

Лекция 25.

Механические и электромагнитные ВОЛНЫ

Учебник:

Трофимова Т.И. Курс физики : учеб. пособ. для вузов / Т. И.
Трофимова. - М.: Академия, 2007.- с. **281-293**.

к.ф.-м.н.
Куручкин А.Р.

Общие сведения

Волны – возмущения (колебания), распространяющиеся в среде (или в вакууме ЭМВ), и несущие с собой энергию.

Главная особенность:

волны переносят энергию без переноса вещества.

I. Упругие (механические)

продольные

поперечные

II. электромагнитные

Поперечные и продольные волны

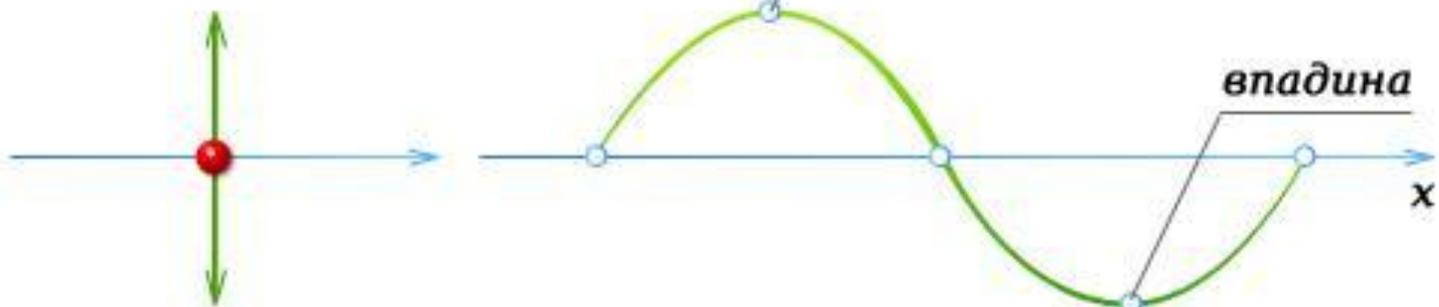
Поперечная волна — волна, в которой частицы среды колеблются в направлениях, **перпендикулярных** к направлению распространения волны.

Поперечные волны могут возбуждаться в средах, в которых возникают **упругие силы при деформации сдвига**, т.е. в **твёрдых телах**.

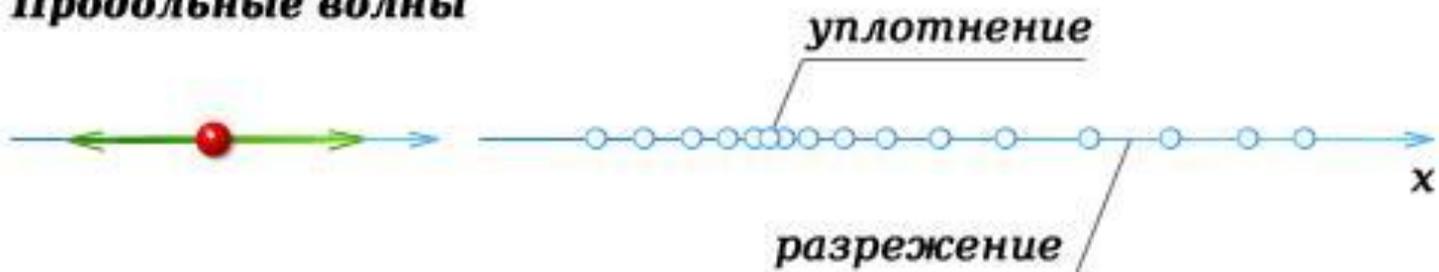
Продольная волна — волна, в которой частицы среды колеблются **вдоль направления** распространения волны.

Продольные волны могут возбуждаться в средах, в которых возникают **упругие силы при деформации сжатия и растяжения**, т.е. в **твёрдых, жидких и газообразных телах**.

Поперечные волны

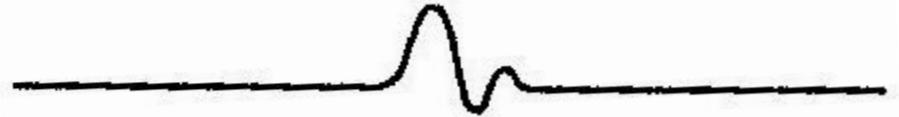
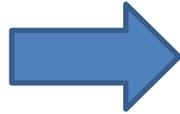


Продольные волны



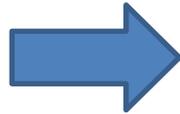
Волны обладают различной формой.

**Одинокная волна
(импульс)**



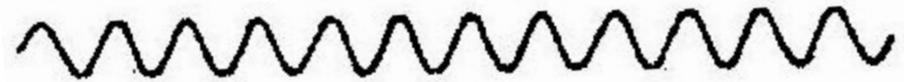
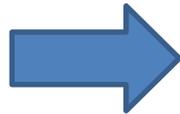
Короткое возмущение, не имеющее регулярного характера

Цуг волн



Ограниченный ряд повторяющихся возмущений

**Гармоническая
волна**



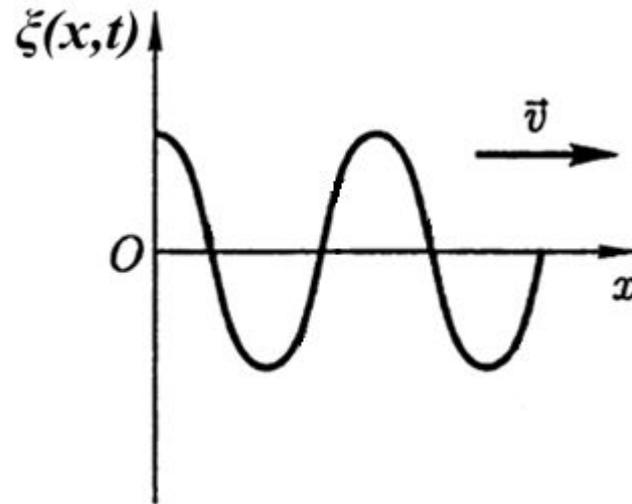
Бесконечная синусоидальная волна, в которой изменение состояния среды происходит по закону синуса или косинуса.

