

# I. Кинематика

## 1. Основные понятия

**Система отсчета** — совокупность тела отсчета, системы координат, связанной с телом отсчета, и часов, неподвижных относительно тела отсчета.

Движущаяся точка  $A$

**Траектория** точки  $A$  — линия, по которой движется точка.  
**Радиус-вектор** — вектор, описывающий расположение точки в пространстве. Это направленный отрезок, проведенный из начала координат в точку, положение которой он задает.

Координата точки равна проекции радиус-вектора на координатную ось

**Тело отсчета** — тело, относительно которого рассматривается движение других тел.

**Скорость точки**

$$\vec{v} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$$

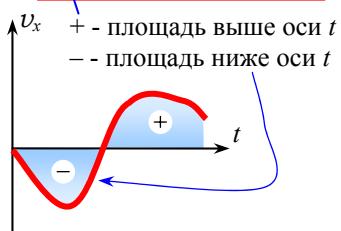
$$\vec{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{r}'(t)$$

Перемещение точки за время  $\Delta t$



**Среднее ускорение**

$$\text{численно } \pm S_{\text{под граф } v_x(t)} = \Delta x$$

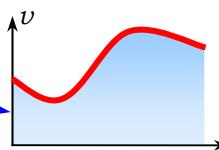


**Средний вектор скорости**

$$\vec{v}_{\text{ср}} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$$

Изменение скорости за время  $\Delta t$

$$\text{численно } S_{\text{под граф } v(t)} = s$$



(средняя скорость перемещения)

$$\vec{v}_{\text{ср}} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$$

Вектор перемещения точки за время  $\Delta t$

**Средний модуль скорости**

$$\bar{v} = \frac{s}{t}$$

Путь, пройденный за время  $t$

## 2. Законы сложения скоростей и ускорений

$$\vec{v}_{m/\text{нко}} = \vec{v}_{m/\text{пко}} + \vec{v}_{\text{пко/нко}}$$

Скорость точки (т) относительно «неподвижной» системы отсчета (НКО) (абсолютная скорость)

Скорость «подвижной» системы отсчета (ПКО) относительно «неподвижной» (НКО) (переносная скорость)

$$\vec{v}_{1/2} = \vec{v}_1 - \vec{v}_2$$

Ускорение точки в «неподвижной» системе отсчета (НКО) (абсолютное ускорение)

Скорость точки (т) относительно «подвижной» системы отсчета (ПКО) (относительная скорость)

Скорость первой точки относительно второй

Скорость первой точки (в «неподвижной» системе отсчета)

Скорость второй точки (в «неподвижной» системе отсчета)

$$\vec{a}_{m/\text{нко}} = \vec{a}_{m/\text{пко}} + \vec{a}_{\text{пко/нко}}$$

Если ПКО не вращается, движется поступательно относительно НКО

Ускорение «подвижной» системы отсчета (ПКО) относительно «неподвижной» (НКО) (переносное ускорение)

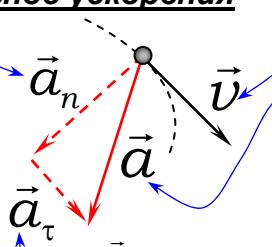
Ускорение точки в «подвижной» системе отсчета (ПКО)

## 3. Нормальное и тангенциальное ускорения

$\vec{a}_n$  — нормальное ускорение — составляющая полного ускорения, перпендикулярная вектору скорости. Это ускорение характеризует быстроту изменения направления вектора скорости.

$$a_n = \frac{v^2}{r}$$

Радиус кривизны траектории в той точке, где имеет место данное нормальное ускорение.



Вектор скорости точки

Вектор ускорения («полное ускорение») представляют как сумму двух векторов (составляющих), один из которых ( $\vec{a}_\tau$ ) параллелен скорости, а другой ( $\vec{a}_n$ ) перпендикулярен скорости:

$$\vec{a} = \vec{a}_\tau + \vec{a}_n$$

$\vec{a}_\tau$  — тангенциальное ускорение — составляющая полного ускорения, параллельная вектору скорости. Это ускорение характеризует быстроту изменения модуля вектора скорости:

$$a_\tau = \left| \frac{dv}{dt} \right|$$

## 4. Типы движений

### 4.1. Равномерное движение

$(v = \text{const})$   $s = v \cdot t$  — движение, при котором точка за любые равные промежутки времени проходит одинаковые пути (Вектор скорости не изменяется по модулю, но может меняться по направлению)

Модуль скорости

Путь, пройденный точкой за время  $t$

→ **4.1.1 Равномерное прямолинейное движение** — движение, при котором точка за любые равные промежутки времени совершает одинаковые перемещения. (Вектор скорости не меняется ни по модулю, ни по направлению)

$$(\vec{v} = \text{const}) \\ (a = 0)$$

$$s = v \cdot t$$

$$x = x_0 + v_x \cdot t$$

времени

не меняется ни по модулю, ни по направлению

$O$

$\vec{v}$

$x$

Проекция вектора скорости на координатную ось

Координата точки в начальный момент  $t = 0$

Координата точки в момент  $t$

### 4.1.2 Равномерное движение по окружности

**(равномерное вращение)** — движение твердого тела, при котором любая его точка движется по окружности, причем, центры всех этих окружностей лежат на одной прямой перпендикулярной плоскости вращения, и за любые равные промежутки времени тело поворачивается на одинаковые углы.

$$(\omega = \text{const})$$

$$s = v \cdot t$$

Угол, на который тело поворачивается за время  $\Delta t$  (угол измеряется в радианах)

$$\omega = \frac{2\pi}{T}$$

$\omega$  — **Угловая скорость** (измеряется в рад/с)

$$v = \frac{1}{T}$$

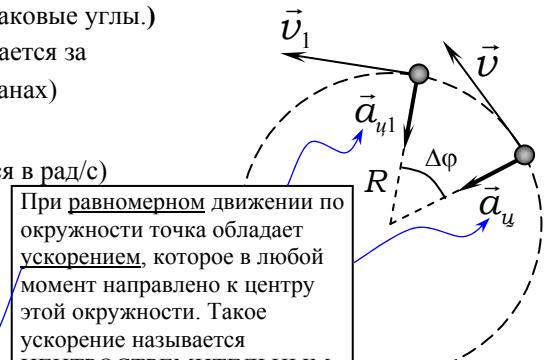
$v$  — **Частота вращения** — число, оборотов, происходящих за единицу времени (за 1 секунду).

Измеряется в герцах. 1 Гц = 1 оборот/с

$T$  — **Период вращения** — время, за которое происходит один полный оборот.

$t$  — время, за которое происходит  $N$  оборотов

$T = \frac{t}{N}$



При **равномерном** движении по окружности точка обладает **ускорением**, которое в любой момент направлено к центру этой окружности. Такое ускорение называется **ЦЕНТРОСТРЕМИТЕЛЬНЫМ**.

$$a_u = \frac{v^2}{R}$$

$v$  — скорость движения точки  
 $R$  — радиус окружности, по которой движется точка

### 4.2 Движение с постоянным ускорением

$$(\vec{a} = \text{const})$$

$$\text{При } \vec{a} = \text{const} : \vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} \iff \vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{a}t$$

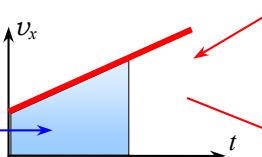
численно

$$\pm S_{\text{под}} = \Delta x$$

граф  $v_x(t)$

+ — площадь выше оси  $t$

-- — площадь ниже оси  $t$



$$\Delta \vec{r} = \frac{\vec{v} + \vec{v}_0}{2} t$$

$$v_x, v_y - \text{проекции скорости в момент } t$$

$$v_{0x}, v_{0y} - \text{проекции начальной скорости}$$

(т. е. скорости в момент  $t = 0$ )

$$\Delta x, \Delta y - \text{изменение координат:}$$

$$\Delta x = x - x_0; \Delta y = y - y_0$$

$x, y$  — конечные координаты

(координаты в момент  $t$ )

$$x = x_0 + v_{0x} \cdot t + \frac{a_x t^2}{2} \iff \vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{\vec{a} t^2}{2}$$

$$y = y_0 + v_{0y} \cdot t + \frac{a_y t^2}{2}$$

$x_0, y_0$  — начальные координаты

(координаты в момент  $t = 0$ )

#### Форма траектории

при движении с постоянным ускорением:

Прямолинейная траектория ( $\vec{a}$  и  $\vec{v}$  параллельны)

4.2.1 Равноускоренное движение  $\vec{a} \uparrow \vec{v}$

$$v = v_0 + a \cdot t$$

$$2a \cdot s = v^2 - v_0^2$$

$$s = v_0 t + \frac{at^2}{2}$$

$$s = \frac{v + v_0}{2} t$$

4.2.2 Равнозамедленное движение  $\vec{a} \downarrow \vec{v}$

$$v = v_0 - a \cdot t$$

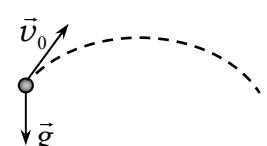
$$2a \cdot s = v_0^2 - v^2$$

$$s = v_0 t - \frac{at^2}{2}$$

$$s = \frac{v + v_0}{2} t$$

Парabolическая траектория

( $\vec{a}$  и  $\vec{v}$  не параллельны)



### 4.3 Гармоническое движение

(вдоль оси  $OX$ )

$x$  — координата колеблющегося тела (смещение от равновесного положения);  $\omega$  — циклическая частота колебаний,  $A$  — амплитуда колебаний (максимальное смещение)  $\varphi = \omega t + \varphi_0$  — фаза колебаний,  $\varphi_0$  — начальная фаза.

$$\omega = \frac{2\pi}{T}$$

$$v_m = A \cdot \omega$$

$$a_x = -\omega^2 \cdot x$$

$$a_m = A \cdot \omega^2$$

$$\text{период колебаний} (\text{время одного полного колебания})$$

$$\text{максимальная скорость}$$

$$\text{максимальное ускорение}$$

## II. Динамика

### 1. Второй закон Ньютона

$$m\vec{a} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 + \dots$$

**В инерциальных системах отсчета (ИСО)**

**ИСО** — системы отсчета, относительно которых любая материальная точка, свободная от действия сил, не имеет ускорения.

Инерциальной может приближенно считаться:

- Система отсчета, связанная с поверхностью Земли (если не требуется учитывать вращение Земли и силы притяжения к Солнцу и планетам)
- Система отсчета, с центром в центре Земли, оси которой направлены на звезды (если надо учесть вращение Земли вокруг своей оси, но вращение вокруг Солнца и притяжение к Солнцу и планетам можно не учитывать).
- Система отсчета, с центром в центре Солнца, оси которой направлены на звезды (если можно не учитывать вращение солнечной системы вокруг ядра галактики и притяжение к другим звездам).

### 2. Теорема о движении центра масс

$$M_{\text{системы}} \vec{a}_{\text{ц.м.}} = \vec{F}_1^{\text{внеш}} + \vec{F}_2^{\text{внеш}} + \vec{F}_3^{\text{внеш}} + \dots$$

**В ИСО**

**Внешние силы** — силы, действующие на тела, входящие в систему, со стороны тел, не входящих в эту систему.

$M_{\text{системы}}$  — масса системы материальных точек (масса тела или системы тел),

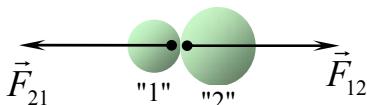
$\vec{a}_{\text{ц.м.}}$  — ускорение центра масс этой системы,

$\vec{F}_1^{\text{внеш}} + \vec{F}_2^{\text{внеш}} + \dots$  — сумма внешних сил, действующих на эту систему.

### 3. Третий закон Ньютона

Если одно тело (1) действует на другое тело (2) силой ( $\vec{F}_{12}$ ), то

второе тело (2) обязательно действует на первое (1) такой силой  $\vec{F}_{21}$ , что →



$$\vec{F}_{21} = -\vec{F}_{12}$$

- $F_{21} = F_{12}$
- $\vec{F}_{21} \uparrow \downarrow \vec{F}_{12}$
- $\vec{F}_{21}$  и  $\vec{F}_{12}$  — лежат на одной прямой
- $\vec{F}_{21}$  и  $\vec{F}_{12}$  — имеют одну природу: например, если  $\vec{F}_{12}$  — сила трения, то  $\vec{F}_{21}$  тоже сила трения.

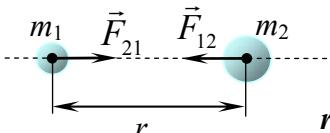
**4. Силы**, которые могут действовать на тело, можно разделить на две группы:

Силы, действующие на тело со стороны тел, соприкасающихся с ним (действие через контакт).

Силы, действующие на тело со стороны тел, не соприкасающихся с ним (действие через силовые поля: гравитационное, электрическое или магнитное) — гравитационная, электрическая или магнитная сила.

### 5. Гравитационная сила

$$F_{\text{грав.}} = \gamma \frac{m_1 m_2}{r^2}$$



$F_{21} = F_{12} = F_{\text{грав.}}$  — сила гравитационного притяжения между двумя материальными точками или однородными шарами (сферами), массы которых  $m_1$  и  $m_2$ .

*т. е. телами, размеры которых пренебрежимо малы по сравнению с расстоянием между ними.*

$\gamma$  — гравитационная постоянная  $\gamma \approx 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ Н}\cdot\text{м}^2/\text{кг}^2$

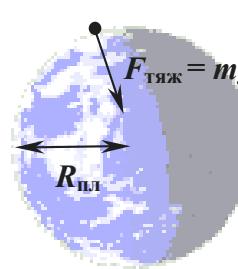
$r$  — расстояние между этими материальными точками, или центрами шаров (сфер).

измеряется в специальных экспериментах, очень важная величина (фундаментальная константа)

$$F_{\text{тяж.}} \approx F_{\text{грав. на поверхн.}} = \gamma \frac{M_{\text{пл}}}{R_{\text{пл}}^2} \cdot m = gm$$

$g$  — ускорение свободного падения на поверхности планеты

$$g = \gamma \frac{M_{\text{пл}}}{R_{\text{пл}}^2}$$



**Первая космическая скорость** — скорость спутника, который вращается вокруг планеты по круговой орбите минимального возможного радиуса  $r \approx R_{\text{пл}}$

Для такого спутника по II закону Ньютона:  $ma = F_{\text{тяж.}}$  Ускорение спутника — центростремительное ускорение (т. к. он равномерно движется по окружности)  $a = a_{\text{ц.}} = v^2/r$ , сила тяжести  $F_{\text{тяж.}} = mg$ . Учитывая, что  $r \approx R_{\text{пл}}$ , получим:

$$m \frac{v^2}{R_{\text{пл}}} = mg \Rightarrow v_1 = \sqrt{gR_{\text{пл}}}$$

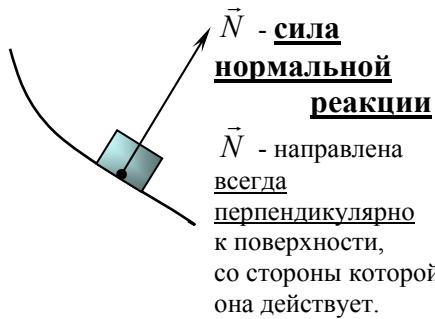
**Вес тела** — сила, с которой это тело, благодаря наличию у него массы, давит на подставку, на которой лежит, или действует на подвес, на котором висит.

Перегрузка — превышение весом величины  $mg$ . Возникает в ракетах, лифтах и пр. при движении с ускорением, направленным вверх.

