

## 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

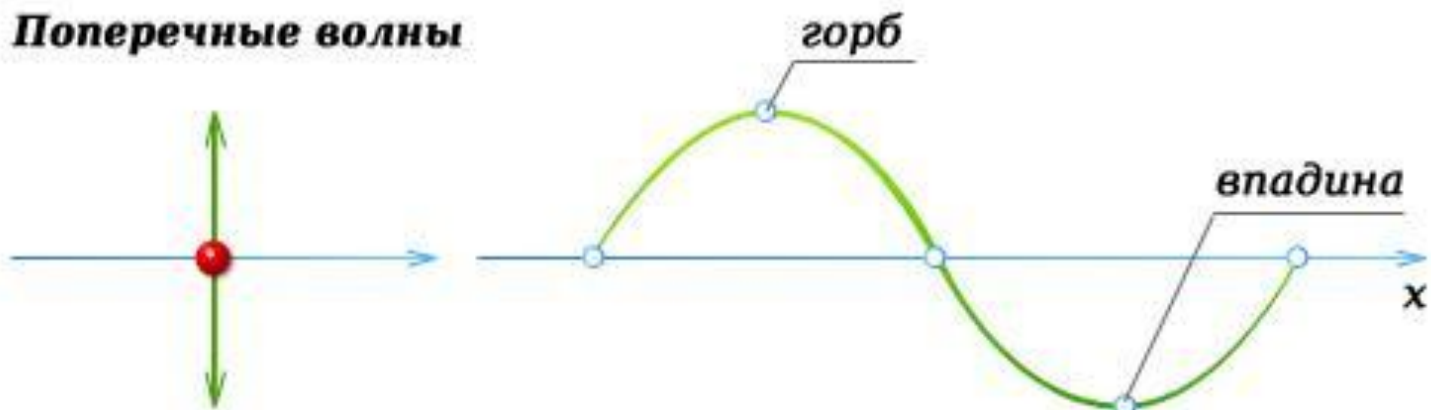
**Поперечная волна** — волна, в которой частицы среды колеблются в направлениях, **перпендикулярных** к направлению распространения волны.

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

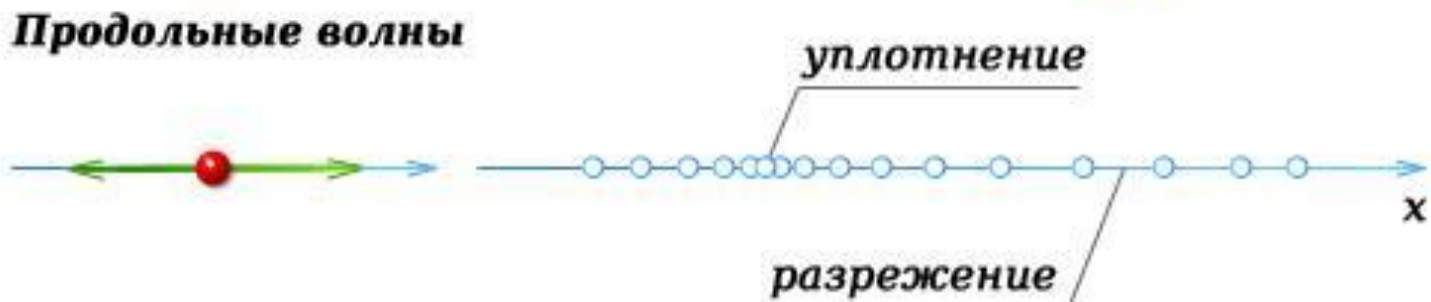
**Продольная волна** — волна, в которой частицы среды колеблются **вдоль направления** распространения волны.

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**

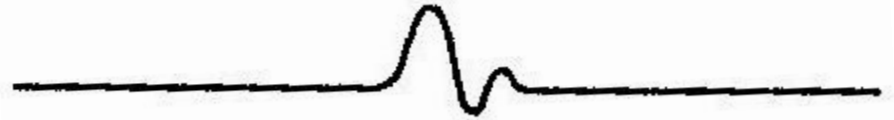
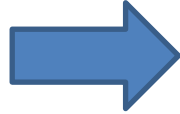


**Продольные волны**



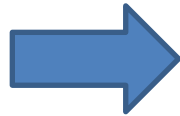
# Волны обладают различной формой.