Вопрос. Как инициировать возникновение упругой гармонической волны?

Ответ. Необходимо возбудить в каком-либо месте упругой (твёрдой, жидкой или газообразной) среды колебания её частиц. В результате, вследствие взаимодействия между частицами, это колебание будет распространяться в среде от частицы к частице со скоростью v .

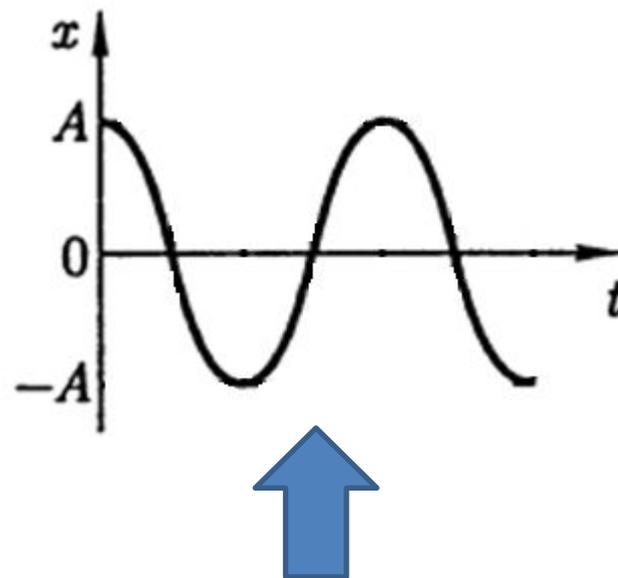
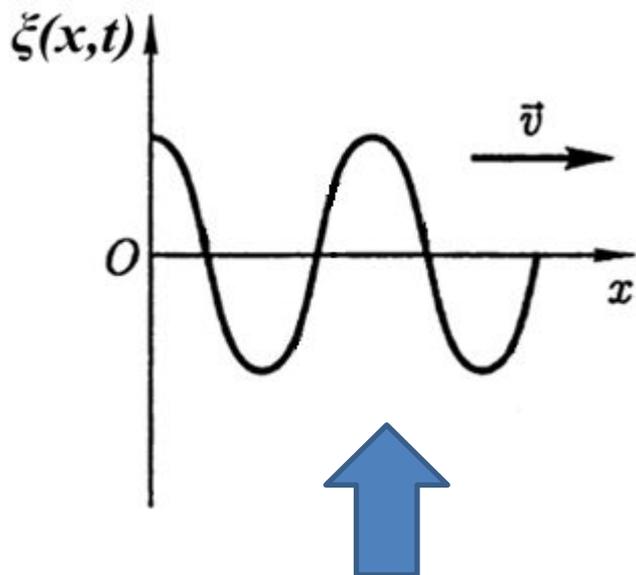
Важно: частицы среды, в которой распространяется волна, не вовлекаются волной в поступательное движение, они лишь совершают колебания около своих положений равновесия.

Гармоническая поперечная волна,
распространяющаяся со скоростью v вдоль оси x ;



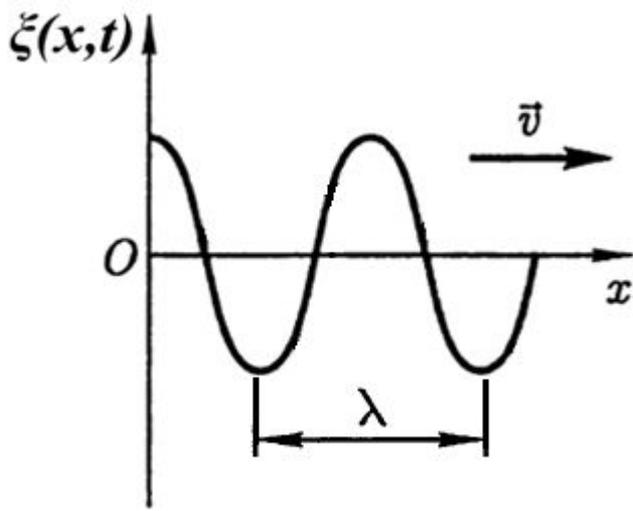
Приведена зависимость между **смещением $\xi(x,t)$ частиц среды**, участвующих в волновом процессе, и расстоянием x этих частиц от источника колебаний O для какого-то фиксированного момента времени t .

В чём различие между графиками волны и колебаний?



Зависимость смещения $\xi(x, t)$ **ВСЕХ** частиц среды от расстояния x до источника колебаний в данный момент времени t .

Зависимость смещения $x(t)$ **ДАННОЙ** частицы среды от времени t .



Длина волны λ –

- расстояние между ближайшими частицами, колеблющимися в одинаковой фазе.
- расстояние на которое распространяется волна за один период.

$$\lambda = vT = \frac{v}{\nu} \quad [\quad]$$

v – скорость волны;

T – период волны;

ν – частота волны.

При распространении **упругой гармонической волны** колеблются не только **частицы**, расположенные на оси x , а **совокупность частиц**, заключённых в некотором **объёме**.

Распространяясь от источника колебаний, **волновой процесс** охватывает всё новые и новые части пространства.

Волновой фронт – геометрическое место точек, до которых доходят колебания к моменту времени t .