Невесомость — состояние, в котором вес равен нулю (т. е. тело не давит на подставку). Невесомость может возникать не только при отсутствии гравитационной силы, но и в лифтах, самолетах, космических кораблях и пр., движущихся с  $\vec{a} = \vec{g}$ .

## 6. Силы, действующие через контакт (со стороны прикасающихся тел)

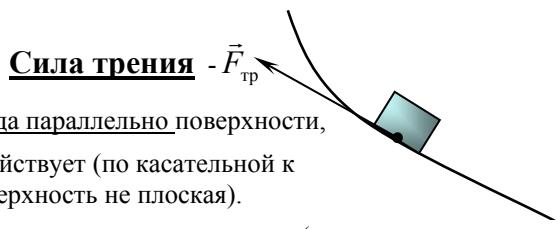
6.1. Если к телу прикасается **твёрдая поверхность**, то со стороны этой поверхности на тело могут действовать две силы:



Эта сила мешает телу "пройти сквозь поверхность" (т. е. ограничивает область возможного движения тела).

По своей природе она является силой упругости.

Сила нормальной реакции действует всегда, когда между телом и поверхностью есть контакт.



Эта сила мешает телу скользить по поверхности (иногда делает скольжение совсем невозможным). По своей природе она является результатом взаимного притяжения молекул тела и поверхности, а также зацепления микронеровностей тела и поверхности.

Сила трения может отсутствовать:  $F_{\text{тр}} = 0$ , если

1. В задаче указано, что "поверхность гладкая".
2. Тело "не стремится скользить", т. е. оно не скользило бы по поверхности даже, если бы поверхность вдруг стала абсолютно гладкой и скользкой.

$$F_{\text{тр}} = \mu N$$

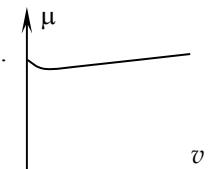
**Если происходит скольжение**

$$F_{\text{тр}} \leq \mu N$$

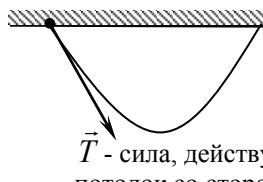
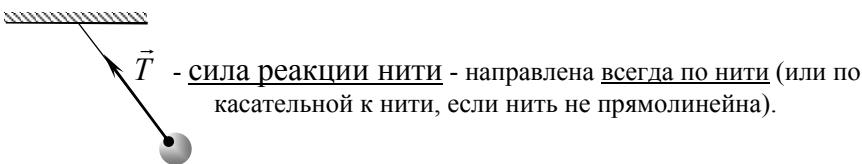
**Если нет скольжения**

**$\mu$  - коэффициент трения**

между телом и поверхностью. Он зависит от материала, степени шероховатости тела и поверхности, а также от скорости тела относительно поверхности  $v$ . (см. график)



6.2. Если к телу прикреплена **нерастяжимая натянутая нить** (трос, веревка и т. п.), то со стороны этой нити на тело действует **сила реакции нити** (сила натяжения нити)

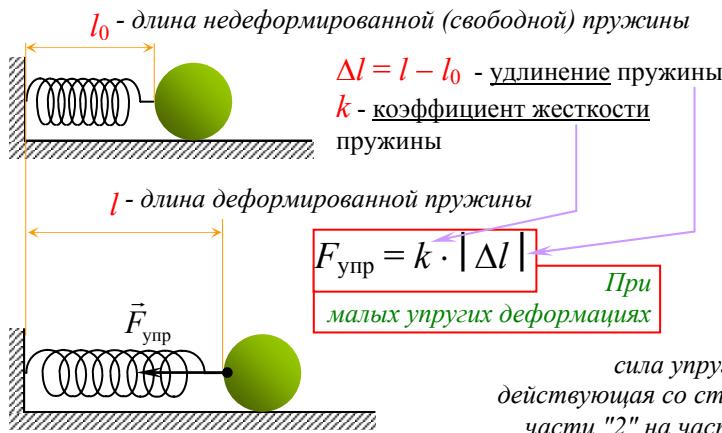


**T** - сила, действующая на потолок со стороны веревки, прикрепленной к нему.

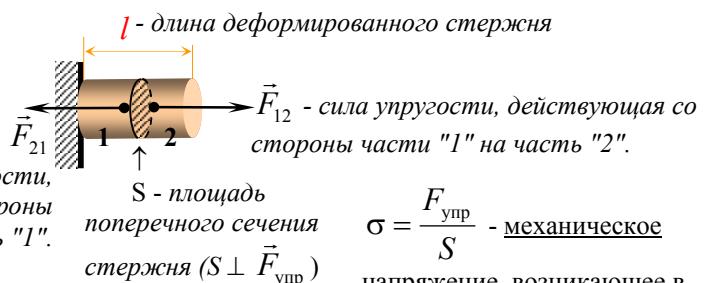
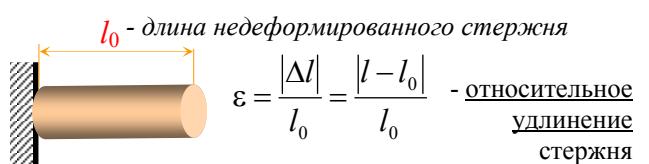
Если мысленно разделить нить на две части, то сила реакции будет действовать со стороны одной части нити на другую часть этой нити. (В этом случае чаще употребляют название "сила натяжения нити".)

**Деформация считается упругой, если после прекращения действия деформирующих сил тело возвращается к начальной форме**

6.3. Если к телу прикасается **упруго деформированное тело** (пружина, упругий стержень, резиновый шнур и т. п.), то со стороны упруго деформированного тела действует **сила упругости** ( $\vec{F}_{\text{упр}}$ ) на тело, мешающие ему вернуться в недеформированное состояние. (Если мысленно рассечь деформированное тело на части, то со стороны одной части на другую тоже может действовать сила упругости.)



сила упругости, действующая со стороны части "2" на часть "1".



**Закон Гука:  $σ = E · ε$**

**При малых упругих деформациях**

Из закона Гука:

$$\frac{F_{\text{упр}}}{S} = E \frac{|\Delta l|}{l_0} \Rightarrow F_{\text{упр}} = \frac{ES}{l_0} |\Delta l|$$

Значит, для упругого стержня  $F_{\text{упр}} = k \cdot |\Delta l|$ , где  $k = ES/l_0$  - коэффициент жесткости упругого стержня.

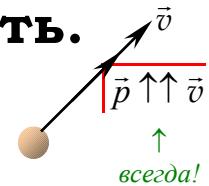
**E** - модуль упругости (модуль Юнга) материала стержня.

### III. Законы сохранения. Работа и мощность.

1. Импульс материальной точки  $\vec{p} = m \cdot \vec{v}$   $m$  - масса материальной точки

$\vec{v}$  - скорость этой материальной точки

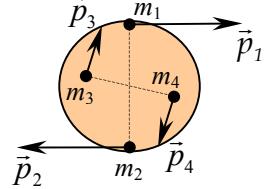
2. Импульс системы материальных точек равен векторной сумме импульсов всех точек, входящих в эту систему.



$$\vec{p}_{\text{системы}} = \vec{p}_1 + \vec{p}_2 + \dots + \vec{p}_n$$

Пример: импульс однородного диска, вращающегося вокруг неподвижной оси, проходящей через центр

$$\vec{p}_{\text{диск}} = \vec{p}_1 + \vec{p}_2 + \vec{p}_3 + \vec{p}_4 + \dots + \vec{p}_n = 0$$



3. Теорема об изменении импульса материальной точки

$$\Delta \vec{p} = \sum \vec{F} \cdot \Delta t$$

$$\sum \vec{F} = \text{const}$$

$\Delta t$  - время действия сил.

$\vec{F} \cdot \Delta t$  - импульс силы.

$\Delta \vec{p} = \vec{p}_2 - \vec{p}_1$  - изменение импульса материальной точки.

$\sum \vec{F}$  - сумма всех сил, действующих на материальную точку.

Выводится из II закона Ньютона:  $m \vec{a} = \sum \vec{F}$ . Если  $\sum \vec{F} = \text{const}$ , то  $\vec{a} = \text{const}$  и  $\vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{\vec{v}_2 - \vec{v}_1}{\Delta t}$  Подставив в уравнение ↑ и, домножив обе части на  $\Delta t$ , получим ...

4. Теорема об изменении импульса системы материальных точек

$$\text{Из п. 2: } \Delta \vec{p}_{\text{системы}} = \Delta \vec{p}_1 + \Delta \vec{p}_2 + \dots + \Delta \vec{p}_n = \sum \vec{F} \Delta t; \quad \sum \vec{F} = \sum \vec{F}_{\text{внеш}} + \sum \vec{F}_{\text{внутр}} = \sum \vec{F}_{\text{внеш}} + 0$$



$\sum \vec{F}$  — сумма всех сил, действующих на все мат. точки системы

$$\text{Из п. 3: } \Delta \vec{p}_1 = \sum \vec{F}_1 \Delta t, \Delta \vec{p}_2 = \sum \vec{F}_2 \Delta t, \dots \quad \sum \vec{F}_{\text{внеш}} — \text{сумма } \underline{\text{внешних}} \text{ сил, действующих на все мат. точки системы}$$

$\sum \vec{F}_{\text{внутр}}$  — сумма внутренних сил, действующих на все мат. точки системы

$$\sum \vec{F}_{\text{внутр}} = \underline{\vec{F}_{21}} + \underline{\vec{F}_{31}} + \dots + \underline{\vec{F}_{12}} + \underline{\vec{F}_{32}} + \dots + \underline{\vec{F}_{13}} + \underline{\vec{F}_{23}} + \dots = 0 \quad \text{по III закону Ньютона } \vec{F}_{12} + \vec{F}_{21} = 0, \vec{F}_{13} + \vec{F}_{31} = 0, \dots$$

$$\Delta \vec{p}_{\text{системы}} = \sum \vec{F}_{\text{внеш}} \cdot \Delta t$$

$$\sum \vec{F}_{\text{внеш}} = \text{const}$$



$\sum \vec{F}_{\text{внеш}}$  — сумма внешних сил, действующих на все мат. точки системы

$\Delta t$  — время, в течение которого действовали силы.

$\Delta \vec{p}_{\text{системы}}$  — изменение импульса системы материальных точек за время  $\Delta t$

5. Закон сохранения импульса:

$$\vec{p}'_{\text{системы}} = \vec{p}''_{\text{системы}}$$

Если, 1)  $\sum \vec{F}_{\text{внеш}} = 0$

2)  $\Delta t \approx 0$  - при быстрых взаимодействиях (взрывах, выстрелах, соударениях), если внешние силы не возрастают до больших значений и остаются малы по сравнению с внутренними силами.

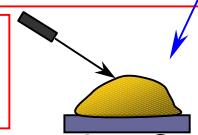
Импульс системы материальных точек сохраняется, если

- 1) Сумма внешних сил, действующих на эту систему **равна нулю**.
- 2) Время действия внешних сил **мало** так, что импульс системы не успевает существенно измениться - выстрелы, взрывы, соударения, при которых внешние силы малы по сравнению с внутренними силами.

Кроме того,

- 3) сохраняется проекция импульса на ту координатную ось, к которой перпендикулярна сумма внешних сил.

$$p'_{\text{системы}x} = p''_{\text{системы}x}, \text{ если } \sum \vec{F}_{\text{внеш}} \perp OX$$



6. Работа силы

Единица измерения работы в СИ  
 $1 \text{Дж} = 1 \text{Н}\cdot\text{м}$

$$A_{\vec{F}} = \vec{F} \cdot \Delta \vec{r} = F \cdot |\Delta \vec{r}| \cdot \cos \alpha$$

$\vec{F} = \text{const}$  (и движение по прямой, в неизменном направлении)

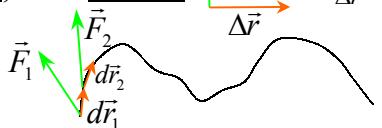
$A_{\vec{F}}$  — работа силы  $\vec{F}$

$\Delta \vec{r}$  — перемещение материальной точки, на которую действует сила  $\vec{F}$ .

$A > 0$ , если  $\alpha$  — острый угол.

$A < 0$ , если  $\alpha$  — тупой угол.

$A = 0$ , если  $\alpha = 90^\circ$ .



Чтобы найти работу не постоянной силы над точкой, которая движется по произвольной траектории, надо мысленно разбить движение на такие малые перемещения  $d\vec{r}_1, d\vec{r}_2, \dots$ , чтобы на каждом из них с достаточной точностью можно было бы считать движение прямолинейным, а силу постоянной. Тогда

$$A = \vec{F}_1 d\vec{r}_1 + \vec{F}_2 d\vec{r}_2 + \dots$$

## 7. Мощность

Единица измерения мощности в СИ  
1 Вт = 1 Дж/с

$$N = \frac{A}{t}$$

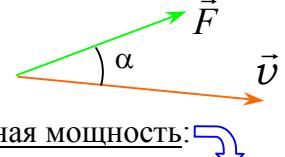
$N = \text{const}$

Работа, совершенная за время  $t$ .

Если мощность не постоянна, то вычисляется средняя мощность:

$$N_{\text{ср}} = \frac{A}{t}$$

$$N = \frac{\vec{F}d\vec{r}}{dt} = \vec{F} \cdot \vec{v} \quad N = F \cdot v \cdot \cos\alpha$$



## 8. Механическая энергия

$$E_{\text{мех}} = E_k + E_p$$

### Кинетическая энергия

Этой энергией обладают движущиеся тела.

$$E_k = \frac{mv^2}{2}$$

$$E_{\text{сист}} = E_{k1} + E_{k2} + \dots$$

Кинетическая энергия системы материальных точек.

Кинетическая энергия

материальной точки массой  $m$ , движущейся со скоростью  $v$ .

### Теорема о кинетической

энергии:  $\Delta E_k = A_{\text{всех сил}}$

Изменение кинетической энергии системы

Работа всех сил, действующих в системе.

Потенциальная энергия — этой энергией обладают тела, на которые

действуют консервативные силы:  $F_{\text{грав}} (F_{\text{тяж}}), F_{\text{упр}}, F_{\text{электр}}$

Консервативны, если они неизменны во времени для каждого положения, или являются внутренними для системы.

Силы, работа которых над системой при ее перемещении зависит только от начального и конечного положений этой системы. Работа консервативных сил не зависит от того, каким способом (по какой траектории) система была переведена из начального положения в конечное.

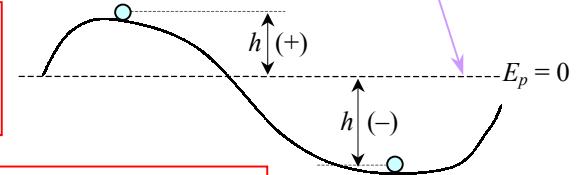
Основное свойство консервативных сил: работа консервативных сил над системой, совершившей движение по замкнутой траектории (когда конечное положение совпадает с начальным), равна нулю.