**Одинокaя волна  
(импульс)**



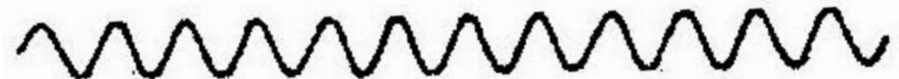
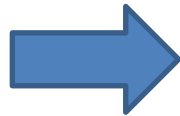
Короткое возмущение, не имеющее регулярного характера

**Цуг волн**



Ограниченный ряд повторяющихся возмущений

**Гармоническая  
волна**



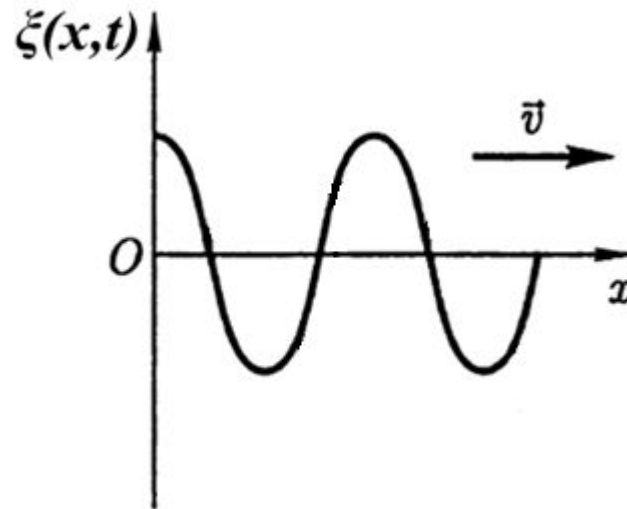
Бесконечная синусоидальная волна, в которой изменение состояния среды происходит по закону синуса или косинуса.

**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  $v$ .

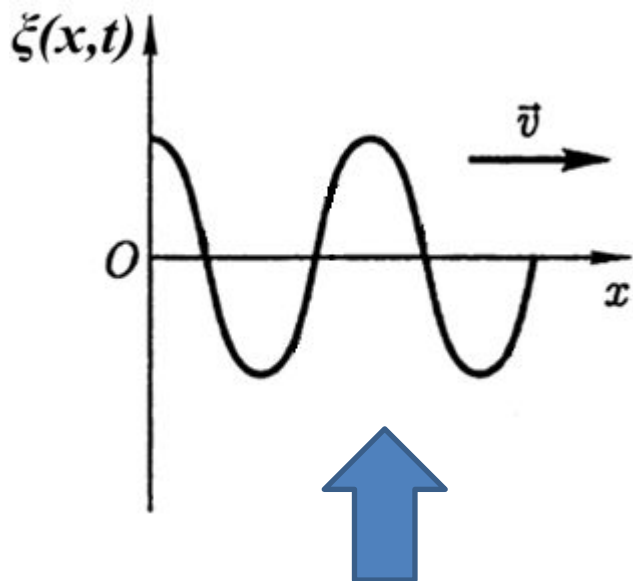
**Важно:** частицы среды, в которой распространяется волна, не вовлекаются волной в поступательное движение, они лишь совершают колебания около своих положений равновесия.

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

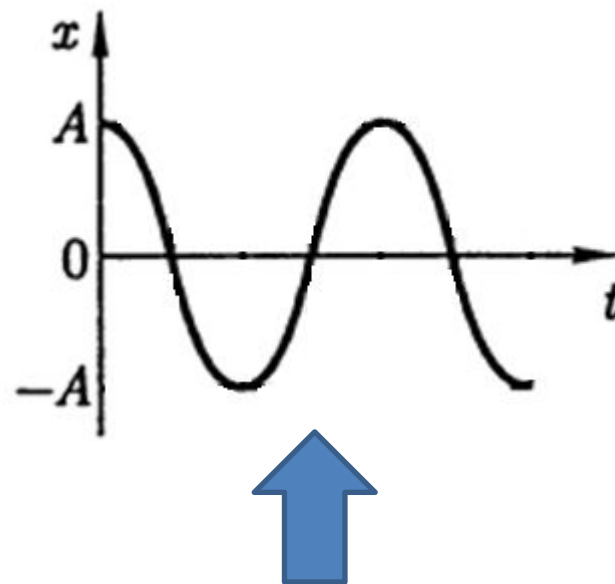


Приведена зависимость между **смещением  $\xi(x, t)$  частиц среды**, участвующих в волновом процессе, и расстоянием  $x$  этих частиц от источника колебаний  $O$  для какого-то фиксированного момента времени  $t$ .