Волновой фронт волны представляет собой ту поверхность, которая отделяет часть пространства, уже вовлечённую в **волновой процесс**, от области, в которой колебания ещё не возникли.

Волновая поверхность – геометрическое место точек, колеблющихся в одинаковой фазе.

Волновую поверхность можно провести через любую точку пространства, охваченного **волновым процессом**.

Волновой фронт



В каждый момент
времени только один

всё время перемещается

Волновая поверхность



волновых поверхностей
существует
бесконечное множество

остаются неподвижными

Волновые поверхности могут иметь в простейшем случае плоскую или сферическую формы.

- **Плоская волна** имеет волновые поверхности в виде параллельных друг другу плоскостей.
- **Сферическая волна** состоит из множества концентрических сфер.

Бегущие волны

Бегущие волны – волны, которые переносят в пространстве энергию.

Рассмотрим плоскую волну, колебания которой носят гармонический характер, а ось x совпадает с направлением распространения волны.

Колебания

частиц в

плоскости $x=0$

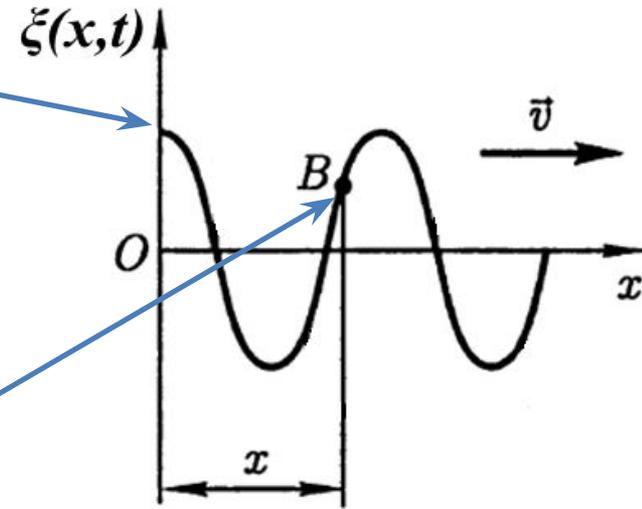
$$\xi(x=0, t) = A \cos \omega t$$

Колебания

частиц в

плоскости x

$$\xi(x, t) = A \cos \omega \left(t - \frac{x}{v} \right)$$



Колебания **частиц** будут отставать по времени от колебания источника на $\tau = \frac{x}{v}$;
 v – скорость распространения волны.

Уравнение плоской волны

$$\xi(x, t) = A \cos \omega \left[\left(t - \frac{x}{v} \right) + \varphi_0 \right]$$

- $A = \text{const}$ – амплитуда волны;
- ω – циклическая частота;
- φ_0 – начальная фаза волны;
- $\omega \left[\left(t - \frac{x}{v} \right) + \varphi_0 \right]$ – фаза плоской волны.

Волновое число k – показывает, сколько длин волн укладывается на отрезке 2π .

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{v}{v} = \frac{\omega}{v} \cdot \left[\frac{1}{\text{м}} \right]$$

$$\xi(x, t) = A \cos(\omega t - kx + \varphi_0)$$

Применим **формулу Эйлера**

$$e^{i\alpha} = \cos\alpha + i \sin\alpha,$$

$$i^2 = -1$$

получим

$$\xi(x, t) = A e^{i(\omega t - kx + \varphi_0)}$$

где **физический смысл** имеет лишь **действительная часть**.

Допустим, что при **волновом процессе** фаза постоянна, т.е.

$$\omega \left(t - \frac{x}{v} \right) + \varphi_0 = \text{const.}$$

Возьмём производную от выражения

$$\frac{d}{dt} \left(t - \frac{x}{v} \right) = 0.$$

$$1 - \frac{1}{v} \frac{dx}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{dx}{dt} = v.$$

где **v (фазовая скорость)** – скорость перемещения фазы **ВОЛНЫ**.

В общем случае распространение волн в однородной изотропной среде описывается **волновым уравнением** – дифференциальным уравнением в частных производных

$$\frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial z^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2}$$

ИЛИ

$$\Delta \xi = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2},$$

где ***v*** - **фазовая скорость**;

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \text{ – } \underline{\text{оператор Лапласа.}}$$

Волновое уравнение

Уравнение любой волны есть решение некоторого дифференциального уравнения, называемого волновым.

Чтобы установить вид волнового уравнения, сопоставим вторые частные производные по координатам и времени от функции

$$\xi(x, y, z, t) = A \cos(\omega t - kr),$$

описывающей **плоскую волну**.

где $kr = k_x x + k_y y + k_z z$

Продифференцировав данное уравнение дважды по каждой из переменных, получим:

$$\frac{\partial \xi(x, y, z, t)}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} A \cos(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z) = k_x A \sin(\omega t - kr),$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} = \frac{\partial}{\partial x} k_x A \sin(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z) = -k_x^2 A \cos(\omega t - kr) = -k_x^2 \xi(x, y, z, t)$$

Получим аналогично

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} = -k_y^2 \xi(x, y, z, t);$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = -k_z^2 \xi(x, y, z, t)$$

$$\frac{\partial \xi(x, y, z, t)}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} A \cos(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z) = -\omega A \sin(\omega t - kr),$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial t^2} = -\frac{\partial}{\partial t} \omega A \sin(\omega t - k_x x - k_y y - k_z z) = -\omega^2 A \cos(\omega t - kr) = -\omega^2 \xi(x, y, z, t)$$

Сложим первые три уравнения

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = -k_x^2 \xi(x, y, z, t) - k_y^2 \xi(x, y, z, t) - k_z^2 \xi(x, y, z, t)$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = -(k_x^2 + k_y^2 + k_z^2) \xi(x, y, z, t)$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = -k^2 \xi(x, y, z, t)$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial t^2} = -\omega^2 \xi(x, y, z, t)$$

Приравнивая правые части уравнений, получим

$$-\left(\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} \right) \frac{1}{k^2} = \xi(x, y, z, t);$$

$$-\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial t^2} \frac{1}{\omega^2} = \xi(x, y, z, t);$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial t^2}$$

$$\frac{k^2}{\omega^2} = \frac{(2\pi)^2}{\lambda^2 (2\pi)^2 v^2} = \frac{1}{v^2}$$

$$\frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial z^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \xi(x, y, z, t)}{\partial t^2} \text{ - волновое уравнение.}$$

Электромагнитные волны

Электромагнитная волна - переменное электромагнитное поле, распространяющееся в пространстве с конечной скоростью.