**Потенциальная энергия** — это такая функция от расположения системы, убыль которой при перемещении системы равна работе консервативных сил на этом перемещении.  $E_{p1} - E_{p2} = A_{\text{конс1-2}}$

Чтобы вычислить конкретное значение  $E_p$ , договариваются в каком положении системы "O" считать  $E_p(O) = 0$ . Тогда в произвольном положении "M" потенциальная энергия системы  $E_p(M) = A_{\text{конс M-O}}$

$$E_{p(\text{тяж})} = \pm mgh \text{ центра масс над нулевым уровнем}$$

$$E_{\text{упр}} = \frac{k\Delta l^2}{2}$$



## 9. Теорема о механической энергии

$$\Delta E_{\text{мех}} = \Delta E_k + \Delta E_p = A_{\text{всех сил}} - A_{\text{конс}} = A_{\text{неконс. сил}}$$

$$\Delta E_{\text{мех}} = A_{\text{неконс}}$$

## 10. Закон сохранения механической энергии

Механическая энергия системы материальных точек сохраняется, если в системе совершают работу только консервативные силы ( $A_{\text{нек}} = 0$ )

$$E'_{\text{мех}} = E''_{\text{мех}}$$

Если  $A_{\text{неконс}} = 0$

**11. Диссипативные силы** — неконсервативные силы, работа которых сопровождается выделением тепла.

$F_{\text{трения скольжения}} ; F_{\text{сопр. жидк. и г.}} ; F_{\text{неупруг. взаимод.}}$

$A_{\text{внутр. дис}} = -Q$  — не зависит от системы отсчета

$$E'_{\text{мех}} - E''_{\text{мех}} = Q$$

Если  $A_{\text{неконс}} = A_{\text{внутр. дис.}}$

## 12. Методы вычисления работы

$$A_{\vec{F}} = \vec{F} \cdot \Delta \vec{r} = F \cdot |\Delta \vec{r}| \cdot \cos \alpha \quad \vec{F} = \text{const}$$

$A$

$$A_{\text{конс1-2}} = E_{p1} - E_{p2}$$

$$A_{\text{тяж}} = mg(h_1 - h_2)$$

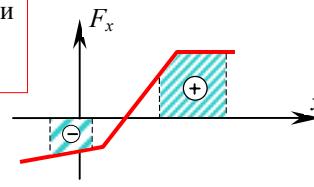
$$A_{\text{неконс}} = \Delta E_{\text{мех}}$$

$$A_{\text{упр}} = \frac{k}{2} (\Delta l_1^2 - \Delta l_2^2)$$

$$A_{\vec{F}} = \pm S_{\text{под графиком } F_x(x)}$$

Если  $\vec{F} \parallel OX$ , или  $\vec{v} \parallel OX$

Численно "+" — если график выше оси  $x$   
"−" — если график ниже оси  $x$



## 13. Средняя по времени сила

$$\vec{F}_{\text{ср}} = \frac{\Delta \vec{p}_{\text{сист}}}{\Delta t}$$

Средняя по времени сумма внешних сил, действующих на систему материальных точек

Изменение импульса системы за время  $\Delta t$

## IV. Статика и гидростатика

1. Для равновесия твердого тела или системы тел необходимо одновременное выполнение двух условий:

**I условие равновесия:** Сумма внешних сил, действующих на систему, должна быть равна нулю.

$$\vec{F}_1^{\text{внеш}} + \vec{F}_2^{\text{внеш}} + \dots = 0$$

Твердым телом называется тело, расстояние между любыми двумя точками которого не изменяется с течением времени (или меняется пренебрежимо мало).

Внешними называются силы, действующие на тела, входящие в систему, со стороны тел, не входящих в эту систему.

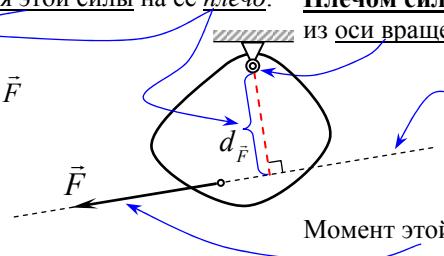
**II условие равновесия:** Сумма моментов внешних сил, действующих на систему, должна быть равна нулю относительно любой оси вращения.

$$M_{\vec{F}_1^{\text{внеш}}} + M_{\vec{F}_2^{\text{внеш}}} + \dots = 0$$

**2. Вращающим моментом** силы относительно оси вращения называется взятое со знаком «+» или «-» произведение модуля этой силы на ее плечо. Плечом силы называется длина перпендикуляра, проведенного из оси вращения на линию действия этой силы

$$M_{\vec{F}} = \pm F \cdot d_{\vec{F}}$$

Знак «+» берется, если сила  $\vec{F}$  стремится повернуть тело против часовой стрелки, знак «-» — если по часовой.



Замечание.

Приведенное здесь определение вращающего момента справедливо лишь для сил, лежащих в плоскости перпендикулярной оси вращения.

Единица измерения  $M$  в СИ: 1 Н·м

Момент этой силы — отрицательное число:  $M_{\vec{F}} < 0$

3. Не всегда одновременное выполнение I и II условий равновесия гарантирует неподвижность механической системы. Покой системы невозможен в положениях неустойчивого равновесия (т.е. в таких положениях, любое бесконечно малое смещение из которых, приводит к тому, что сумма внешних сил (или их моментов) стремится еще больше удалить систему от равновесного положения). Реализованы могут быть только положения устойчивого равновесия (т.е. такие положения, любое бесконечно малое смещение из которых, приводит к тому, что сумма внешних сил (или их моментов) стремится вернуть систему обратно в равновесное положение) и положения безразличного равновесия (т.е. положения, при бесконечно малых смещениях из которых сумма внешних сил и их моментов остается равна нулю).

4. **Центром масс** системы материальных точек  $m_1, m_2, \dots, m_N$  называется геометрическая точка ( $C$ ), координаты которой определяются формулами:

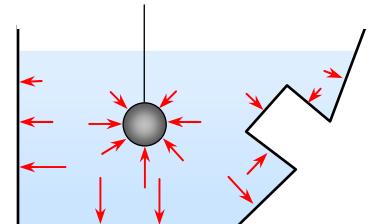
$$x_C = \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2 + \dots + m_N x_N}{m_1 + m_2 + \dots + m_N}; \quad y_C = \frac{m_1 y_1 + m_2 y_2 + \dots + m_N y_N}{m_1 + m_2 + \dots + m_N}; \quad z_C = \frac{m_1 z_1 + m_2 z_2 + \dots + m_N z_N}{m_1 + m_2 + \dots + m_N}$$

**Центр тяжести** (т. е. точка приложения равнодействующей силы тяжести) совпадает с центром масс системы, если эта система находится в однородном гравитационном поле (или напряженность поля тяготения меняется в пределах системы незначительно)

**5. Сила гидростатического давления** — сила, с которой покоящаяся жидкость действует на погруженные в нее тела, стенки и дно сосуда, в котором жидкость находится (без учета поверхностного натяжения).

По своей природе эта сила является силой объемной упругости  
Она возникает, если жидкость ската (например, прижата силой тяготения к внутренней поверхности неподвижного сосуда) и зависит от степени сжатия.

**Сила гидростатического давления** всегда направлена перпендикулярно к той поверхности, на которую она действует (поскольку сила объемной упругости не может иметь составляющей параллельной поверхности, деформированного тела, а упругостью формы жидкость не обладает)



**6. Давлением жидкости** на плоскую поверхность называется отношение силы гидростатического давления, действующей на эту поверхность, к площади поверхности (при условии, что сила распределена по поверхности равномерно).

$$p = \frac{F_{\text{гидр. давл.}}}{S}$$

Если сила давления неравномерно распределена по поверхности, то можно вычислить среднее давление или давление в данной точке поверхности

$$p = \frac{dF_{\text{гидр. давл.}}}{dS}$$

Сила гидростатического давления, действующая на бесконечно малую площадку  $dS$  площадь бесконечно малой площадки (эта площадь  $dS$  мала настолько, что площадку можно с достаточной точностью считать плоской и изменением давления в пределах  $dS$  можно пренебречь)

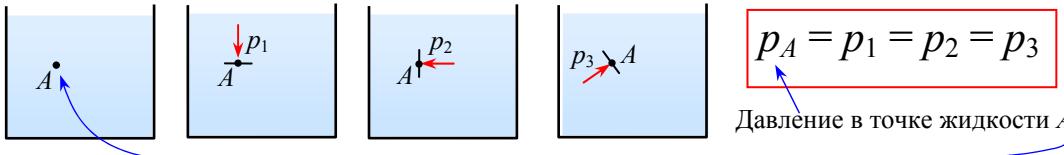
$$p_{\text{ср}} = \frac{F_{\text{гидр. давл.}}}{S}$$

поверхность плоская

- поверхность плоская
- давление одинаково во всех точках поверхности

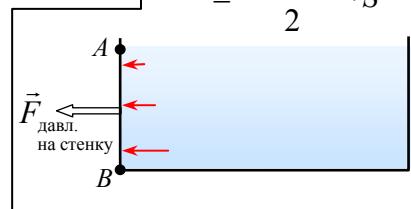
Единица измерения давления в СИ: 1 Па = 1 Н/м<sup>2</sup>.

7. Давление в какой-либо точке жидкости — это давление на воображаемую бесконечно малую площадку, на которой лежит эта точка. Причем, можно доказать, что давление в данной точке жидкости не зависит от ориентации той воображаемой бесконечно малой площадки, на которую производится это давление.



Давление в точке жидкости  $A$

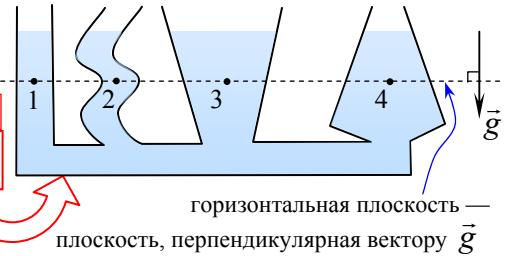
$$F_{\text{давл. на стенку}} = p_{\text{ср}} \cdot S = \frac{p_A + p_B}{2} \cdot S$$



**8. В однородной покоящейся жидкости давления в точках, лежащих в одной горизонтальной плоскости (на одном уровне), одинаковы.**

плотность жидкости  $\rho$  одинакова во всех ее точках **Открытая в атмосферу, свободная поверхность жидкости горизонтальна,** т. к. во всех ее точках давление одинаково и равно атмосферному.

жидкость неподвижна относительно стенок сосуда (не течет), а сосуд не имеет ускорения в ИСО



**Док-во:** Мысленно выделим в жидкости прямоугольный параллелепипед  $A_1B_1C_1D_1A_2B_2C_2D_2$ . Площадь  $A_1B_1C_1D_1$  так мала, что во всех ее точках давление одинаково. Сторона  $A_1A_2$  горизонтальна. Выделенный объем жидкости находится в равновесии, поэтому сумма всех действующих на него сил равна нулю:  $m\vec{g} + \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_{\text{бок}} = 0$  (Сила  $\vec{F}_{\text{бок}}$  — сумма сил гидростатического давления на боковые поверхности  $A_1B_1B_2A_2, B_1C_1C_2B_2, C_1D_1D_2C_2, D_1A_1A_2D_2$ ). В проекциях на горизонтальную ось  $OX$  это уравнение имеет вид:  $F_1 - F_2 = 0 \Rightarrow F_1 = F_2$ . Разделив обе части этого равенства на площадь  $A_1B_1C_1D_1$ , получим что давления на площадки  $A_1B_1C_1D_1$  и  $A_2B_2C_2D_2$  равны:  $p_1 = p_2$ .

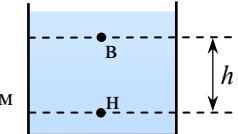


**9. В однородной покоящейся жидкости давления в точках, лежащих на разных горизонтальных уровнях, отличаются на**

давление в точке, лежащей на более низком уровне

давление в точке, лежащей на более высоком уровне

$p_h - p_v = \rho gh$   
 $\rho$  — плотность жидкости  
 $h$  — расстояние между верхним и нижним уровнями  
 $g$  — ускорение свободного падения



**Док-во:** Мысленно выделим в жидкости прямоугольный параллелепипед с горизонтальными основаниями.

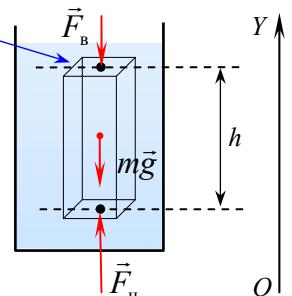
Выделенный объем жидкости находится в равновесии, поэтому сумма всех действующих на него сил равна нулю:

$m\vec{g} + \vec{F}_h + \vec{F}_v + \vec{F}_{\text{бок}} = 0$  (Сила  $\vec{F}_{\text{бок}}$  — сумма сил гидростатического давления

на боковые вертикальные поверхности.)

В проекциях на вертикальную ось  $OY$  это уравнение имеет вид:  $-mg + F_h - F_v = 0 \Rightarrow F_h - F_v = mg = \rho Shg$  (здесь масса выделенного объема жидкости  $m$  представлена как произведение ее плотности  $\rho$  на объем  $V = Sh$ )

Разделив обе части этого равенства на площадь основания  $S$ , получим:  $p_h - p_v = \rho gh$ .



## 10. Архимедова сила

выталкивающая (подъемная) сила, действующая на тело, погруженное в жидкость или газ. **Архимедова сила есть сумма всех сил гидростатического давления**, действующих на тело, погруженное в жидкость или газ (кроме тех случаев, когда тело плотно прижато к дну или стенке сосуда так, что жидкость (газ) не проникает между телом и дном (стенкой) — в этих случаях суммарную силу гидростатического давления не называют архимедовой силой)

$$F_{APX} = m_{\text{выт}} \cdot g$$

ускорение свободного падения

$m_{\text{выт}}$  — масса «вытесненной» жидкости — масса такой же жидкости, как вокруг тела, которая уместилась бы в объеме погруженной части тела  $V_{\text{погр}}$

$$F_{APX} = \rho_{\text{ж}} \cdot V_{\text{погр}} \cdot g$$

если жидкость однородна

$\rho$  — плотность среды (жидкости или газа), в которую погружено тело

**Док-во:** Сумма сил гидростатического давления  $\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots + \vec{F}_N = \vec{F}_{\text{апx}}$ , действующих на объем  $V_{\text{погр}}$  не зависит от того, какое вещество

находится внутри этого объема ( $\vec{F}_1, \vec{F}_2, \dots$  — силы упругости, они зависят от деформации жидкости, окружающей объем

Рис. 10.2  $V_{\text{погр}}$ , а не от содержимого этого объема). Мысленно выделим в покоящейся жидкости объем, совпадающий с  $V_{\text{погр}}$  по форме и расположению (рисунок 10.2). На него будут действовать точно такие же силы гидростатического давления  $\vec{F}_1, \vec{F}_2, \dots$ , как и на объем погруженной части тела  $V_{\text{погр}}$ . Выделенный в жидкости объем находится в равновесии, значит,

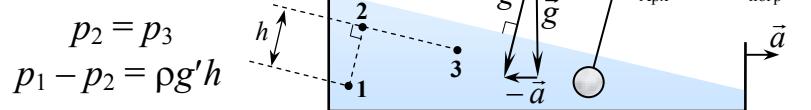
$$\vec{F}_{\text{апx}} + m_{\text{выт}} \vec{g} = 0 \Rightarrow F_{APX} = m_{\text{выт}} \cdot g$$

(В этом доказательстве считается, что атмосферного давления нет. Чтобы учесть его наличие, можно рассматривать тело на рисунке 10.1, как плавающее на границе раздела двух сред — жидкости ( $\rho_2$ ) и воздуха ( $\rho_1$ ))

Если тело плавает на границе нескольких сред, плотностями  $\rho_1, \rho_2, \dots$  (На рис. 10.3 пример, когда сред две), то масса вытесненной жидкости  $m_{\text{выт}}$  находится как сумма  $m_{\text{выт}} = \rho_1 V_1 + \rho_2 V_2 + \dots$  (  $V_1$  — объем той части тела, которая погружена в первую среду,  $V_2$  — объем той части тела, которая погружена во вторую среду, и. т. д.)

