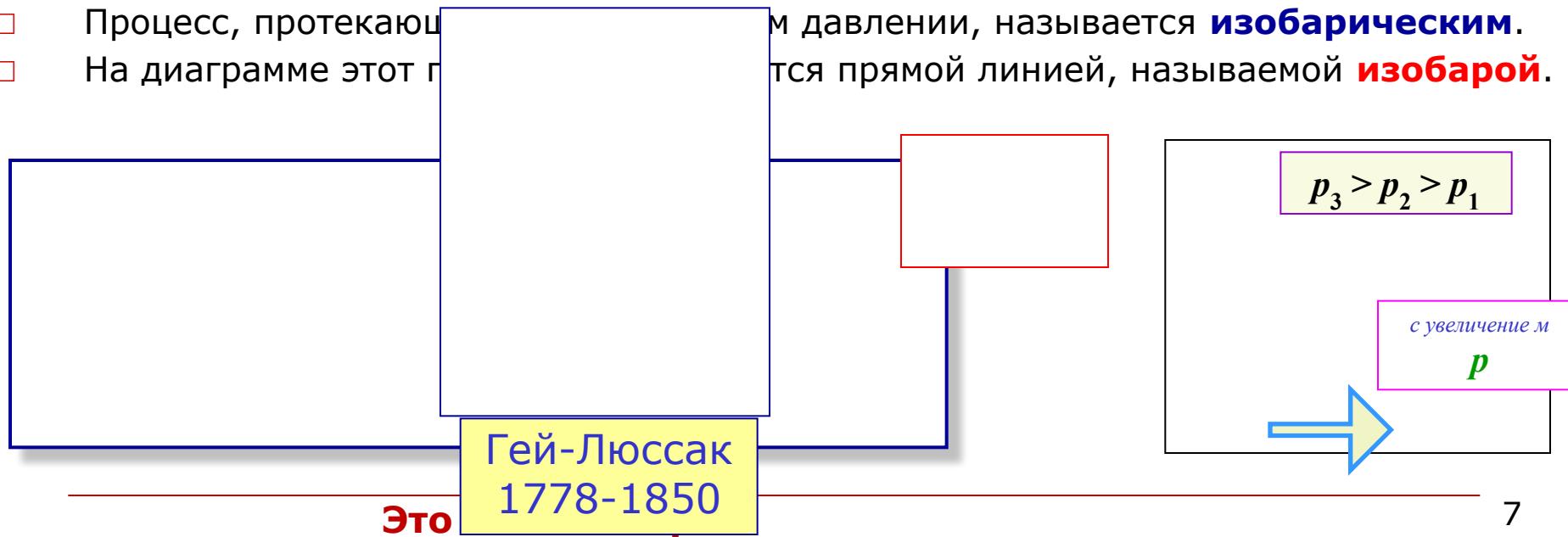
с увеличением  
**T**



**Это всё изотермы**

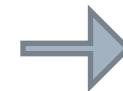
## 2. Закон Гей-Люссака

- закон Гей-Люссака: **Изопроцесс** 
- **отношение объема** данной массы газа **к температуре при постоянном давлении** есть величина постоянная:
- или **объем** данной массы газа **при постоянном давлении** изменяется **линейно с температурой**:  
где  $V_0$  - объем при  $0^{\circ}\text{C}$ ;  $t$  – температура по шкале Цельсия;  $\alpha$  – температурный коэффициент, равный  $1/273\text{ K}^{-1}$ .
- Процесс, протекающий при **постоянном давлении**, называется **изобарическим**.
- На диаграмме этот процесс изображается прямой линией, называемой **изобарой**.



### 3. Закон Шарля

Изопроцесс



□ закон Шарля:

- **отношение давления** данной массы газа **к температуре при постоянном объёме** есть величина постоянная:
- или **давление** данной массы газа **при постоянном объеме** изменяется **линейно с температурой**:

где  $P_0$  – давление при  $0^{\circ}\text{C}$ ;  $t$  – температура по шкале

Цельсия;  $\alpha$  – температурный коэффициент, равный  $1/273\text{ K}^{-1}$ .