Источником электромагнитных волн может быть:

1. Любой электрический колебательный контур;
2. Проводник, по которому течёт переменный электрический ток;
3. Заряженная частица, движущаяся с ускорением.

Для возбуждения электромагнитных волн необходимо создать в пространстве **переменное электрическое поле** или **переменное магнитное поле** изменяющееся с **большой частотой**.

Для получения
электромагнитных волн

непригодны

закрытые колебательные контуры,
т.к. в них **электрическое поле** сосредоточено
между обкладками конденсатора, а
магнитное – внутри катушки индуктивности.

Необходимо, чтобы объём пространства,
в котором создаётся **ЭМП**,
был достаточно велик.

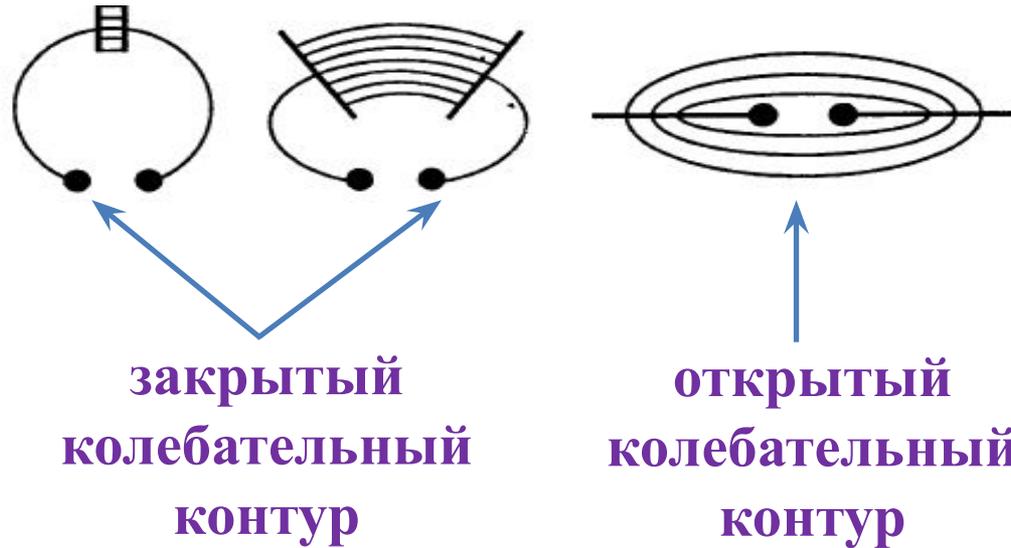
Опыты Герца

Как можно получить открытый колебательный контур?



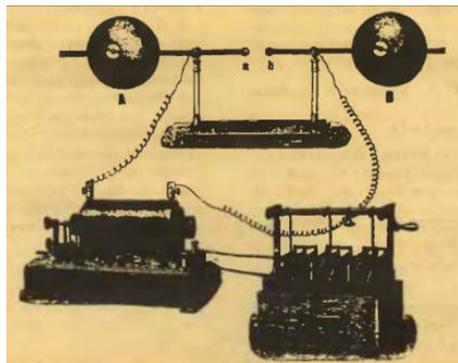
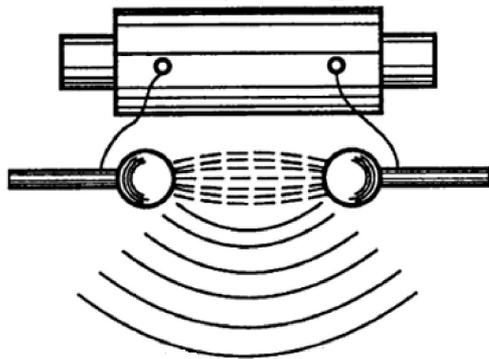
Герц,
Генрих Рудольф
(1857-1894)

1. Уменьшить число витков катушки;
2. Уменьшить площадь обкладок конденсатора;
3. Раздвинуть обкладки конденсатора.



Для получения **незатухающих колебаний** необходимо создать систему, которая обеспечивала подачу энергии с частотой, равной частоте собственных колебаний контура.