Архимедова сила в этом случае равна  $F_{APX} = (\rho_1 V_1 + \rho_2 V_2 + \dots)g$

**11. Если сосуд с жидкостью движется с ускорением  $\vec{a}$  в ИСО, то в системе отсчета, связанной с сосудом, на каждую точку этой жидкости вместе с силой тяжести  $m\vec{g}$  действует сила инерции  $\vec{F}_{\text{ин}} = -m\vec{a}$ . Если жидкость неподвижна относительно сосуда, то в системе отсчета, связанной с движущимся сосудом, можно использовать формулы из пунктов 9 и 10, заменив в них  $\vec{g}$  на  $\vec{g}' = \vec{g} - \vec{a}$ .**



$$p_2 = p_3$$

$$p_1 - p_2 = \rho g' h$$

# V. Термодинамические явления

## 1. Уравнение Менделеева-Клапейрона

$$pV = nRT$$

Для идеального газа

Абсолютная температура  $T = (t + 273) \text{ К}$

Универсальная газовая постоянная  $R \approx 8,31 \text{ Дж/(моль·К)}$

Давление газа (в Па)

1 атм  $\approx 10^5 \text{ Па} \approx 760 \text{ мм.рт.ст.}$

Объем газа (в  $\text{м}^3$ )

1 л  $= 10^{-3} \text{ м}^3$

$k = R/N_A \approx 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ Дж/К}$  — постоянная Больцмана

разделим обе части на  $V$ :  $p = \frac{N}{V} kT$

$n = N/V$  — концентрация газа — число молекул в  $1 \text{ м}^3$ .

$p = nkT$

$v = \frac{N}{N_A}$  — Число молекул газа

$v = \frac{m}{M}$  — Масса газа

$p = \frac{m}{VM} RT$  — разделим обе части на  $V$ :

$p = m/V$  — плотность газа.

$p = \frac{\rho}{M} RT$

Число Авогадро  $N_A \approx 6,02 \cdot 10^{23} \text{ моль}^{-1}$

Число молекул в 1 моль

Масса 1 моль газа — молярная масса  $M \approx 16 \cdot 10^{-3} \text{ кг/моль}$

8 — Кислород  $15,9994 \text{ O}$

## 2. Закон Дальтона

$$p_{\text{смеси}} = p_1 + p_2 + \dots$$

Давление смеси нереагирующих газов.

$$p_1 = \frac{v_1 RT_{\text{смеси}}}{V_{\text{смеси}}}$$

Парциальное давление первого из газов, входящих в смесь, — т. е. давление, которое создавал бы этот газ, если бы он один занимал весь объем смеси.

## 3. Основное уравнение МКТ

$$\bar{E}_k^{\text{пост}} = \frac{m_0 v_{\text{кв}}^2}{2} = \frac{3}{2} kT$$

Средняя кинетическая энергия поступательного движения молекул

$$\bar{E}_k^{\text{пост}} = \frac{\frac{m_0 v_1^2}{2} + \frac{m_0 v_2^2}{2} + \dots + \frac{m_0 v_N^2}{2}}{N} = \frac{m_0}{2} \left( \frac{v_1^2 + v_2^2 + \dots + v_N^2}{N} \right) = \frac{m_0 \bar{v}^2}{2} = \frac{m_0 v_{\text{кв}}^2}{2},$$

Для идеального газа

$$p = \frac{2}{3} n \bar{E}_k^{\text{пост}} = \frac{1}{3} n m_0 v_{\text{кв}}^2$$

Масса 1 моль  $m_0 = \frac{M}{N_A}$  — Число молекул в 1 моль

Масса одной молекулы

Плотность газа  $\rho$

$$v_{\text{кв}} = \sqrt{\bar{v}}$$

Средняя квадратичная скорость

## 4. Газовые законы

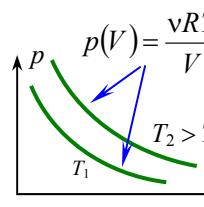
Из  $pV = nRT$  следует, что если  $v = \text{const}$ , то  $\frac{pV}{T} = \text{const}$

$$\frac{p_1 V_1}{T_1} = \frac{p_2 V_2}{T_2}$$

$v = \text{const}$ , газ идеальный

$$v = \text{const}, T = \text{const} \quad p_1 V_1 = p_2 V_2$$

Изотермический процесс, график — изотерма.



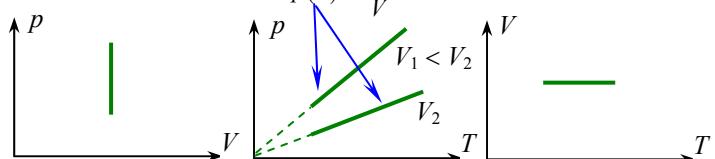
$$\frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2} \quad v = \text{const}, p = \text{const}$$

Изобарный процесс, график — изобара



$$\frac{p_1}{T_1} = \frac{p_2}{T_2} \quad v = \text{const}, V = \text{const}$$

Изохорный процесс, график — изохора



## Работа газа

### 5. Первый закон термодинамики

Количество теплоты, полученное ( $Q > 0$ )

или отданное ( $Q < 0$ ) системой.

(Энергия, полученная или отданная системой в процессе теплопередачи, т. е. при обмене энергиями между молекулами — на микроскопическом уровне.)

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

Теплоемкость тела (системы)

$$c = \frac{Q}{m \Delta T} \Rightarrow Q = cm \Delta T$$

Удельная теплоемкость вещества

$$C_M = \frac{Q}{v \Delta T} \Rightarrow Q = C_M v \Delta T$$

Молярная теплоемкость вещества

$$\text{При } V = \text{const}: C_V = \frac{\Delta U}{\Delta T}$$

При  $p = \text{const}$ :

$$C_p = \frac{\Delta U + A}{\Delta T} > C_V$$

### 6. Адиабатический процесс

$$Q = 0 \Rightarrow A_{\text{газа}} = -\Delta U$$

В теплоизолированной системе или при быстрых процессах

При адиабатическом расширении ( $A_{\text{газа}} > 0$ ) газ охлаждается ( $\Delta U < 0$ )

При адиабатическом сжатии ( $A_{\text{газа}} < 0$ ) газ нагревается ( $\Delta U > 0$ )



$U = E_{\text{к тепл}} + E_{\text{р взаим}}$

Внутренняя энергия

Кинетическая энергия хаотического (теплового) движения молекул.

Потенциальная энергия взаимодействия молекул друг с другом.

В идеальном газе  $E_{\text{к тепл}} \gg E_{\text{р взаим}}$ , поэтому

$$U = E_{\text{к тепл}} = \frac{i}{2} pV = \frac{i}{2} vRT$$

$i = 3$  для одноатомных газов (He, Ne, Ar, ...)

$i = 5$  для двухатомных газов (H<sub>2</sub>, N<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>, воздух, )

$i = 6$  для многоатомных газов (пары H<sub>2</sub>O, ...)

$$\Delta U = \frac{i}{2} (p_2 V_2 - p_1 V_1) = \frac{i}{2} v R \Delta T$$

Для идеального газа

$$\Delta U = C_V \Delta T = c_V m \Delta T = C_M v \Delta T$$

$$A_{\text{газа}} = -A_{\text{над газом}}$$

$$V = \text{const}$$

$$A_{\text{газа}} = 0$$

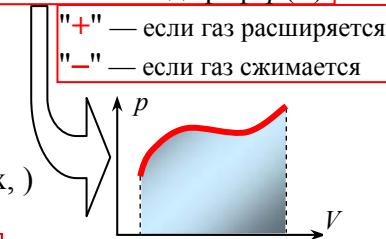
$$p = \text{const}$$

$$A_{\text{газа}} = p \Delta V = v R \Delta T$$

$$v = \text{const}$$

численно

$$A_{\text{газа}} = \pm S_{\text{под граф. } p(V)}$$



**Нагреватель**  
 $T_{\text{наг}}$

$$Q_{\text{подв}}$$

**Рабочее вещество (газ)**

$$A$$

**Холодильник**  
 $T_{\text{хол}}$

$$\eta_{\text{цикла}} = \frac{A_{\text{газа в цикле}}}{Q_{\text{подв}}} = \frac{Q_{\text{подв}} - |Q_{\text{отв}}|}{Q_{\text{подв}}} = 1 - \frac{|Q_{\text{отв}}|}{Q_{\text{подв}}}$$

$$Q_{\text{полн. за цикл}} = Q_{\text{подв}} + Q_{\text{отв}} = \Delta U_{\text{в цикле}} + A_{\text{газа в цикле}}$$

$$Q_{\text{отв}} < 0 \Rightarrow Q_{\text{отв}} = -|Q_{\text{отв}}| \quad \Delta U_{\text{в цикле}} = U_{\text{кон}} - U_{\text{нач}} = 0$$

$$Q_{\text{подв}} - |Q_{\text{отв}}| = A_{\text{газа в цикле}}$$

$$A_{\text{газа в цикле}} = \pm S_{\text{внутри цикла } p(V)}$$

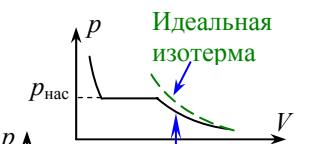
численно

"+" — если цикл идет "по часовой стрелке"  
"—" — если цикл идет "против часовой стрелки"

$\eta_{\text{идеал}} = \frac{T_{\text{наг}} - T_{\text{хол}}}{T_{\text{наг}}}$

КПД идеальной тепловой машины, работающей по циклу Карно — максимальный теоретически возможный КПД при данных  $T_{\text{нагр}}$  и  $T_{\text{хол}}$ .

### 6. Насыщенный пар



газ, дальнейшее изотермическое сжатие или изохорное охлаждение которого приводит к превращению части этого газа в жидкость (при наличии центров конденсации).

газ, находящийся в динамическом равновесии со своей жидкостью, т. е. в состоянии, когда число молекул, переходящих из газа в жидкость равно числу молекул, переходящих обратно за то же время.

**Реальные изотермы:** область I - вода

область II - вода в равновесии с насыщенным

паром

область III - газ

$T_{\text{кр}}$  — критическая температура, при  $T > T_{\text{кр}}$  газ никаким сжатием нельзя перевести в жидкость.

**Условие кипения:**  $p_{\text{нас}} = p_{\text{на пузырек}} \approx p_{\text{атм}}$

Для воды  $p_{\text{нас}} (100^{\circ}\text{C}) \approx 10^5 \text{ Па}$

Давление насыщенного пара (а также его плотность) однозначно определяется температурой и больше ни от чего не зависит (ни от объема, ни от массы пара).

**Относительная влажность воздуха**

$$\varphi = \frac{p_{\text{пара в воздухе}}}{p_{\text{нас. пара при данной } T}} = \frac{\rho_{\text{пара в воздухе}}}{\rho_{\text{нас. пара при данной } T}} (\times 100 \%)$$

# VI. Электростатика

## 1. Закон Кулона

Сила

электростатического взаимодействия

точечных зарядов  $q_1$  и  $q_2$

Точечными считаются заряженные тела, размеры которых пренебрежимо малы по сравнению с расстоянием между ними.

$$F_{\text{эл}} = k \frac{|q_1| \cdot |q_2|}{\epsilon r^2}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \approx 9 \cdot 10^9 \frac{\text{Н} \cdot \text{м}^2}{\text{Кл}^2}$$

$$\epsilon_0 \approx 8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\Phi}{\text{м}} \text{ — электрическая постоянная}$$

$r$  — расстояние между зарядами  $q_1$  и  $q_2$

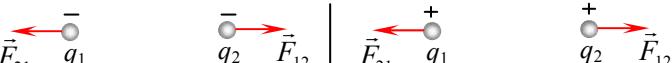
$\epsilon$  — диэлектрическая проницаемость среды, в которой находятся заряды  $q_1$  и  $q_2$  (полагается, что среда — безграничный, однородный диэлектрик)

$$\epsilon_{\text{возд}} \approx \epsilon_{\text{вакуума}} = 1$$

Заряды противоположных знаков ("разноименные") притягиваются друг к другу:



Заряды одинаковых знаков ("одноименные") отталкиваются друг от друга:



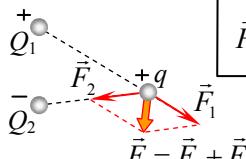
## 2. Принцип суперпозиции

Если на заряд  $q$  действуют несколько зарядов  $Q_1, Q_2, \dots$ , то:

$$\vec{F}_{\text{на } q} = \vec{F}_{\text{на } q}(Q_1) + \vec{F}_{\text{на } q}(Q_2) + \dots$$

Сила, действующая на заряд  $q$  со стороны системы зарядов  $Q_1, Q_2, \dots$

Сила, которая действовала бы на заряд  $q$  со стороны заряда  $Q_1$ , в отсутствие остальных зарядов  $Q_2, Q_3, \dots$



3. Электрическое поле — особая материя, возникающая вокруг любых электрических зарядов и действующая электрической силой на любые электрические заряды, попавшие в это поле.

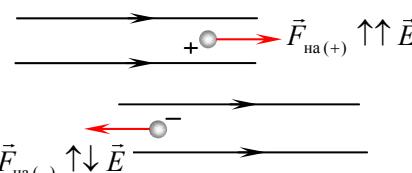
### Характеристики электрического поля

$\vec{E}$  — напряженность электрического поля — силовая характеристика поля. Напряженность численно равна силе, которая действовала бы на единицу пробного заряда, помещенного в данную точку поля.

$$\vec{F}_{\text{эл на } q} = q \vec{E}$$

Электрическая сила, действующая на точечный заряд  $q$  со стороны электрического поля.

Напряженность электрического поля, создаваемого в той точке, где находится заряд  $q$ , всеми остальными зарядами (кроме  $q$ ).



$\varphi$  — потенциал электрического поля — энергетическая характеристика поля. Потенциал численно равен потенциальной энергии, которую имела бы единица пробного заряда, помещенного в данную точку поля.

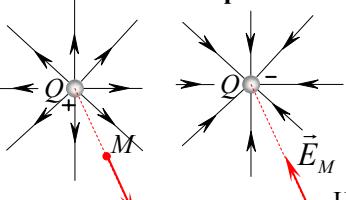
$$W = q \cdot \varphi \Rightarrow$$

Потенциальная энергия заряда  $q$ , который находится в точке, где все остальные заряды (кроме  $q$ ) создают потенциал  $\varphi$ .

$$A_{1-2}^{\text{эл. над } q} = q(\varphi_1 - \varphi_2)$$

Работа электрических сил над зарядом  $q$  при его перемещении из точки с потенциалом  $\varphi_1$  в точку с потенциалом  $\varphi_2$ . (потенциалы  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  создаются всеми зарядами, кроме  $q$ )

### 3.1. Напряженность и потенциал электрического поля, созданного одним точечным зарядом $Q$



$$E_M = k \frac{|Q|}{\epsilon r_M^2}$$

Напряженность электрического поля, созданного точечным зарядом  $Q$  в точке  $M$ , расположенной на расстоянии  $r_M$  от  $Q$ .

$\vec{E}$  направлен от "+" зарядов к "-" зарядам

$$\Phi_M = k \frac{Q}{\epsilon r_M}$$

$$\varphi = 0 \text{ на } \infty$$

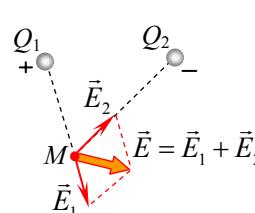
Потенциал электрического поля, созданного точечным зарядом  $Q$  в точке  $M$ , расположенной на расстоянии  $r_M$  от  $Q$ .