## В чём различие между графиками волны и колебаний?

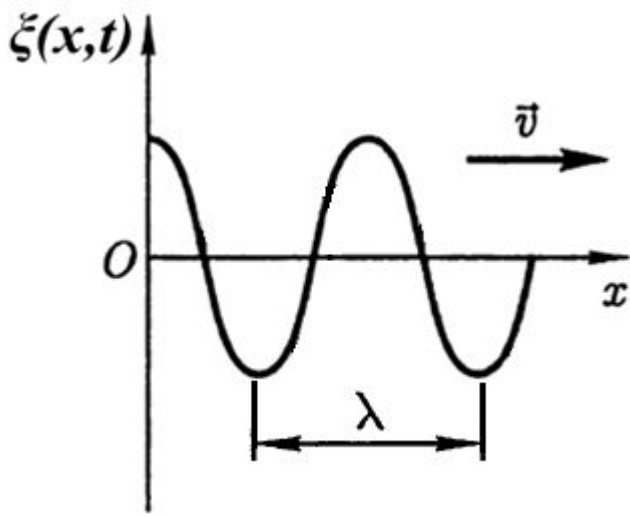


Зависимость смещения  $\xi(x, t)$  **ВСЕХ** частиц среды от расстояния  $x$  до источника колебаний в данный момент времени  $t$ .



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





## Длина волны $\lambda$ –

- 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;

$\nu$  – 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  $x=0$

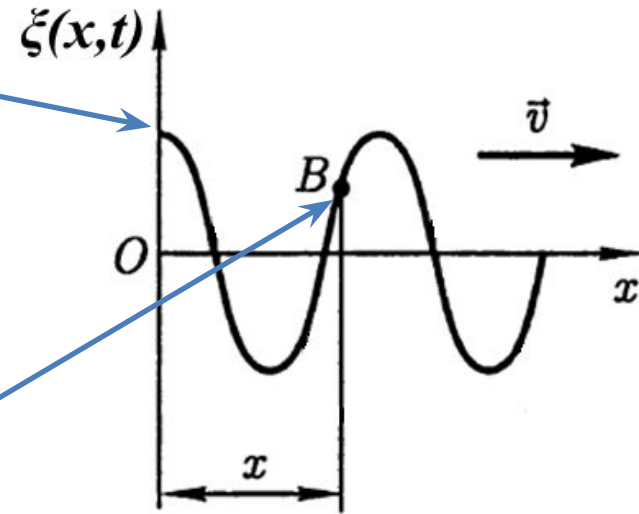
$$\xi(x=0, t) = A \cos \omega t$$

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;
- $\omega$  – циклическая частота;
- $\varphi_0$  – 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  $2\pi$ .

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

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

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**;