индуктор



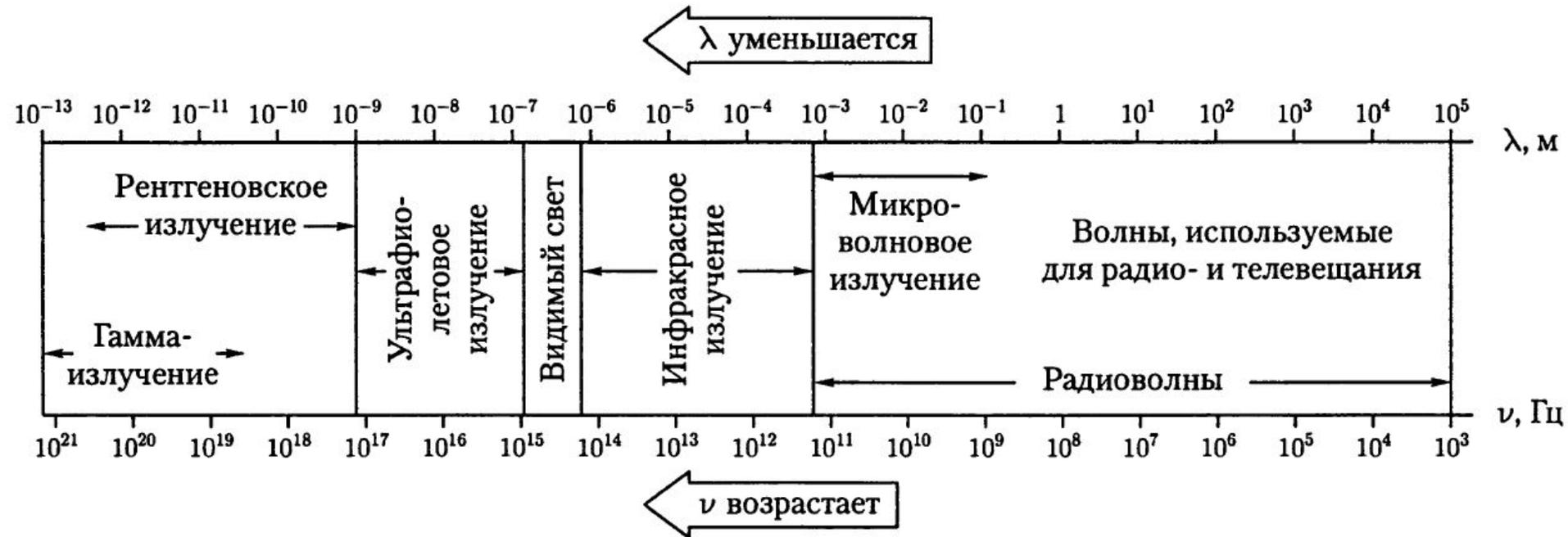
Вибратор Герца

Состоит из:

- **Индуктора** (источника высокого напряжения)
- **Двух медных стержней**, с закреплёнными на их концах латунными шариками
- **Двух подвижных металлических сфер** или пластин, играющих роль конденсатора
- Искрового промежутка

- При подаче на стержни высокого напряжения от индуктора в промежутке проскакивала искра.
- Искра закорачивала промежуток, и в вибраторе возникали затухающие электромагнитные колебания.
- За время горения искры успевало совершиться большое число колебаний, порождавших цуг электромагнитных волн.
- Перемещая сферы или пластины вдоль стержней, можно было изменять индуктивность и ёмкость цепи, т.е. изменять длину волны.
- Длина волны приблизительно в 2 раза превышала длину вибратора.

Шкала электромагнитных волн



Диапазон электромагнитных волн

Вид излучения	Длина волны, м	Частота волны, Гц	Некоторые возможные источники излучения
Радиоволны	$10^3 - 10^{-4}$	$3 \cdot 10^5 - 3 \cdot 10^{12}$	Колебательный контур Вибратор Герца Массовый излучатель Ламповый генератор
Световые волны: инфракрасное излучение видимый свет ультрафиолетовое излучение	$3 \cdot 10^{-5} - 7,8 \cdot 10^{-7}$ $7,8 \cdot 10^{-7} - 3,9 \cdot 10^{-7}$ $4 \cdot 10^{-7} - 10^{-9}$	$3,9 \cdot 10^{13} - 3,8 \cdot 10^{14}$ $3,8 \cdot 10^{14} - 7,7 \cdot 10^{14}$ $7,5 \cdot 10^{14} - 3 \cdot 10^{17}$	Лампы Лазеры
Рентгеновское излучение	$10^{-8} - 6 \cdot 10^{-14}$	$3 \cdot 10^{16} - 5 \cdot 10^{21}$	Трубки Рентгена
Гамма-излучение	$< 10^{-11}$	$> 3 \cdot 10^{18}$	Радиоактивный распад Ядерные процессы Космические процессы

**Электромагнитные волны
отличаются друг от друга
по способам их генерации и регистрации.**

Дифференциальное уравнение ЭМВ

Из уравнений Максвелла следует, что для однородной и изотропной среды вдали от зарядов и токов, создающих ЭМП, векторы напряжённостей \vec{E} и \vec{H} переменного ЭМП удовлетворяют волновому уравнения типа:

$$\Delta \vec{E} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2};$$
$$\Delta \vec{H} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2},$$

$$\vec{B} = \mu\mu_0 \vec{H}$$

где $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$ — **оператор Лапласа;**

v — фазовая скорость.

ЭМП могут существовать в виде **ЭМВ**.

Фазовая скорость v ЭМВ определяется выражением:

$$v = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0 \cdot \varepsilon \mu}} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon \mu}}$$

где $c = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}}$;

ε_0 – электрическая постоянная;

μ_0 – магнитная постоянная;

ε – электрическая проницаемость среды;