### 3.2. Напряженность и потенциал электрического поля, созданного системой точечных зарядов $Q_1, Q_2, \dots$

$$\vec{E}_M = \vec{E}_M(Q_1) + \vec{E}_M(Q_2) + \dots$$

Напряженность электрического поля, созданного системой точечных зарядов  $Q_1, Q_2, \dots$  в точке  $M$

Напряженность электрического поля, которое создавал бы в точке  $M$  заряд  $Q_1$ , в отсутствие остальных зарядов  $Q_2, Q_3, \dots$

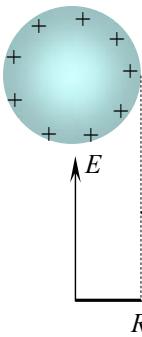


$$\Phi_M = \Phi_M(Q_1) + \Phi_M(Q_2) + \dots$$

Потенциал электрического поля, созданного системой точечных зарядов  $Q_1, Q_2, \dots$  в точке  $M$

Потенциал электрического поля, которое создавал бы в точке  $M$  заряд  $Q_1$ , в отсутствие остальных зарядов  $Q_2, Q_3, \dots$

### 3.3. Напряженность и потенциал электрического поля, созданного равномерно заряженным по поверхности шаром

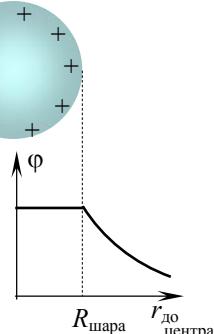


$$E_{\text{внеш шара}} = k \frac{|Q_{\text{шара}}|}{\epsilon r^2} \quad r = r_{\text{до центра}}$$

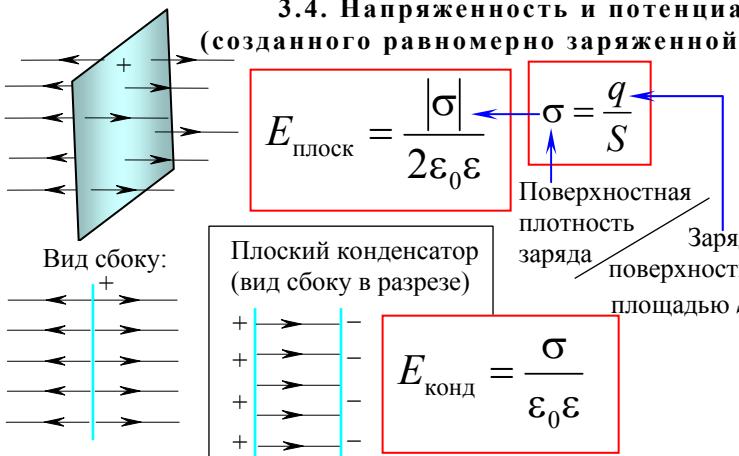
$$E_{\text{внутри шара}} = 0$$

$$\Phi_{\text{внеш шара}} = k \frac{Q_{\text{шара}}}{\epsilon r_{\text{до центра}}} \quad \Phi = 0 \text{ на } \infty$$

$$\Phi_{\text{внутри шара}} = \Phi_{\text{поверхн}} = \Phi_{\text{шара}} = k \frac{Q_{\text{шара}}}{\epsilon R_{\text{шара}}}$$



### 3.4. Напряженность и потенциал однородного электрического поля, созданного равномерно заряженной плоскостью или плоским конденсатором



Для любого однородного электрического поля:

$$\Phi_1 - \Phi_2 = \vec{E} \cdot \Delta \vec{r}_{1-2} = E \cdot |\Delta \vec{r}_{1-2}| \cdot \cos \alpha = E_x \cdot \Delta x$$

Напряжение (разность потенциалов) между точками 1 и 2 в однородном электрическом поле.

При  $\vec{E} \parallel OX$  или  $\Delta \vec{r}_{1-2} \parallel OX$

$\Phi_1 - \Phi_2 = E_x(x_2 - x_1)$

$$U = E \cdot d$$

$d = |\Delta \vec{r}_{1-2}| \cdot \cos \alpha$  — проекция вектора  $\Delta \vec{r}_{1-2}$  на силовую линию.

### 4. Потенциальная энергия системы электрических зарядов

$$W_{\text{сист}} = W_{\text{внеш}} + W_{\text{взаим}}$$

Энергия взаимодействия зарядов системы с внешним электрическим полем

$$W_{\text{внеш}} = q_1 \Phi_1^{\text{внеш}} + q_2 \Phi_2^{\text{внеш}} + \dots$$

$\Phi_i^{\text{внеш}}$  — потенциал внешнего электрического поля в той точке, где расположен заряд  $q_i$ .

Энергия взаимодействия зарядов системы друг с другом: для системы из трех зарядов  $q_1, q_2$  и  $q_3$

$$W_{12}^{\text{вз}} = k \frac{q_1 \cdot q_2}{\epsilon r_{12}}$$

для системы из двух зарядов  $q_1$  и  $q_2$

$$W_{123}^{\text{вз}} = k \frac{q_1 \cdot q_2}{\epsilon r_{12}} + k \frac{q_1 \cdot q_3}{\epsilon r_{13}} + k \frac{q_2 \cdot q_3}{\epsilon r_{23}}$$

$$W_{\text{вз}} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N q_i \Phi_i^{\text{собст}}$$

$\Phi_i^{\text{собст}}$  — потенциал, создаваемый всеми зарядами системы, кроме  $q_i$ , в точке, где находится заряд  $q_i$ .

### 5. Электроемкость

Электроемкость уединенного проводника

$$C_{\text{провод}} = \frac{q}{\Phi}$$

заряд проводника

потенциал проводника относительно бесконечности

Заряд конденсатора (заряд его "+" - пластины)

$$C_{\text{конд}} = \frac{q}{U} = \frac{q_1}{\Phi_1 - \Phi_2}$$

Заряд пластины "1"

Разность потенциалов между пластинами "1" и "2"

$$C_{\text{плоского конденсатора}} = \frac{\epsilon_0 \epsilon S}{d}$$

диэлектрическая проницаемость вещества между пластинами

площадь пластины конденсатора

$$W_{\text{конд}} = \frac{CU^2}{2} = \frac{q^2}{2C} = \frac{qU}{2}$$

Электроемкость конденсатора

Напряжение на конденсаторе

$$U = E \cdot d$$

расстояние между пластинами конденсатора

(разность потенциалов между "+" и "-" пластинами)

Напряженность электрического поля между пластинами конденсатора

Параллельное соединение конденсаторов (каждый конденсатор соединен одной пластиной с "+"-выходом системы, а другой пластиной с "-"-выходом)

$$C_{\text{общ}}^{\text{пар}} = C_1 + C_2 + \dots$$

$U_{\text{общ}}^{\text{пар}} = U_1 = U_2 = \dots$

$q_{\text{общ}}^{\text{пар}} = q_1 + q_2 + \dots$

$$U_{\text{общ}} = U_1 + U_2 + \dots$$

Заряд проводника, соединенного с "+"-выходом системы

$$U_{\text{общ}}^{\text{посл}} = U_1 + U_2 + \dots$$

$C_{\text{общ}}^{\text{посл}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots$

Общая емкость системы конденсаторов — емкость такого одного конденсатора,

при включении которого вместо всей системы не изменяется напряжение между выходами ( $U_{\text{общ}}$ ) и общий заряд  $q_{\text{общ}}$

### 6. Свойства проводника в электрическом поле

$$\vec{E}_{\text{внутри проводника}} = 0$$

Проводник эквипотенциален

$\Phi_1 = \Phi_2 = \dots = \Phi_{\text{проводника}}$

Силовые линии входят в проводник и выходят из него перпендикулярно поверхности

Если в проводнике нет тока

Если проводник заряжен, то заряд распределен в бесконечно тонком слое на поверхности проводника. ( $\sigma$  максимальна выпуклостях, особенно на остриях, и минимальна на вогнутых участках поверхности)

# VII. Постоянный ток

## 1. Упорядоченная скорость

Обычно заряженные частицы в веществе движутся беспорядочно — "хаотично". Среди направлений движения этих частиц нет преимущественного — все направления встречаются одинаково часто, поэтому через любое сечение проводника проходит в обе стороны в среднем одинаковое число носителей. Среднее значение вектора скорости заряженных частиц при таком движении в любой момент равно нулю:  $\bar{v} = \frac{\vec{v}_1 + \vec{v}_2 + \dots + \vec{v}_N}{N} = 0$ . Но если, продолжая беспорядочное движение, вся эта масса хаотически движущихся носителей начинает смещаться в какую-либо сторону (это называется "дрейф"), то такое движение считается упорядоченным и образует электрический ток. В этом случае среднее значение вектора скорости уже не равно нулю и называется

скоростью упорядоченного движения носителей:  $\vec{v}_{\text{уп}} = \bar{v} = \frac{\vec{v}_1 + \vec{v}_2 + \dots + \vec{v}_N}{N}$ .  $\vec{v}_{\text{уп}}$  направлена туда, куда смещается масса

хаотично движущихся частиц — в сторону дрейфа. Можно представить себе ток в проводе так: цилиндрический сосуд, заполненный хаотически движущимися носителями тока, медленно (по сравнению со скоростями теплового движения носителей) перемещается. Скорость сосуда в этой модели —  $\vec{v}_{\text{уп}}$ . Если сосуд мысленно рассечь неподвижной плоскостью  $\perp \vec{v}_{\text{уп}}$ , то через эту плоскость будет переноситься заряд.

## 2. Сила тока

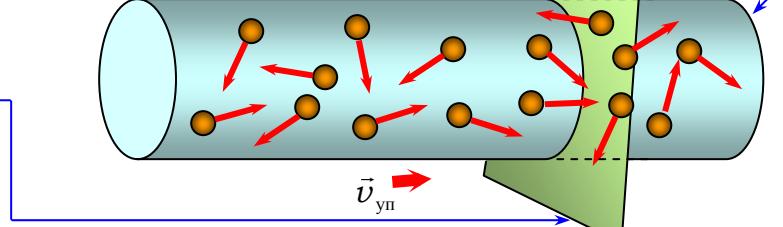
Модуль силы тока  
Единица измерения силы тока в СИ:  
 $1 \text{ А} = 1 \text{ Кл/с}$

$$I = \frac{q}{t} \quad \text{Модуль заряда, перенесенного через поперечное сечение проводника за время } t.$$

$I = \text{const}$

Если сила тока меняется ( $I \neq \text{const}$ ), то вычисляют мгновенные значения силы тока (для каждого момента):

$$I = \frac{dq}{dt} = q'(t) \quad dq - \text{заряд, перенесенный через поперечное сечение проводника за такое малое время } dt, \text{ за которое сила тока не успевает существенно измениться.}$$



## 3. Плотность тока

$$j = \frac{I}{S} \quad \text{модуль вектора } j$$

$j$  — сила тока через поперечное сечение  $S$

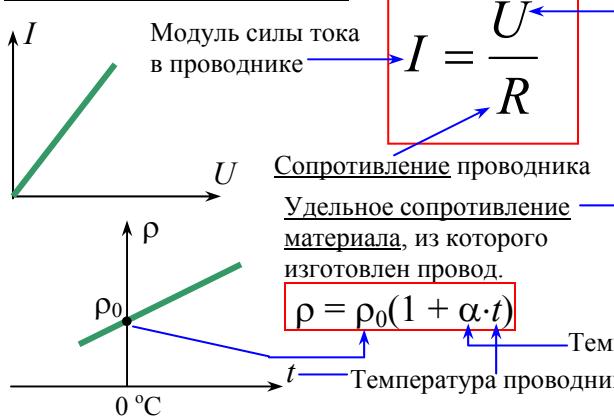
во всех точках сечения  $S$  одинаковы  $j$

— вектор  $\vec{j}$ , направление которого совпадает с направлением, в котором переносится положительный заряд:  
 $\vec{j} \uparrow \uparrow \vec{v}_{\text{уп}(+)}$ ;  $\vec{j} \downarrow \downarrow \vec{v}_{\text{уп}(-)}$

$$\vec{j} = q_0 n \vec{v}_{\text{уп}} \quad \text{Скорость упорядоченного движения носителей тока}$$

Концентрация носителей тока

## 4. Закон Ома для участка цепи, не содержащего ЭДС



$$R = \frac{\rho l}{S} \quad \text{Заряд одного носителя.}$$

Площадь поперечного сечения провода

Единица измерения сопротивления в СИ:  $1 \text{ Ом} = 1 \text{ В/А}$   
Единица измерения удельного сопротивления в СИ:  $1 \text{ Ом}\cdot\text{м}$

## 5. Закон Ома для участка цепи, содержащего ЭДС

$$I \cdot R = \varphi_1 - \varphi_2 + \mathcal{E}$$

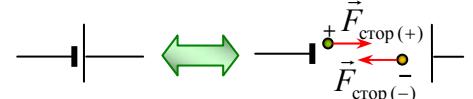
Сила тока, текущего по участку 1-2  
Полное сопротивление участка 1-2  
Суммарная ЭДС на участке 1-2

$I > 0$ , если ток  $\uparrow$  обходу 1→2  
 $I < 0$ , если ток  $\downarrow$  обходу 1→2

Направление обхода от 1→2

$\mathcal{E} > 0$ , если источник направляет ток  $\uparrow$  обходу 1→2  
 $\mathcal{E} < 0$ , если источник направляет ток  $\downarrow$  обходу 1→2

**Источник тока** — проводник, в котором действуют сторонние силы.  
**Сторонние силы** — любые силы не электростатического происхождения, понуждающие носители тока к упорядоченному движению.



$$\mathcal{E} = \frac{A_{1-2}}{q} \quad \text{ЭДС источника (электро- движущая сила)}$$

Работа сторонних сил источника над зарядом  $q$  при его перемещении через источник в направлении обхода 1→2

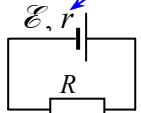
Внутреннее сопротивление источника

## 6. Закон Ома для полной (замкнутой) цепи

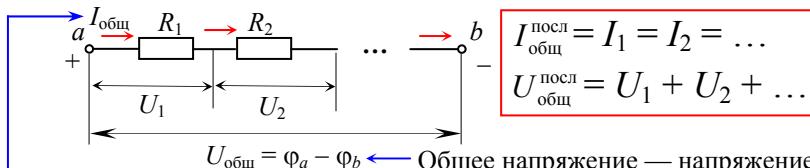
$$I = \frac{\sum \mathcal{E}}{R_{\text{полн}}} \quad \text{Сила тока, текущего через каждый элемент цепи}$$

Суммарная ЭДС цепи

Полное (суммарное) сопротивление цепи



## 7. Последовательное соединение проводников



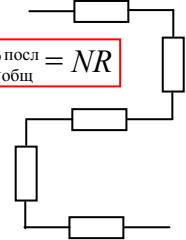
— соединение, при котором заряд полностью, без ответвлений, перетекает из предыдущего проводника в следующий.

$$R_{\text{общ}} = R_1 + R_2 + \dots$$

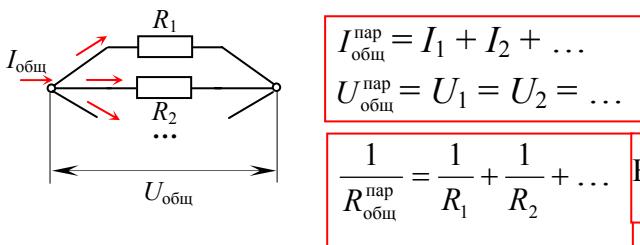
Если  $R_1 = R_2 = \dots = R_N = R$ , то  $R_{\text{общ}} = NR$

$I_{\text{общ}}$  — общий ток — ток, втекающий через (+) выход системы и вытекающий через (-) выход.