- Процесс, протекающий при постоянном давлении называется **изохорическим**.  
□ На диаграмме изображена линия, соединяющая три состояния газа, характеризуемая

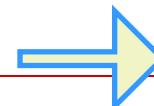
ом давлении называется **изохорическим**.  
ется прямой линией, называемой **изохорой**.



$$V_3 > V_2 > V_1$$

Шарль Жак  
1746–1823  
Это

с  
увеличением  $V$



# Закон Менделеева-Клапейрона

- Менделеев записал уравнение Клапейрона для одного моля газа и использовал молярный объём  $V_M$  :

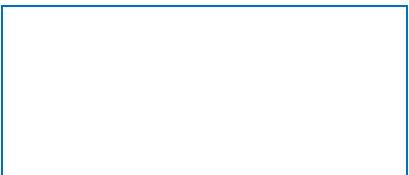


Но, согласно **закону Авогадро**, при одинаковых давлении  $P$  и температуре  $T$  моли всех газов занимают **одинаковый молярный объём  $V_M$** , поэтому эта газовая постоянная **будет одинаковой для всех газов**. Эту общую для всех газов постоянную обозначили  $R = 8,31 \text{ Дж}/(\text{моль} * \text{К})$  и назвали **универсальной газовой постоянной**.

Менделеев Дмитрий  
1834-1907

- Тогда **для 1 моля** уравнением состояния идеального газа или уравнением Менделеева – Клапейрона:

для  $V$  молей:



уравнение состояния идеального газа или уравнение  
**Менделеева – Клапейрона**

- Вспомним, что **молярной массой  $M$**  называется **масса 1 моля** вещества :

По определению  
постоянная Больцмана:

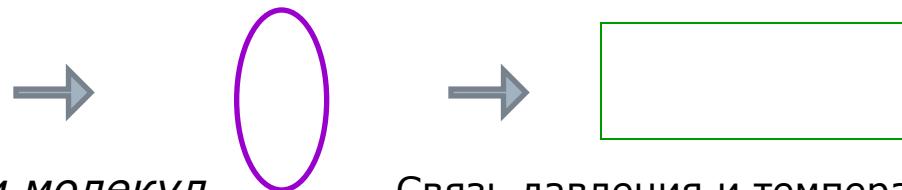


где  $m_0$  - массы одной молекулы

$N$  – количество  
молекул в газе

## Представление уравнения состояния идеального газа в другом виде

Таким образом



Связь давления и температуру через концентрацию молекул в газе

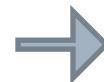
## Основное уравнение молекулярно-кинетической теории идеального газа

- Основное уравнение молекулярно-кинетической теории идеального газа – это зависимость давления  $p$  от среднеквадратичной скорости движения молекул  $v_{\text{кв}} = \langle v^2 \rangle$ .



$n$  - концентрации молекул газа:  $n=N/V$

Выразим в другом виде:



где



- **среднее значение кинетической энергии** поступательного движения одной молекулы.

- Формула связывает давление газа со **средней кинетической энергией** молекул идеального газа.

# Внутренние степени свободы молекул

- Сравним две формулы:



и



уравнение состояния идеального газа

основное уравнение молекулярно-кинетической теории газов

- Тогда **средняя кинетическая энергия молекул газа** равна:

- **Вывод:** абсолютная температура  $T$  есть величина, пропорциональная средней энергии поступательного движения молекул.

**Число степеней свободы** – это число независимых координат (переменных), которые полностью определяют положение системы в пространстве. Обозначают  $i$

**Молекулу одноатомного газа** рассматривают как материальную точку, которой приписывают **три степени свободы** поступательного движения:  $i=3$

**Молекула двухатомного газа** рассматривается как совокупность двух материальных точек, жестко связанных **недеформированной связью**. Эта система **кроме трёх степеней свободы** поступательного движения имеет **ещё две степени свободы** вращательного движения:  $i=5$

**Трёхатомная молекула** имеет **шесть степеней свободы**: три поступательные и три вращательные. Столько же степеней свободы будут иметь и **многоатомные молекулы** (четырех, пяти и т.д.):  $i=6$

## Закон распределения энергии молекулы по степеням свободы

- Итак, на **поступательное движение** приходится три степени свободы, то:



на одну поступательную степень свободы в среднем приходится энергия:

- **Возникает вопрос:** Какая энергия в среднем приходится на вращательную степень свободы?

- В классической статистической физике выводится **закон (теорема) Больцмана о равномерном распределении энергии по степеням свободы**:

- для статистической системы, находящейся в состоянии термодинамического равновесия, **на каждую поступательную и вращательную степени свободы** приходится в среднем одинаковая кинетическая энергия, равная  $(1/2)kT$ .

- Тогда **кинетическая энергия одной молекулы, с жестко связанными атомами**:

где  $i$  – число степеней свободы.

- Естественно, что **жесткой связи между атомами не существует**, поэтому **для реальных молекул** необходимо учитывать также **степени свободы колебательного движения**.