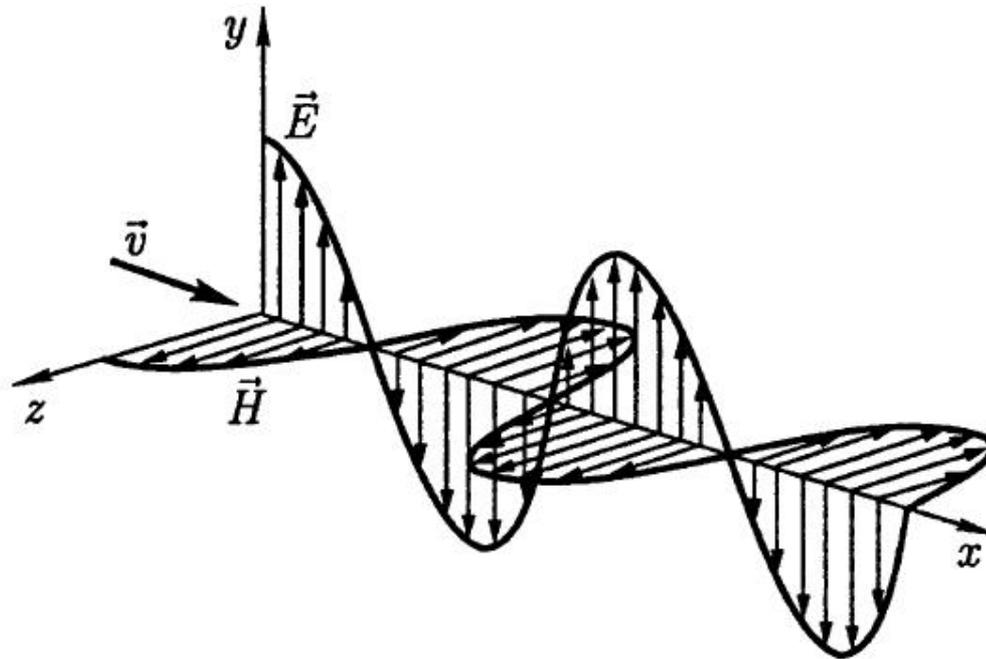
μ – магнитная проницаемость среды.

- **В вакууме** ($\varepsilon=1, \mu=1$) скорость распространения ЭМВ равна **скорости света**.
- **В веществе** $\varepsilon\mu > 1$, поэтому скорость распространения ЭМВ в веществе всегда меньше, чем в вакууме.

Следствия теории Максвелла.

Свойства ЭМВ.

1. Векторы \vec{E} и \vec{H} напряжённостей электрического и магнитного полей волны **взаимно перпендикулярны** и лежат в плоскости, перпендикулярной вектору скорости распространения волны, причём векторы \vec{E} , \vec{H} и \vec{v} образуют правовинтовую систему.



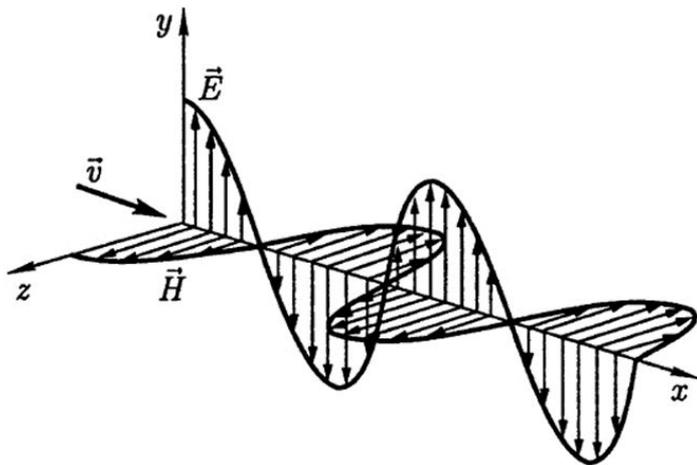
2. Векторы \vec{E} и \vec{H} всегда **колеблются в одинаковых фазах (синфазно)**,

[E и H одновременно достигают максимума, одновременно обращаются в ноль]

причём **мгновенные значения E и H в любой точке связаны соотношением**

$$\sqrt{\varepsilon_0 \varepsilon} E = \sqrt{\mu_0 \mu} H.$$

3. Из уравнений получим



$$\begin{cases} \Delta E = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 E}{\partial t^2}; \\ \Delta H = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 H}{\partial t^2}, \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2}; \\ \frac{\partial^2 H_z}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 H_z}{\partial t^2}. \end{cases}$$

Решением уравнений будут являться **уравнения**

$$E_y = E_0 \cos(\omega t - kx + \varphi);$$
$$H_z = H_0 \cos(\omega t - kx + \varphi),$$

- E_0 и H_0 – амплитуды напряжённостей электрического и магнитного полей волны;
- ω – циклическая частота волны;
- k – волновое число;
- φ – начальные фазы колебаний в точках с координатой $x=0$.

Энергия и импульс ЭМВ

Объёмная плотность w энергии ЭМВ равна

$$w = w_E + w_H = \frac{\varepsilon\varepsilon_0 E^2}{2} + \frac{\mu\mu_0 H^2}{2}.$$

Подставим $\sqrt{\varepsilon_0\varepsilon} E = \sqrt{\mu_0\mu} H$.

Получим, что **объёмные плотности энергии электрического и магнитного полей в каждый момент времени одинаковы**

$$w_E = w_H$$

$$w = 2w_E = \varepsilon\varepsilon_0 E^2 = \sqrt{\varepsilon_0\mu_0} \sqrt{\varepsilon\mu} EH.$$

Домножив на \mathbf{v} , получим

$$\mathbf{S} = w\mathbf{v} = E\mathbf{H}.$$

$$\vec{S} = w\vec{v} = \left[\vec{E} \times \vec{H} \right]$$

- вектор **Умова-Пойнтинга**
(вектор плотности потока
электромагнитной энергии)

$$\vec{E} \perp \vec{H} \Rightarrow S = EH \sin 90^\circ = EH$$

1. Вектор \vec{S} направлен в сторону **распространения электромагнитной волны**,
2. Модуль вектора \vec{S} равен энергии, переносимой **электромагнитной волной** за единицу времени через единичную площадку, перпендикулярную направлению распространения волны.