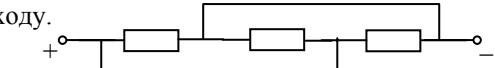
$R_{\text{общ}} = \frac{U_{\text{общ}}}{I_{\text{общ}}}$  — общее сопротивление — сопротивление резистора, который можно включить один вместо всей системы между ее выходами, при этом  $I_{\text{общ}}$  и  $U_{\text{общ}}$  не изменяются.



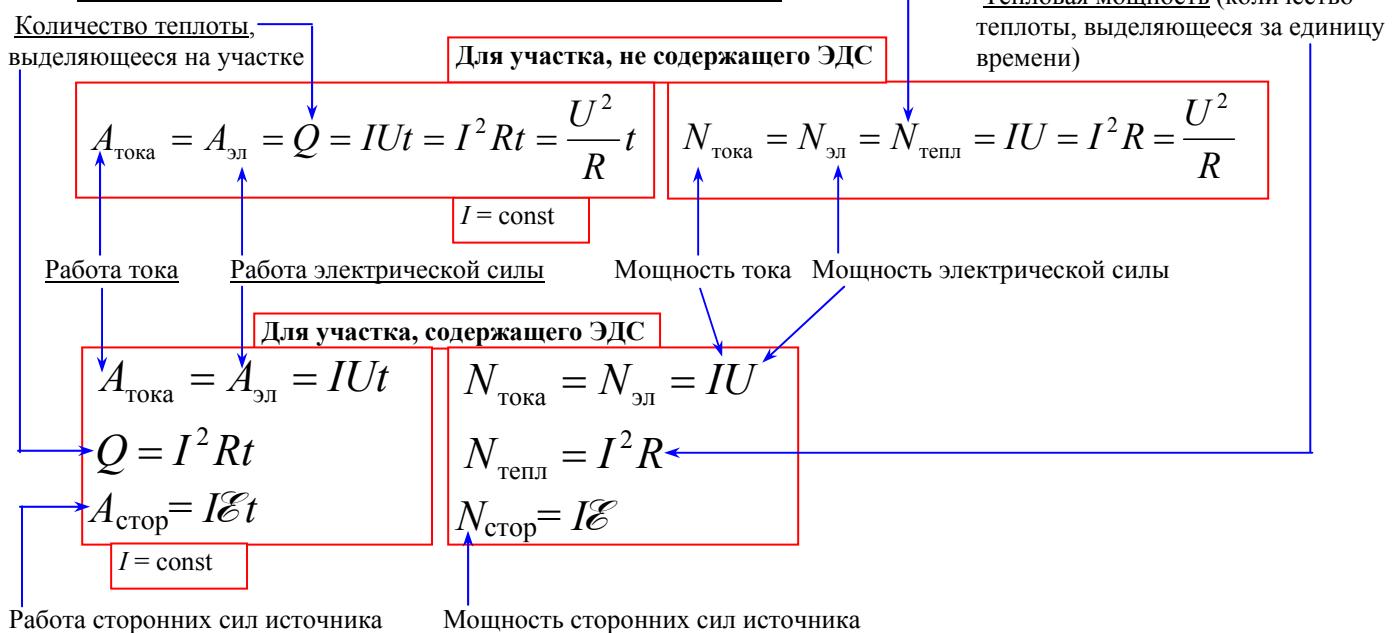
## 8. Параллельное соединение проводников



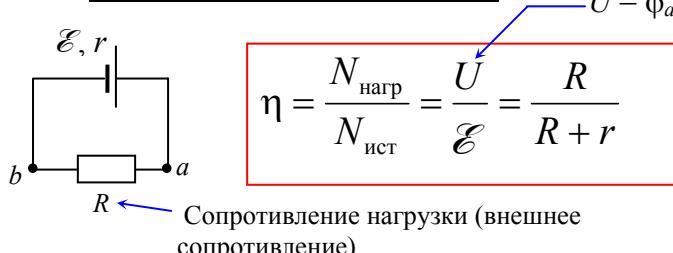
— соединение, при котором каждый проводник присоединен одним концом к (+) выходу системы, а другим концом к (-) выходу.



## 9. Работа и мощность электрического тока



## 10. КПД электрической цепи



## 11. Условие выделения максимальной мощности на нагрузке:

При данных значениях  $r$  и  $E$ , максимальная мощность выделяется при условии, что

$$R = r$$

## 12. Закон Фарадея для электролиза



# VIII. Магнитные явления

**1. Магнитное поле** — особая материя, возникающая вокруг любых движущихся электрических зарядов (токов).

действующая магнитными силами на движущиеся заряды (токи).

## Сила Лоренца

сила, действующая со стороны модуля скорости магнитного поля на отдельные движущиеся заряды.

$$F_{\text{лор}} = |q| v B \cdot \sin \alpha$$

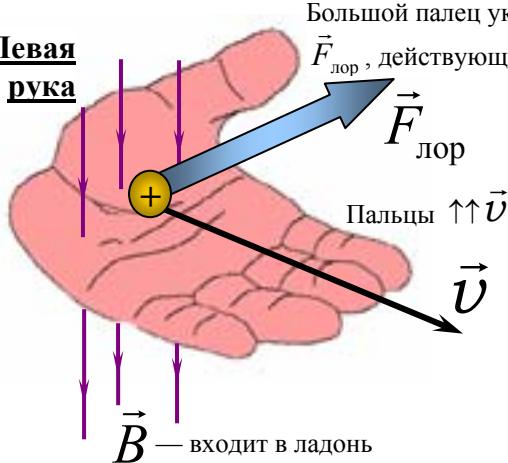
$$\vec{F}_{\text{лор}} \perp \vec{v}, \vec{F}_{\text{лор}} \perp \vec{B}$$

$\alpha$  — угол между  $\vec{v}$  и  $\vec{B}$

$q > 0$   $\vec{F}_{\text{лор}}$   $\vec{v}$

модуль вектора  $\vec{B}$  — вектора магнитной индукции

## Левая рука



Если заряд летит параллельно  $\vec{B}$ , то  $\vec{F}_{\text{лор}} = 0$

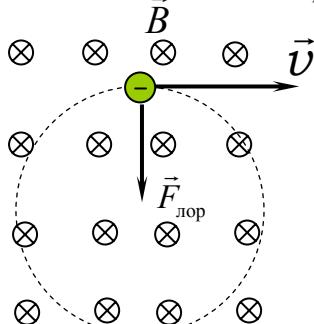
Единица измерения магнитной индукции в СИ: 1 Тл  
1 Тл = 1Н·с/(Кл·м) — индукция такого магнитного поля, в котором на единицу заряда, движущегося со скоростью 1м/с действует максимальная сила Лоренца 1Н. (Сила максимальна при  $\alpha = 90^\circ$ )

## 2. Движение зарядов в магнитном поле

**2.1** Если скорость заряда  $\vec{v} \perp \vec{B}$ , то его траектория — окружность.

По II закону Ньютона:  $m\vec{a} = \vec{F}_{\text{лор}}$  (массы частиц обычно так малы, что силой тяжести можно пренебречь по сравнению с  $F_{\text{лор}}$ )

$\vec{F}_{\text{лор}} \perp \vec{v} \Rightarrow \vec{a} \perp \vec{v} \Rightarrow a = a_{\text{центр}} = v^2/R$  — центростремительное ускорение.



Радиус окружности, по которой движется частица массой  $m$ , зарядом  $q$  в однородном магнитном поле индукцией  $B$ .

$$R = \frac{mv}{|q|B}$$

$$m \frac{v^2}{R} = |q|vB \cdot \sin 90^\circ$$

$$T = \frac{s}{v} = \frac{2\pi R}{v} = \frac{2\pi m}{|q|B}$$

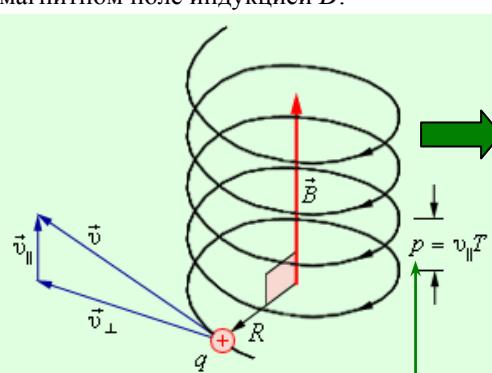
Период обращения

частицы массой  $m$ , зарядом  $q$  в однородном магнитном поле индукцией  $B$

$$T = \frac{2\pi m}{|q|B}$$

не зависит от скорости!

**2.2** Если скорость заряда  $\vec{v}$  образует с  $\vec{B}$  произвольный угол (не равный  $90^\circ$ ,  $0^\circ$ ,  $180^\circ$ ), то его траектория — спираль.



Шаг спирали — расстояние, на которое смещается частица вдоль направления  $\vec{B}$  за один полный оборот, т. е. за время  $T = \frac{2\pi m}{|q|B}$

## Сила Ампера

сила, действующая со стороны модуля тока магнитного поля на провод с током.

$$F_A = IIB \cdot \sin \alpha$$

Провод прямолинейный, находится в однородном магнитном поле.

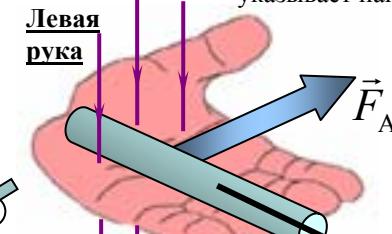
$\alpha$  — угол между током и  $\vec{B}$

Длина провода  
Сила тока в проводе

$$\vec{F}_A \perp \text{току}$$

$$\vec{F}_A \perp \vec{B}$$

Большой палец указывает направление  $\vec{F}_A$ .



(пальцы  $\uparrow\uparrow$  току)  
 $\vec{B}$  — входит в ладонь

Если провод с током параллелен  $\vec{B}$ , то  $\vec{F}_A = 0$

1 Тл = 1Н/(А·м) — индукция такого однородного магнитного поля, в котором на прямой провод длиной 1 м с током силой 1А действует максимальная сила Ампера 1Н. (Сила максимальна при  $\alpha = 90^\circ$ )

Скорость частицы  $\vec{v}$  представляют как сумму двух векторов  $\vec{v}_{\perp}$  и  $\vec{v}_{\parallel}$  (перпендикулярная и параллельная  $\vec{B}$  составляющие скорости). В системе отсчета  $K'$ , движущейся со скоростью  $\vec{v}_{\parallel}$ , частица будет иметь скорость  $\vec{v}_{\perp}$  и двигаться по окружности радиуса  $R = \frac{mv_{\perp}}{|q|B}$  (п. 2.1). К этому вращению добавляется поступательное движение  $K'$ -системы в результате получается движение по спирали (см. рис.)

### 3. Рамка с током в магнитном поле

Силы Ампера разворачивают рамку с током так, что создаваемое внутри рамки собственное магнитное поле  $\vec{B}_{\text{собст}}$  оказывается сонаправлено с внешним магнитным полем. (Поле  $\vec{B}_{\text{собст}}$  создает ток, текущий в рамке).

Вращающий момент, действующий на рамку в произвольном положении равен:

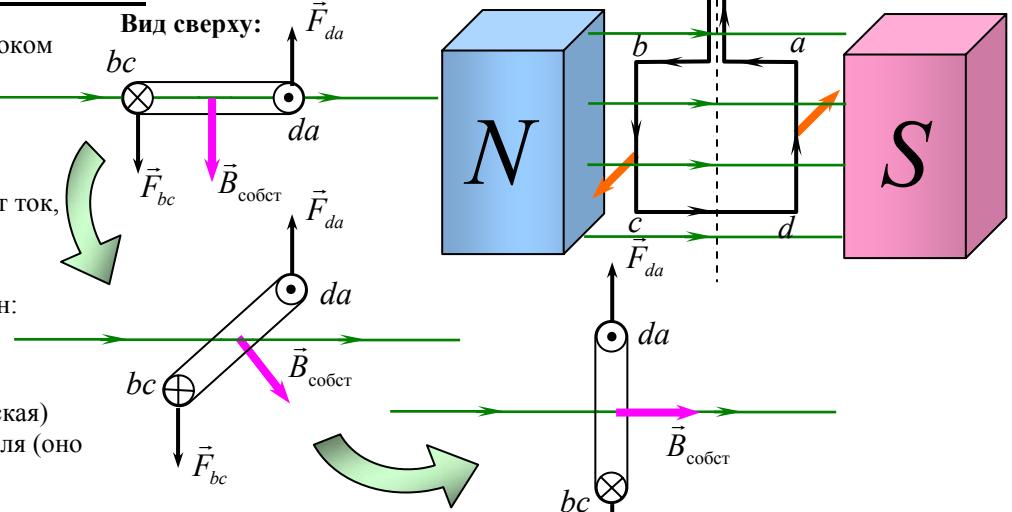
$$M = ISBs \sin \alpha$$

$I$  — сила тока в рамке

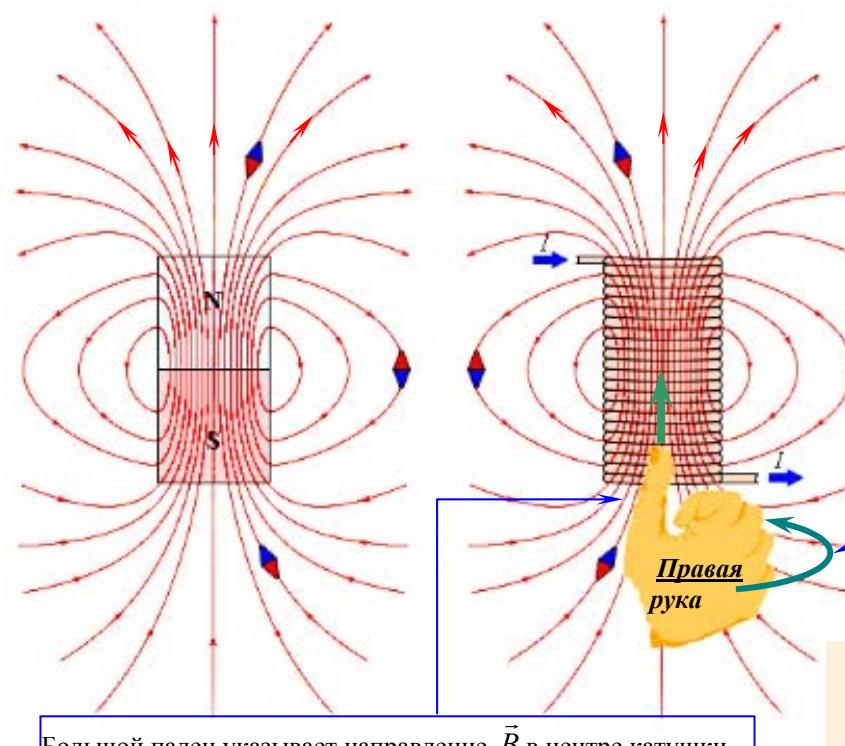
$S$  — площадь внутри рамки (рамка плоская)

$B$  — индукция внешнего магнитного поля (оно должно быть однородно)

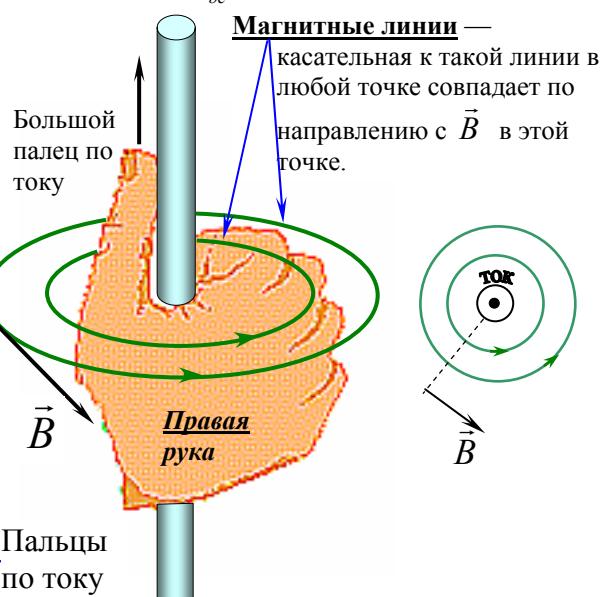
$\alpha$  — угол между вектором индукции внешнего поля и перпендикуляром к



### 4. Магнитные поля, создаваемые различными токами



Большой палец указывает направление  $\vec{B}$  в центре катушки



### 5. Взаимодействие токов



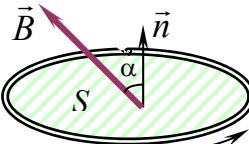
### 6. Явление электромагнитной индукции

Если в замкнутом проводящем контуре изменяется магнитный поток, то это приводит к появлению в этом контуре ЭДС (ЭДС индукции).