- **Колебательная степень** обладает **вдвое большей энергией** потому, что на неё приходится не только кинетическая, но и потенциальная энергия, причём средние значения кинетической и потенциальной энергий одинаковы.

- Поэтому на каждую **колебательную** степень свободы – в среднем приходится энергия равная  $kT$ .

- Тогда **полное число степеней свободы** для молекулы газа:

# Внутренняя энергия идеального газа

- В середине XIX в. было доказано, что кроме механической энергии **макроскопические тела** обладают ещё и энергией, заключённой внутри самих тел.
- С точки зрения молекулярно-кинетической теории **внутренняя энергия**  $U$  **макроскопического тела** равна **сумме кинетических энергий** теплового движения всех молекул и **потенциальных энергий** взаимодействия всех молекул друг с другом.
- **Внутренняя энергия идеального газа** равна сумме кинетических энергий теплового движения всех молекул газа, т.к. потенциальная энергия взаимодействия равна нулю (**отсутствуют силы взаимодействия**):



Малое изменение внутренней энергии:

Конечное изменение внутренней энергии:  
универсальная газовая постоянная

**Вывод:** изменение внутренней энергии  $\Delta U$  зависит прямо пропорционально от изменения температуры  $\Delta T$

## 4. Количество теплоты и теплообмен

- **Теплообмен** - процесс передачи внутренней энергии от одного тела к другому **без совершения работы** (без изменения объема).
- **Количество теплоты  $Q$**  – это количество энергии, передаваемое системе внешними телами при теплообмене.
  - Сообщение системе теплоты  $Q$  не связано с макроскопическими перемещениями тел системы.
  - **Изменение внутренней энергии** при теплообмене состоит в том, что отдельные молекулы более нагретого тела в процессе неупругих столкновений **передают часть своей кинетической энергии** молекулам менее нагретого тела.
- Существует три вида **теплообмена**: теплопроводность, конвекция, излучение.
- **Теплопроводность** – это процесс теплообмена между телами при их непосредственном контакте, обусловленный хаотическим движением частиц тела.
- **Конвекция** - процесс переноса энергии, который осуществляется перемещением слоев жидкости и газа от места с более высокой температурой к месту с более низкой температурой. Конвекция наблюдается только в жидкостях и газах.
- **Излучение** - перенос энергии от одного тела к другому (а также между частями одного и того же тела) путем обмена электромагнитным излучением, т.е. теплообмен, обусловленный процессами испускания, распространения, рассеяния и поглощения электромагнитных волн.
- **Передача энергии излучением** может осуществляться **при отсутствии** материальной среды, разделяющей поверхности теплообмена, т.е. в полном вакууме.

# Работа и внутренняя энергия

- Внутреннюю энергию можно также изменить путем **совершения работы**. Передача внешними телами энергии в форме работы сопровождается макроскопическими перемещениями внешних тел.
- Например:
  1. Если внешняя сила **вызывает деформацию тела**, то при этом изменяются расстояния между частицами, из которых оно состоит, а следовательно, изменяется **потенциальная энергия взаимодействия** частиц.
    - При неупругих деформациях, кроме того, изменяется температура тела, то есть изменяется кинетическая энергия теплового движения частиц.
    - Но при деформации тела совершается работа, которая и является **мерой изменения внутренней энергии тела**.
  2. Внутренняя энергия тела изменяется также при его **неупругом соударении** с другим телом.
    - При неупругом соударении тел их кинетическая энергия уменьшается, она превращается во внутреннюю.
    - **Мерой изменения кинетической энергии** тела, согласно теореме о кинетической энергии, является **рабоча действующих сил**.
  3. Изменение внутренней энергии тела происходит **под действием силы трения**, поскольку, как известно из опыта, трение всегда сопровождается изменением температуры трущихся тел.
    - Работа силы трения может служить **мерой изменения внутренней энергии**.

# Работа термодинамической системы

**S**

- Рассмотрим термодинамическую систему, для которой механическая энергия **не изменяется**, а изменяется лишь её внутренняя энергия.
- Допустим, что некоторая система (газ, заключённый в цилиндр под поршнем), обладая внутренней энергией  $U_1$ , получила некоторое **количество теплоты**  $Q_1$ , и перейдя в новое состояние, которое характеризуется внутренней энергией  $U_2$  совершила работу **A** над внешней средой.

**P**

- Количество теплоты  $Q_1$  считается **положительным**, когда оно **подводится** к системе,
- а работа **A** – **положительной**, когда система совершает её **против** внешних сил.