Частота ЭМВ при переходе из одной среды в другую остаётся постоянной.

$$v_1 = v_2 = v = \text{const}$$

Интенсивность I ЭМВ в данной точке пространства есть модуль среднего по времени значения плотности потока энергии, переносимой световой волной.

$$I = \left| \left\langle \overset{\boxtimes}{S} \right\rangle_t \right| = \langle w \rangle v = \left| \left\langle \left[\overset{\boxtimes}{E} \overset{\boxtimes}{H} \right] \right\rangle_t \right|$$

Интенсивность I – величина, определяемая средней по времени энергией, переносимой ЭМВ в единицу времени сквозь единичную площадку, перпендикулярную направлению распространения волны.

$$I = \frac{W}{S_{\perp} t} = \frac{P}{S_{\perp}}$$

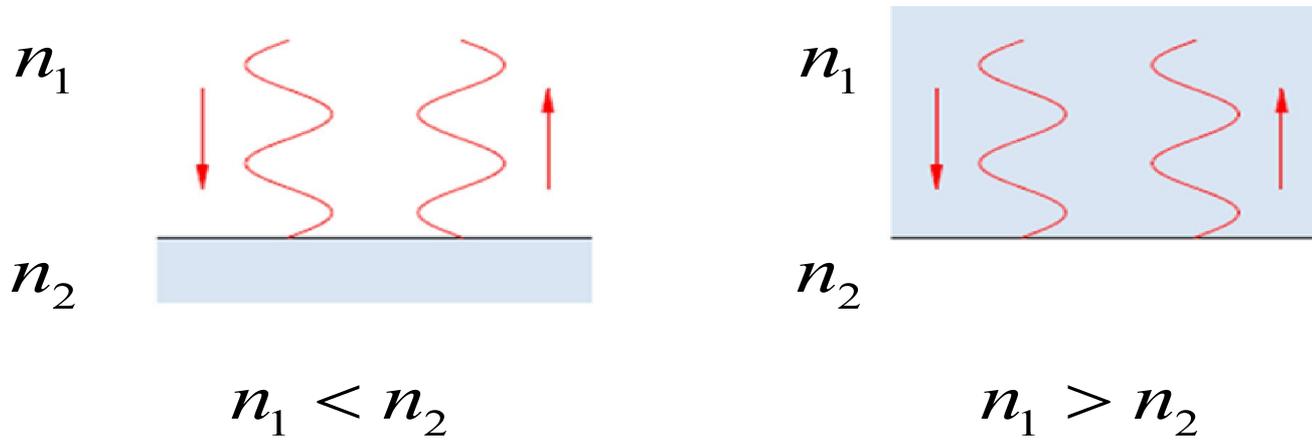
Можно показать, что

$$I = \left| \left\langle \vec{S} \right\rangle_t \right| = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\varepsilon \varepsilon_0}{\mu \mu_0}} E_{\max}^2 = \text{const} \cdot E_{\max}^2$$

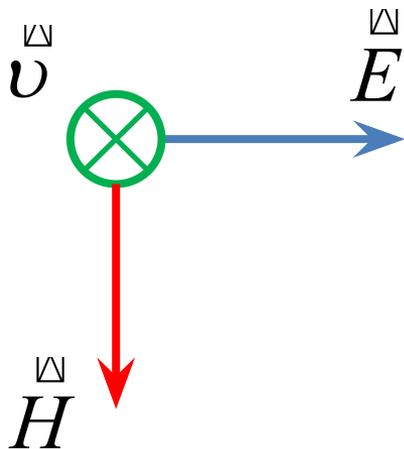
$$I \propto A^2$$

Интенсивность распространения света в однородной среде пропорциональна квадрату амплитуды ЭМВ.

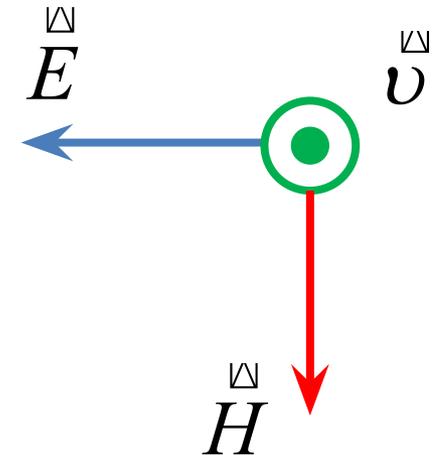
Отражение и преломление ЭМВ на границе раздела двух сред



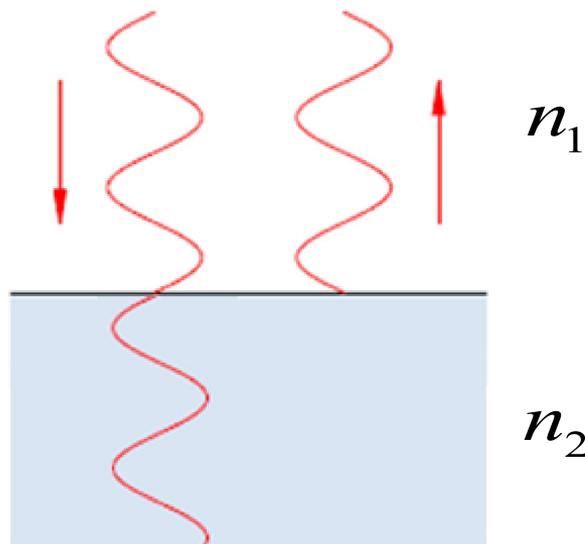
Мгновенный снимок колебаний векторов напряжённости электрического и магнитного поля волны при её отражении от оптически более плотной среды