Единица измерения магнитного потока в СИ:  
1 Вб = 1 Тл·м<sup>2</sup>

$$\Phi = B \cdot S \cdot \cos \alpha$$

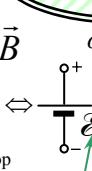
Контур плоский, поле  $B$  однородно в пределах контура.



Если  $\Phi$  меняется равномерно

$$\mathcal{E}_i = v \cdot l \cdot B$$

$$\mathcal{E}_i = -\frac{d\Phi}{dt} = -\Phi'(t)$$



$$W_{\text{кат}} = \frac{LI^2}{2}$$

Энергия магнитного поля катушки индуктивности  $L$ , по которой течет ток  $I$ .

### 7. Явление самоиндукции

— возникновение ЭДС в контуре вследствие изменения собственного магнитного потока через этот контур.

$$\Phi^{\text{собст}} = LI$$

Индуктивность контура — коэффициент пропорциональности между силой тока в контуре и собственным магнитным потоком.

$$\mathcal{E}_{\text{сам}} = -L \frac{\Delta I}{\Delta t}$$

Если  $I$  меняется равномерно

$$\mathcal{E}_{\text{сам}} = -L \frac{dI}{dt} = -LI'(t)$$

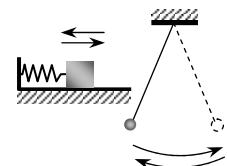
ЭДС самоиндукции

# IX. Колебания и волны

**1. Колебаниями** называется точное или приближенное повторение какого-либо процесса с течением времени (обычно повторение бывает многократным).

В зависимости от физической природы повторяющегося процесса различают:

а) **Механические колебания** — повторяющийся процесс представляет собой механическое движение:



б) **Электромагнитные колебания** — повторяющийся процесс представляет собой изменение силы тока, напряжения, заряда конденсатора в электрической цепи, вектора  $\vec{E}$  (напряженности электрического поля), вектора  $\vec{B}$  (индукции магнитного поля).

в) **Другие колебания** — повторяться могут и другие процессы, например, изменение температуры и пр.

**Колеблющимися величинами** называются физические величины, описывающие процесс, повторяющийся при колебаниях, (или систему, с которой этот процесс происходит) и сами испытывающие повторяющиеся изменения. В механических колебаниях колеблющими величинами могут быть: координата, скорость, ускорение и другие величины, описывающие механическое движение.

В электромагнитных колебаниях колеблющими величинами могут быть: сила тока, напряжение, заряд конденсатора,

$\vec{E}$ ,  $\vec{B}$  и другие величины, описывающие электрический ток и электромагнитное поле.

**Периодическими** называются колебания, при которых происходит точное повторение процесса через равные промежутки времени.

**Периодом** периодических колебаний называется минимальное время, через которое система возвращается в первоначальное состояние и начинается повторение процесса.

Процесс, происходящий за один период колебаний, называется «одно полное колебание».

**Частотой** периодических колебаний называется число полных колебаний за единицу времени (1 секунду) — это может быть не целое число.

$$v = \frac{1}{T}$$

Период — время одного полного колебания.

Чтобы вычислить частоту  $v$ , надо разделить 1 секунду на время  $T$  одного колебания (в секундах) и получится число колебаний за 1 секунду.



**2. Гармоническими колебаниями** называются колебания, в которых колеблющиеся величины зависят от времени по закону синуса, или косинуса.

Колеблющаяся величина (координата точки, сила тока, напряженность поля, или иная величина)

$$x = A \cdot \cos(\omega t + \phi_0)$$

**Начальная фаза** — значение фазы  $\phi$  в момент  $t = 0$ .

Изменяя значение  $\phi_0$ , можно получать различные значения  $x$  в момент  $t = 0$ .

**Амплитуда колебаний** — максимальное отклонение колеблющейся величины от среднего за период значения.

Если среднее за период значение колеблющейся величины равно 0, то **амплитуда равна максимальному значению колеблющейся величины**:  $A = x_m$

**Фаза колебаний** — аргумент функции синус или косинус в уравнении зависимости колеблющейся величины от времени.

$$\phi = \omega t + \phi_0$$

**Циклическая частота** колебаний — скорость изменения фазы с течением времени.

$$\omega = \frac{\Delta\phi}{\Delta t}$$

Изменение фазы, произошедшее за время  $\Delta t$ .



Значение  $x$  в момент  $t = 0$  определяется величиной  $\phi_0$ .

Если колебания гармонические,

т. е. колеблющаяся величина  $x$  равна  $x = A \cdot \cos(\omega t + \phi_0)$ , то вторая производная колеблющейся величины по времени  $x''$  будет пропорциональна самой колеблющейся величине ( $x$ ):

$$x'(t) = -\omega A \cdot \sin(\omega t + \phi_0)$$

$$x''(t) = -\omega^2 A \cdot \cos(\omega t + \phi_0) = -\omega^2 \cdot x$$

$$x''(t) = -\omega^2 \cdot x$$

Это уравнение называется **дифференциальным уравнением гармонических колебаний**. Если какая-либо физическая величина  $x$  подчиняется уравнению такого вида, то можно утверждать, что она зависит от времени по гармоническому закону ( $\sin$  и  $\cos$ ), а процесс, который описывает величина  $x$ , представляет собой гармонические колебания.

Если время  $\Delta t$  равно периоду колебаний  $T$ , то изменение фазы  $\Delta\phi$  за это время ( $T$ ) должно быть равно  $2\pi$  (т. к. функции  $\sin$  и  $\cos$  повторяют свои значения при изменении аргумента ( $\phi$ ) на  $2\pi$ , а через время  $T$  значение колеблющейся величины как раз должно повториться).

Таким образом, при  $\Delta t = T$  будет  $\Delta\phi = 2\pi \Rightarrow \omega = \frac{\Delta\phi}{\Delta t} = \frac{2\pi}{T}$

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi v$$

подставлено  $1/T = v$

Если  $x$  — координата точки, движущейся вдоль оси  $Ox$ , то:

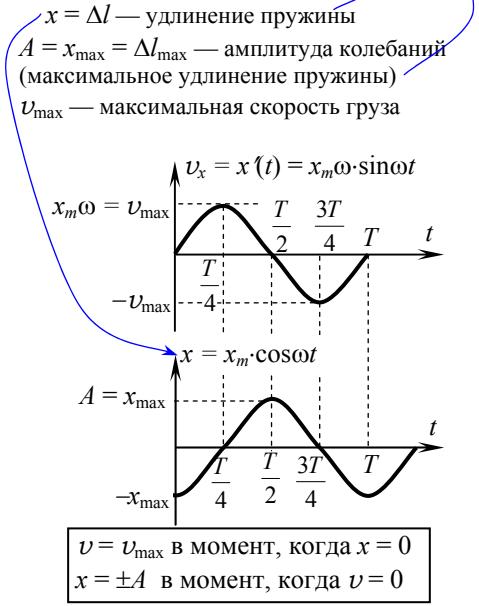
$$x'(t) = v_x \text{ — проекция скорости} \Rightarrow v_{max} = \omega A$$

— максимальная скорость.

$$x''(t) = a_x \text{ — проекция ускорения} \Rightarrow a_{max} = \omega^2 A$$

— максимальное ускорение.

### 3. Простейшие колебательные системы



### Математический маятник

Период свободных колебаний

$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$

Длина нити

Ускорение свободного падения — ускорение, создаваемое силой тяжести.

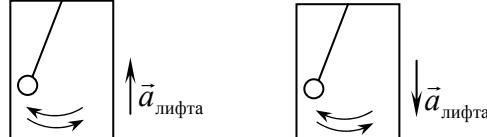
Если кроме силы тяжести на маятник действуют другие постоянные активные силы, то вместо  $g$  в формулу подставляют модуль ускорения, создаваемого суммой всех активных сил:

$$\vec{a}_{\text{акт}} = \frac{\sum \vec{F}_{\text{акт}}}{m}$$

(активными называются силы, имеющие ненулевой вращающий момент относительно точки подвеса маятника)

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{a_{\text{акт}}}}$$

### Маятник в лифте:



$$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g + a_{\text{лифт}}}}$$

если  $\vec{a}_{\text{лифта}}$  — вверх

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g - a_{\text{лифт}}}}$$

если  $\vec{a}_{\text{лифта}}$  — вниз

### Колебательный контур

Период свободных электромагнитных колебаний

$T = 2\pi\sqrt{LC}$

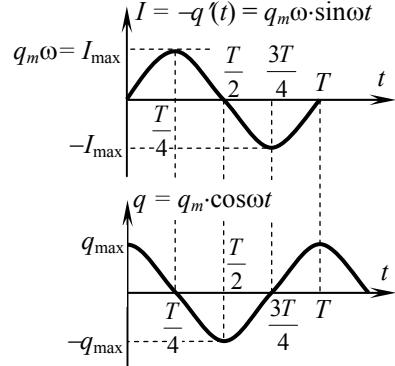
Индуктивность катушки

Электроемкость конденсатора

$W_{\text{конд}} + W_{\text{кат}} = \text{const}$

$$\frac{CU^2}{2} + \frac{LI^2}{2} = \text{const} = \frac{CU_{\max}^2}{2} = \frac{LI_{\max}^2}{2}$$

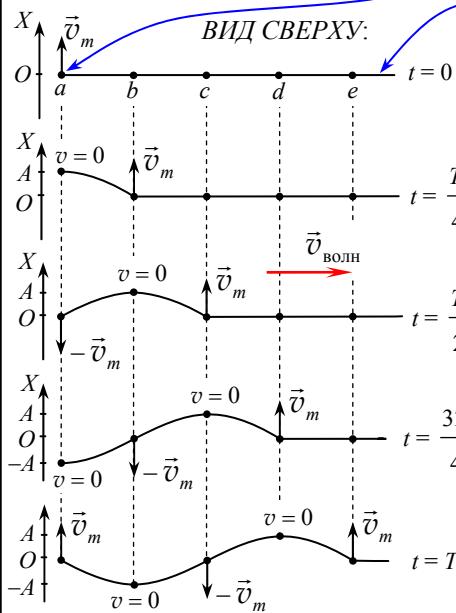
$q^2$  — напряжение на конденсаторе  $q$  — его заряд  
 $I$  — сила тока в катушке,  
 $q_{\max}$ ,  $U_{\max}$  и  $I_{\max}$  — максимальные (амплитудные) значения заряда, напряжения и силы тока.



$I = \pm I_{\max}$  в момент, когда  $q = 0$   
 $q = \pm q_{\max}$  в момент, когда  $I = 0$

**4. Волна** — распространение колебательного процесса в пространстве с течением времени. (Если в какой-то области пространства происходит колебательный процесс, то это может породить аналогичные колебания в соседних областях пространства. Например, если какая-либо точка упругой среды совершает механические колебания, то при этом она, как правило, заставляет колебаться

**Пример:** на гладкой горизонтальной поверхности лежит шнур и в некоторый момент его крайнюю точку  $a$  начинают двигать вдоль оси  $OX$  по закону  $x = A \sin \omega t$



Точка  $a$  начинает двигаться, при этом ее скорость меняется по закону  $v_x = x' = A \cos \omega t$ , так что в момент  $t = 0$  скорость максимальна  $v_m = A\omega$ . К моменту  $t = T/4$  точка  $a$  смешается в положение  $x = A$ . Соседние точки шнура движутся за нее, повторяют ее движение, заставляя двигаться следующие точки. В момент  $t = T/4$  волна дошла до точки  $b$  и она начала двигаться (ее состояние в момент  $t = T/4$  совпадает с состоянием точки  $a$  в момент  $t = 0$ ). В дальнейшем все новые и новые точки будут вовлекаться в колебательное движение, аналогичное движению источника — точки  $a$ .

соседние, прилегающие к ней точки среды. Те, в свою очередь, передают колебательное движение следующим точкам и т. д. Таким образом, в колебательный процесс вовлекаются все новые и новые области пространства. Другой пример — электромагнитные колебания. Если в какой-то точке пространства (эту точку назовем источником) происходят колебания индукции магнитного поля  $\vec{B}$ , то это порождает в окружающем пространстве колебания напряженности электрического поля  $\vec{E}$ , которые, в свою очередь, порождают новые колебания  $\vec{B}$  и т. д. Электромагнитные колебания распространяются от источника, т. е. начинают происходить во все новых и новых областях пространства)

**Фронт волны** — поверхность отделяющая область пространства, в которой уже начались колебания, от области, где колебания еще не происходят. Фронт волны перемещается по мере распространения волны. (В рассмотренном примере со шнуром фронтом волны в момент  $t = T/4$  является точка  $b$ , в момент  $t = T/2$  — точка  $c$ , и т. д.)

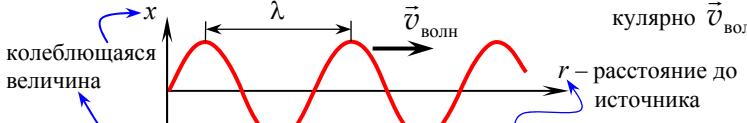
**Скорость распространения волны** ( $\vec{v}_{\text{волн}}$ ) — скорость движения волнового фронта, а также любой другой поверхности постоянной фазы (любого «горба» волны, или «впадины»).

Механическая волна называется **поперечной**, если направление движения колеблющихся точек в ней

перпендикулярно направлению  $\vec{v}_{\text{волн}}$ . Если же колеблющиеся точки движутся параллельно  $\vec{v}_{\text{волн}}$ , то волна называется **продольной**.

(Рассмотренная в примере волна в шнуре — поперечная, а звук — продольная волна.) Электромагнитные волны являются поперечными, т. к.

направление колеблющихся векторов  $\vec{E}$  и  $\vec{B}$  в этих волнах перпендикулярно  $\vec{v}_{\text{волн}}$ .