- Определим в общем виде **внешнюю работу**, совершающую газом при малом изменении его объёма.
- Пусть газ заключён в цилиндрический сосуд, закрытый плотно пригнанным легко скользящим поршнем. Если по каким – либо причинам газ **станет расширяться**, он будет перемещать поршень и **совершать над ним работу**.

Элементарная работа  $dA$ , совершаемая газом при перемещении поршня на отрезок  $dl$ :

где  $F = pS$  – сила давления, с которым газ действует на поршень

Произведем замену:

Тогда  
работа

# Первое начало термодинамики

Выражение справедливо при любых изменениях объёма твёрдых, жидких и газообразных тел.

- В соответствии с законом сохранения энергии при любом способе перехода системы из одного состояния в другое изменение внутренней энергии  $\Delta U$  будет одинаковым.
- Это изменение будет равно разности между количеством теплоты  $Q$ , полученной системой, и работой  $A$ , совершенной системой против внешних сил:



- **Первое начало термодинамики:** теплота  $Q$ , сообщаемая системе, расходуется на изменение её внутренней энергии  $\Delta U$  и на совершение ею работы  $A$  против внешних сил.
  - В дифференциальной форме первое начало термодинамики имеет вид:
- 
- Если система периодически возвращается в первоначальное состояние, то изменение её внутренней энергии равно **нулю** ( $\Delta U=0$ ).
  - Тогда согласно первому началу термодинамики  $A=Q$ , т.е. **невозможен вечный двигатель первого рода** – периодически действующий двигатель, **который совершил бы большую работу**, чем сообщённая ему извне энергия.

## 5. Теплоемкость. Виды теплоемкостей

- **Теплоёмкость тела** - величина, равная количеству теплоты  $Q$ , которое нужно сообщить телу, чтобы **повысить** его температуру **на один Кельвин**.
- Если при сообщении телу количества теплоты  $dQ$ , его температура повышается на  $dT$ , то его теплоемкость равна:
- Единица измерения теплоёмкости в СИ: [Дж/К]
  
- Из определения следует, что теплоемкость тела будет зависеть от химического состава, массы, температуры, а также **от вида процесса**, определяющего изменение состояния тела при сообщении ему теплоты  $dQ$ .
- **Теплоёмкость моля вещества = молярная теплоёмкость** – величина, равная количеству теплоты, необходимому для нагревания одного моль вещества на один Кельвин:  
[Дж/(моль · К)]
- **Удельная теплоёмкость** – это теплоёмкость единицы массы вещества – величина, равная количеству теплоты, необходимому для нагревания одного килограмма вещества на один Кельвин:  
[Дж/(кг · К)]
- Получим связь между молярной и удельной теплоёмкостями одного и того же вещества:



где  $M$  – молярная масса вещества

# Теплоемкости при постоянных $V$ и $p$

- Величина теплоёмкости **зависит от условий**, при которых происходит нагревание тела.
- Если нагревание происходит при постоянном объёме ( $V=const$  – изохорный процесс), то **теплоёмкость** называется **теплоёмкостью при постоянном объёме** и обозначается:

и

**Молярная теплоёмкость** при  
постоянном **объёме**

**Удельная теплоёмкость** при  
постоянном **объёме**

- Если нагревание происходит при постоянном давлении ( $p=const$  – изохорный процесс), то **теплоёмкость** называется **теплоёмкостью при постоянном давлении** и обозначается:

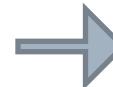
и

**Молярная теплоёмкость** при  
постоянном **давлении**

**Удельная теплоёмкость** при  
постоянном **давлении**

# Применение 1-го начала термодинамики в изопроцессах

## 1. Изохорический процесс



Изопроцесс

- ☐ Если газ нагревается или охлаждается при постоянном объёме, то  $dV=0$  и работа внешних сил равна нулю:



Сообщаемая газу извне теплота  $Q$  пойдёт только на увеличение его внутренней энергии  $U$ :

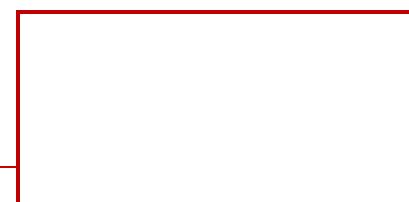


Но



Молярная теплоёмкость при  
постоянном **объёме**

Изменение внутренней энергии газа:



# Применение 1-го начала термодинамики в изопроцессах

## 1. Изохорический процесс



Изопроцесс

- ☐ Если газ нагревается или охлаждается при постоянном объёме, то  $dV=0$  и работа внешних сил равна нулю:



Сообщаемая газу извне теплота  $Q$  пойдёт только на увеличение его внутренней энергии  $U$ :



Но



Молярная теплоёмкость при  
постоянном **объёме**

Изменение внутренней энергии газа:



# Теплоемкости при изохорическом процессе

Изопроцесс

Если

(для идеального газа справедливо)



Получим выражения для молярной и удельной теплоемкостей идеального газа  
**при постоянном объеме.**

Вспомним, что для идеального газа изменение внутренней энергии зависит от количества степеней свободы *i*:



Тогда **молярная теплоёмкость** при постоянном  
**объёме**

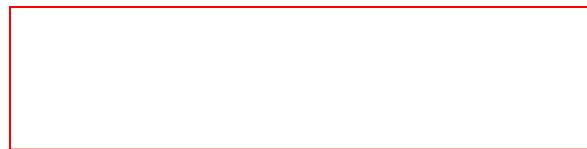
Удельная **теплоёмкость** при постоянном **объёме**

# Теплоемкости при изохорическом процессе

## Изопроцесс

Если

(для идеального газа справедливо)

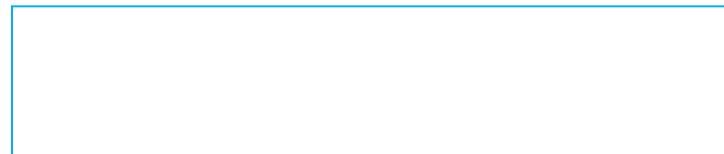


Получим выражения для молярной и удельной теплоемкостей идеального газа  
**при постоянном объеме.**

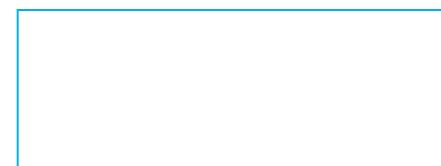
Вспомним, что для идеального газа изменение внутренней энергии зависит от количества степеней свободы *i*:



Тогда **молярная теплоёмкость** при постоянном **объёме**



Удельная **теплоёмкость** при постоянном **объёме**



Аналогично находится работа, теплота и изменение внутренней энергии для изобарного процесса.

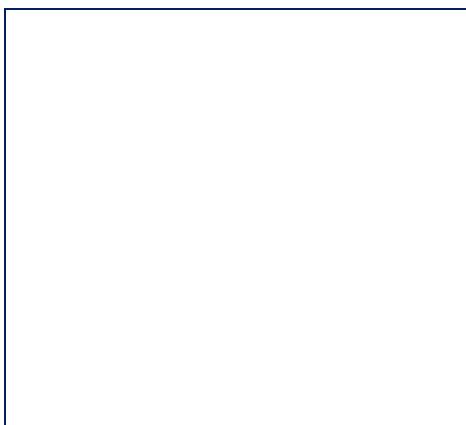
# Применение 1-го начала термодинамики в изопроцессах

## 2. Изобарический процесс



Изопроцесс

- Работа при постоянном давлении:



1-е начало термодинамики в данном случае:



Молярная теплоёмкость при  
постоянном **давлении**



Продифференцируем при  **$p=const$** :

уравнение состояния  
идеального газа или уравнение  
Менделеева – Клапейрона.



4

+9

# Теплоемкости при изобарическом процессе

## Изопроцесс

Получим выражения для молярной и удельной теплоемкостей идеального газа **при постоянном давлении**.



Удельная **теплоёмкость** при постоянном **давлении**:

Тогда **молярная теплоёмкость** при постоянном **давлении**



**Вывод:** Молярная теплоемкость  $C_p$  газа в процессе с постоянным давлением всегда больше молярной теплоемкости  $C_V$  в процессе с постоянным объемом

Мы получили **формулу  
Майера для молярных  
теплоемкостей**

# Применение 1-го начала термодинамики в изопроцессах

## 3. Изотермический процесс



### Изопроцесс

Работа равна:



из уравнения Менделеева-Клапейрона

Работа при **постоянной** температуре:

где

из уравнения Бойля-Мариотта

Тогда

**1-е начало термодинамики** в данном случае:

где

так как температура не изменилась



Подитожим для изопроцессов

**Спасибо за внимание!**

**Двухатомная молекула**, которая имеет 3 поступательных и 2 вращательных степени свободы.

Итого ***i=5***