Вид сверху



Падающая ЭМВ



Отражённая ЭМВ

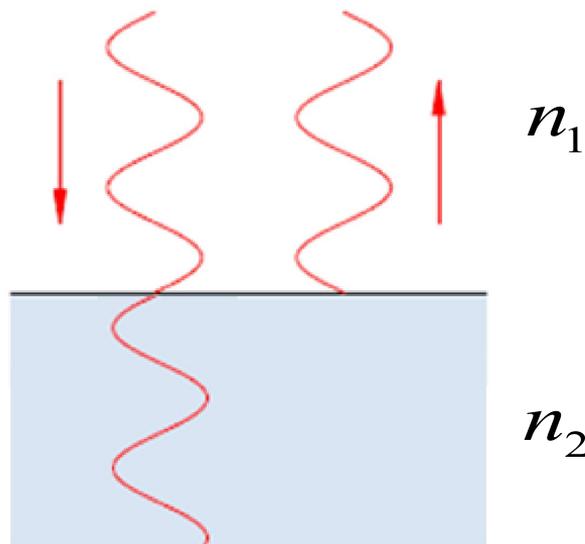
Преломлённая ЭМВ

$$n_1 < n_2$$

Колебания в **падающей** и в **прошедшей** во вторую среду волнах происходят на границе раздела в одинаковой фазе – при прохождении волны через эту границу **фаза не претерпевает скачка**.

$$\boxed{E}_{\text{прелом}} = \frac{2n_1}{n_1 + n_2} \boxed{E}_{\text{пад}}$$

Падающая ЭМВ



Отражённая ЭМВ

Преломлённая ЭМВ

$$n_1 < n_2$$

При отражении света от оптически более плотной среды ($n_2 > n_1$) **фаза волны претерпевает скачок** волны на π .

Изменение фазы на π равносильно потере полуволны при отражении.

$$\boxed{E}_{отр} = \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} \boxed{E}_{над}$$

3. ЭМВ переносят не только **энергию**, но и **импульс**.

$$P_{им} = \frac{W}{c}$$

Если тело полностью поглощает падающую на него энергию, то **давление, оказываемое ЭМВ на тело**, равно среднему значению объёмной плотности энергии в падающей ЭМВ.

$$P_{дав} = \langle w \rangle$$

Давление ЭМВ объясняется тем, что

1. под действием электрического поля волны заряженные частицы вещества начинают упорядоченно двигаться и
2. подвергаются со стороны магнитного поля волны действию сил Лоренца.

Эффект Доплера

Изменение частоты (длины волны) излучения, воспринимаемой наблюдателем (приёмником), вследствие движения источника излучения и/или движения наблюдателя (приёмника).

1. Источник и приёмник покоятся относительно среды ($v_{\text{ист}} = v_{\text{пр}} = 0$).

Длина волны в рассматриваемой среде

$$\lambda = vT = \frac{v}{v_0}.$$

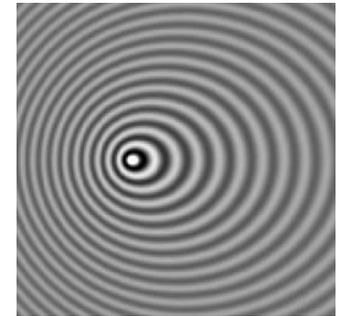
Волна достигнет приёмника и вызовет колебания его чувствительного элемента с **частотой**

$$v = \frac{v}{\lambda} = \frac{v}{vT} = v_0.$$

Частота v регистрации приёмника равна частоте v_0 излучающего источника.



Доплер, Кристиан
(1803-1853)



2. Приёмник приближается к источнику, а источник покоится, т.е. $v_{\text{пр}} > 0$, $v_{\text{ист}} = 0$.

Скорость распространения волны относительно приёмника станет равной $v + v_{\text{пр}}$.

Частота в этом случае будет равна

$$v = \frac{v + v_{\text{пр}}}{\lambda} = \frac{v + v_{\text{пр}}}{vT} = \frac{(v + v_{\text{пр}})v_0}{v},$$

т.е. **частота колебаний, воспринимаемых приёмником, в**

$$\frac{v + v_{\text{пр}}}{\lambda}$$

раз больше частоты колебаний источника.

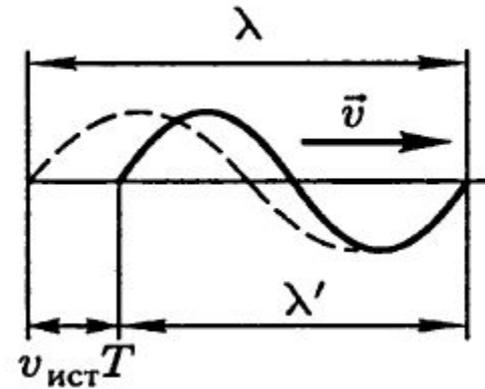
3. **Источник приближается к приёмнику, а приёмник покоится, т.е. $v_{ист} > 0$, $v_{пр} = 0$.**

Скорость распространения колебаний зависит лишь от свойств среды.

Звуковая волна, излучённая источником пройдёт путь к приёмнику $\lambda = vT$, независимо от того, движется ли источник или покоится.

За это же время источник пройдёт в направлении **волны** расстояние $v_{ист}T$. т.е. **длина волны λ'** в направлении движения сократится и станет равной

$$\lambda' = \lambda - v_{ист}T = (v - v_{ист})T$$



Тогда

$$\nu = \frac{v}{\lambda'} = \frac{v}{(v - v_{ист})T} = \frac{v\nu_0}{v - v_{ист}}.$$



частота ν колебаний, воспринимаемых приёмником, **увеличится в**

$$\frac{v}{v - v_{ист}} \text{ раз.}$$

4. Источник и приёмник движутся относительно друг друга.

Частота колебаний, регистрируемых приёмником

$$\nu = \frac{(\nu \pm \nu_{np}) \nu_0}{\nu \mp \nu_{np}},$$

«верхний знак»,
если при движении
источника или приёмника
происходит **сближение**.

«нижний знак»,
если происходит взаимное
удаление
источника и приёмника.