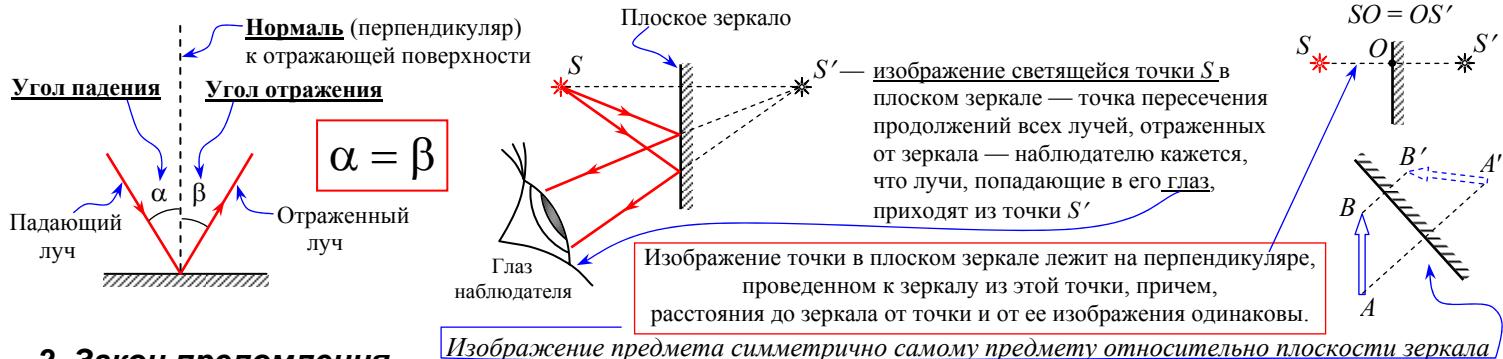


**Длина волны** ( $\lambda$ ) — минимальное расстояние между точками, колебания в которых происходят с разностью фаз  $2\pi$ . (При такой разности фаз колеблющиеся величины в этих точках имеют одно и то же значение, так что  $\lambda$  — расстояние между соседними «горбами», или соседними «впадинами» волны)

$$\lambda = v_{\text{волн}} \cdot T = v_{\text{волн}} / \nu$$

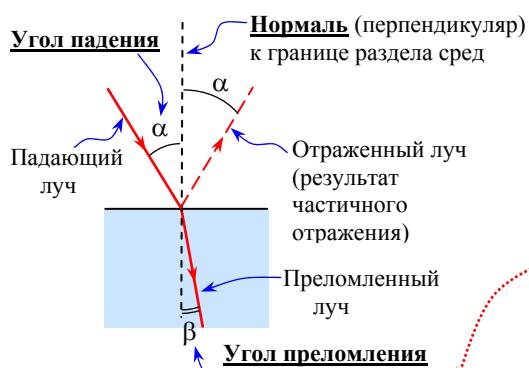
# X. Оптика

**1. Закон отражения** Луч падающий и луч отраженный лежат в одной плоскости с нормалью, проведенной к отражающей поверхности в точке падения луча. При этом угол падения равен углу отражения.



## 2. Закон преломления

При переходе из одной прозрачной среды в другую световой луч частично отражается от границы раздела сред, а частично проходит в следующую среду, причем, в новой среде направление луча может измениться. Такой луч, изменивший свое направление при переходе в новую среду, называется ПРЕЛОМЛЕННЫМ лучом.



$n_2 > n_1 ; \alpha > \beta$	$n_2 < n_1 ; \alpha < \beta$
 Среда 1 (воздух) $n_1$ Среда 2 (вода) $n_2$	 Среда 1 (стекло) $n_1$ Среда 2 (воздух) $n_2$
При переходе луча в оптически более плотную среду ( $n_2 > n_1$ ) луч приближается к нормали	При переходе луча в оптически менее плотную среду ( $n_2 < n_1$ ) луч отдаляется от нормали

$$n_1 \cdot \sin \alpha_1 = n_2 \cdot \sin \alpha_2 = \dots = \text{const}$$

произведение показателя преломления среды на синус угла между лучом и нормалью в этой среде остается неизменным при переходе из одной среды в другую

Луч падающий и луч преломленный лежат в одной плоскости с нормалью, проведенной к границе раздела сред в точке падения луча. При этом отношение синуса угла падения к синусу угла преломления есть величина постоянная для данных двух сред при данной частоте излучения

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = n_{21} = \frac{v_{\text{света } 1}}{v_{\text{света } 2}} = \frac{n_2}{n_1}$$

Относительный показатель преломления  
(показатель преломления второй среды относительно первой)

Отношение скорости света в первой среде к скорости света во второй

абсолютный показатель преломления второй среды  
абсолютный показатель преломления первой среды

Абсолютный показатель преломления — показатель преломления среды относительно вакуума:

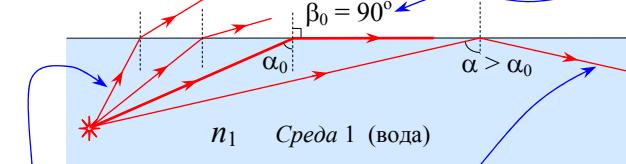
$$n_{\text{среды}} = \frac{c}{v_{\text{света в среде}}}$$

При переходе луча в оптически менее плотную среду ( $n_2 < n_1$ ) может произойти ПОЛНОЕ ОТРАЖЕНИЕ луча от границы раздела сред, если угол падения слишком велик:  $\alpha \geq \alpha_0$

Скорость света в вакууме  $c \approx 3 \cdot 10^8$  м/с  
 $v_{\text{света в воздухе}} \approx c$ , т. е.  $n_{\text{воздуха}} \approx 1$

Среда 2 (воздух)  $n_2 < n_1 \Rightarrow \alpha < \beta$

при угле падения  $\alpha = \alpha_0$  угол преломления  $\beta_0 = 90^\circ \Rightarrow \sin \alpha_0 = \frac{n_2}{n_1}$



При углах падения меньших, чем  $\alpha_0$ , луч отражается от границы раздела сред лишь частично (с ростом  $\alpha$  доля отраженной энергии растет)

При  $\alpha \geq \alpha_0$  луч полностью отражается от границы раздела сред и не выходит во вторую среду

$$\sin \alpha_0 = \frac{1}{n}$$

если луч выходит в воздух или вакуум из среды с показателем преломления  $n$

**4. Линза** — прозрачное тело, ограниченное двумя сферическими поверхностями.

Линза считается тонкой, если ее толщина  $AB$  мала по сравнению с радиусами  $R_1$  и  $R_2$  сферических поверхностей, ограничивающих линзу, а также по сравнению с расстояниями  $d$  и  $f$  от линзы до предмета и от линзы до изображения.

Линза называется собирающей, если лучи, падающие на нее параллельно друг другу, после преломления сходятся.

Линза называется рассеивающей, если лучи, падающие на нее параллельно друг другу, после преломления расходятся.

Фокусом линзы называется точка, в которой после преломления пересекаются лучи, упавшие на линзу параллельно ее главной оптической оси (или продолжения преломленных лучей, если линза рассеивающая).

Оптическая сила линзы измеряется в диоптриях:  
1 дптр =  $1/m = 1m^{-1}$

$$D = \frac{1}{F} = \left( \frac{n_{\text{линзы}} - 1}{n_{\text{среды}}} \right) \cdot \left( \frac{1}{\pm R_1} + \frac{1}{\pm R_2} \right)$$

$$F > 0$$

Главная оптическая ось линзы — прямая, проходящая через центры  $O_1$  и  $O_2$  сферических поверхностей, ограничивающих линзу.

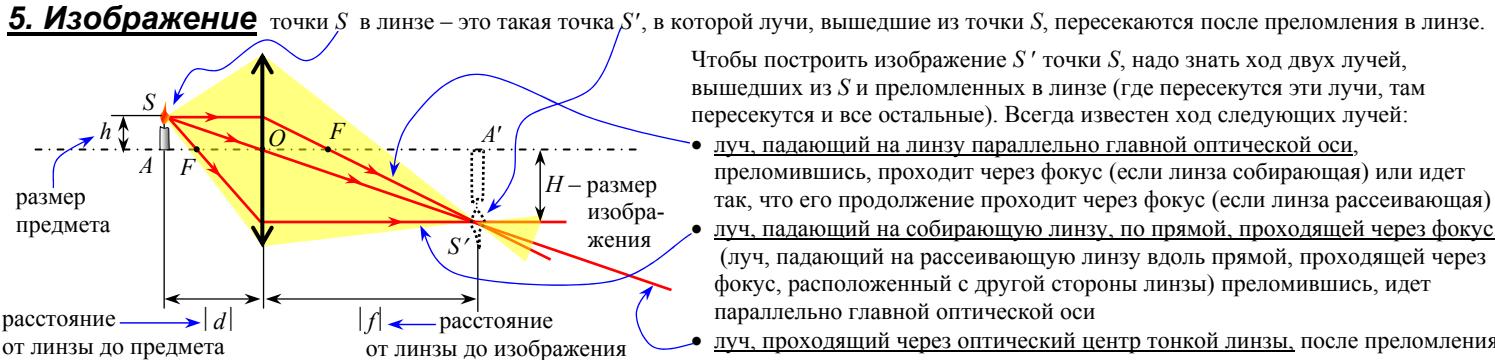
Обозначение тонкой собирающей линзы



Обозначение тонкой рассеивающей линзы

Фокус линзы  
Фокусное расстояние линзы — расстояние от линзы до фокуса. В СИ измеряется в метрах.  
 $|F|$   
 $F < 0$

## 5. Изображение



Чтобы построить изображение  $S'$  точки  $S$ , надо знать ход двух лучей, вышедших из  $S$  и преломленных в линзе (где пересекутся эти лучи, там пересекутся и все остальные). Всегда известен ход следующих лучей:

- луч падающий на линзу параллельно главной оптической оси, преломившись, проходит через фокус (если линза собирающая) или идет так, что его продолжение проходит через фокус (если линза рассеивающая)
- луч падающий на собирающую линзу, по прямой, проходящей через фокус, (луч, падающий на рассеивающую линзу вдоль прямой, проходящей через фокус, расположенный с другой стороны линзы) преломившись, идет параллельно главной оптической оси
- луч, проходящий через оптический центр тонкой линзы, после преломления практически не отклоняется от прямой, вдоль которой он упал на линзу. Если показатель преломления среды одинаков с обеих сторон линзы, то оптический центр (точка  $O$  на рисунке) – пересечение главной оптической оси с плоскостью тонкой линзы.

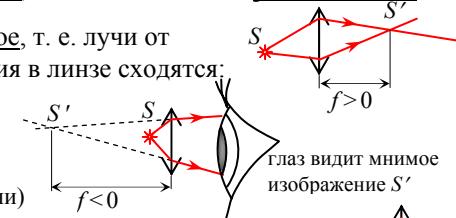
### Формула тонкой линзы

**Линейное (поперечное) увеличение** — отношение размера изображения ( $H$ ) к размеру предмета ( $h$ ), когда предмет — отрезок, перпендикулярный главной оптической оси.

**Расстановка знаков в формуле тонкой линзы:** Перед фокусным расстоянием  $|F|$ : «+» — если линза собирающая, «-» — если линза рассеивающая.

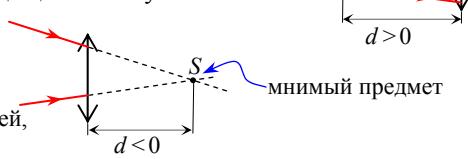
Перед расстоянием  $|f|$  от линзы до изображения: «+» — если изображение действительное, т. е. лучи от точечного источника после преломления в линзе сходятся:

«-» — если изображение мнимое, т. е. лучи от точечного источника после преломления в линзе расходятся. В этом случае изображением считается точка пересечения продолжений преломленных лучей  $S'$  (именно в этой точке видится источник света глазу, в который попадают преломленные лучи)



Перед расстоянием  $|d|$  от линзы до предмета: «+» — если предмет действительный, т. е. лучи от точечного источника падают на линзу расходящимся конусом:

«-» — если предмет мнимый, т. е. лучи от точечного источника падают на линзу сходящимся конусом (это возможно, например, если лучи предварительно прошли через собирающую линзу). В этом случае предметом считается точка пересечения продолжений лучей, упавших на линзу.



## 6. Возможные случаи расположения предмета:

6.1.  $d \rightarrow \infty$  (т. е.  $d \gg |F|$ ) В этом случае лучи от точечного источника идут практически параллельно друг другу.  
 $f=F$  — изображение точечного источника находится в фокальной плоскости.

6.2.  $d \in (2F; \infty)$   
 $f \in (F; 2F)$  (фотография)  
 Изображение: действительное ( $f > 0$ ), перевернутое, уменьшенное ( $|d| > |f| \Rightarrow \Gamma < 1$ )

6.4.  $d \in (F; 2F)$   
 $f \in (2F; \infty)$  (кино, диафильм)  
 Изображение: действительное ( $f > 0$ ), перевернутое, увеличенное ( $|d| < |f| \Rightarrow \Gamma > 1$ )

6.6.  $d \in (0; F)$   
 $f \in (-\infty; 0)$  (лупа)  
 Изображение: мнимое ( $f < 0$ ), прямое, увеличенное ( $|d| < |f| \Rightarrow \Gamma > 1$ )

6.3.  $d = 2F$ ;  $f = 2F$   
 Изображение: равное ( $f = d$ ), перевернутое, уменьшенное ( $d = f, \Gamma = 1$ )

6.5.  $d = F$ ;  $f \rightarrow \infty$  - лучи от источника, лежащего в фокальной плоскости, преломившись, идут параллельно.

### 6.7. Рассеивающая линза:

Изображение:  
 мнимое ( $f < 0$ ),  
 прямое,  
 уменьшенное ( $|d| > |f| \Rightarrow \Gamma < 1$ )

Для собирающей линзы:  
 $f$  — перевернутое  
 прямое

7. Интерференция — наложение волн, при котором эти волны в одних точках усиливают друг друга, а в других — ослабляют друг друга, так, что интенсивность результирующей волны не равна сумме интенсивностей складывающихся волн ( $I \neq I_1 + I_2$ ). **Наблюдать интерференцию можно только при наложении когерентных волн.**

**Когерентными** называются волны, разность фаз ( $\phi_2 - \phi_1$ ) которых в точке наложения не меняется с течением времени.

Фаза гармонической (монохроматической) волны:  $\phi = \omega t - \frac{2\pi}{\lambda_{\text{вак}}} r_{\text{опт}} + \phi_0$ . Для когерентных волн:  $\phi_2 - \phi_1 = \frac{2\pi}{\lambda_{\text{вак}}} \Delta_{\text{опт}}$  оптическая разность хода волн от источника до точки наложения

Чтобы волны были когерентны, необходимо:  $\omega_1 = \omega_2$  и  $r_{\text{опт}} -$  оптическая длина пути волны от источника до точки наложения волн:  $r_{\text{опт}} = r_1 n_1 + r_2 n_2 + \dots$

разность хода этих волн:  $\Delta = r_1 - r_2 = d \cdot x/L$

Ширина интерференционной полосы:  $h = \lambda \cdot L/d$  (расстояние между соседними максимумами)

### Условие максимума:

$$\Delta_{\text{опт}} = m \cdot \lambda_{\text{вак}}$$

$m = 0, 1, 2, 3, \dots$  номер (порядок) интерференционного максимума

$$\Delta_{\text{опт}} = \frac{\lambda_{\text{вак}}}{2} \cdot (2m - 1)$$

$$d \cdot \sin \alpha_k = k \cdot \lambda$$

период решетки  
 $d = (10^{-3}/N) \text{ м}$   
 число штрихов на 1 мм

распространения волн при огибании препятствий (прохождении отверстий). В результате дифракции света возникает картина чередования светлых и темных полос, причем свет может попасть в зону геометрической тени. **Дифракционная решетка** — пластина с чередующимися прозрачными и непрозрачными полосками ( $\sim 10^2$  на 1 мм).

максимумы первого порядка ( $k = 1$ )  
 центральный максимум ( $k = 0$ )  
 максимумы второго порядка ( $k = 2$ )