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



# 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.

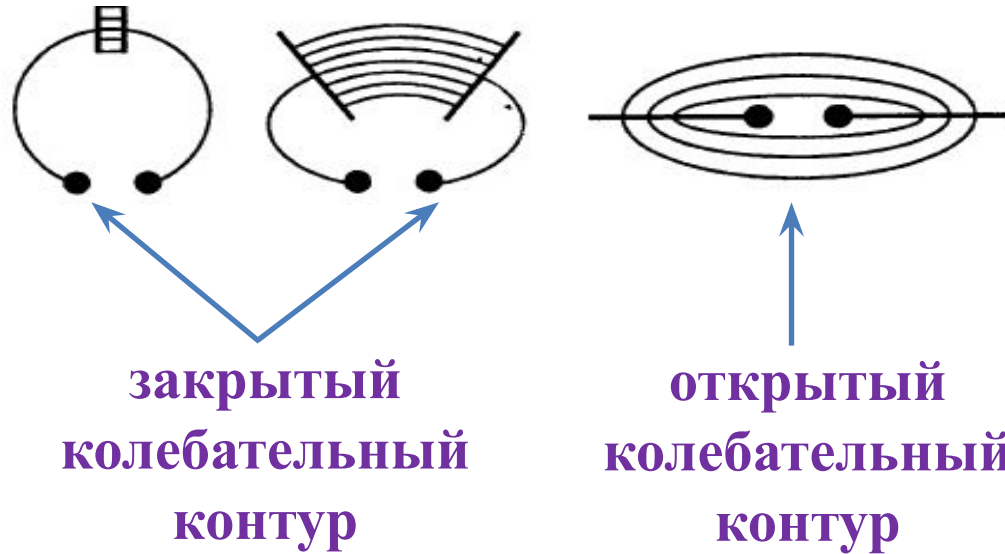
# Опыты Герца

## Как можно получить открытый колебательный контур?



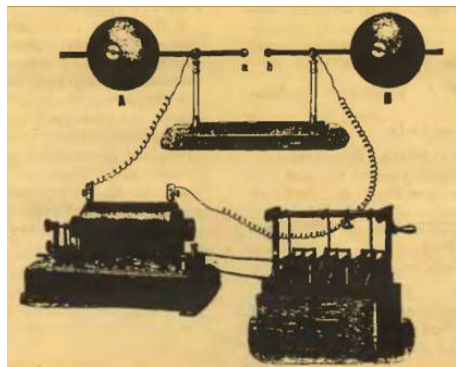
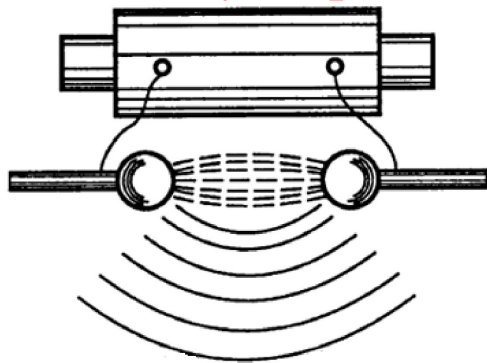
Герц,  
Генрих Рудольф  
(1857-1894)

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**



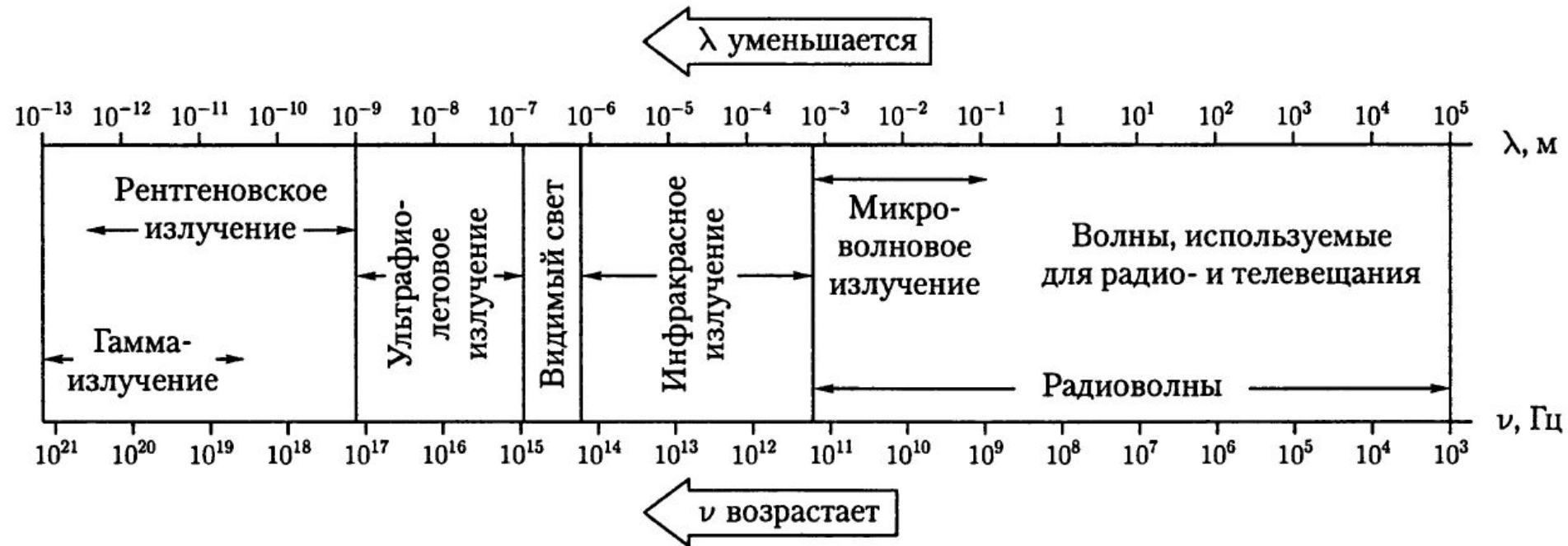
# Вибратор Герца

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

$\varepsilon_0$  – электрическая постоянная;

$\mu_0$  – магнитная постоянная;

$\varepsilon$  – электрическая проницаемость среды;

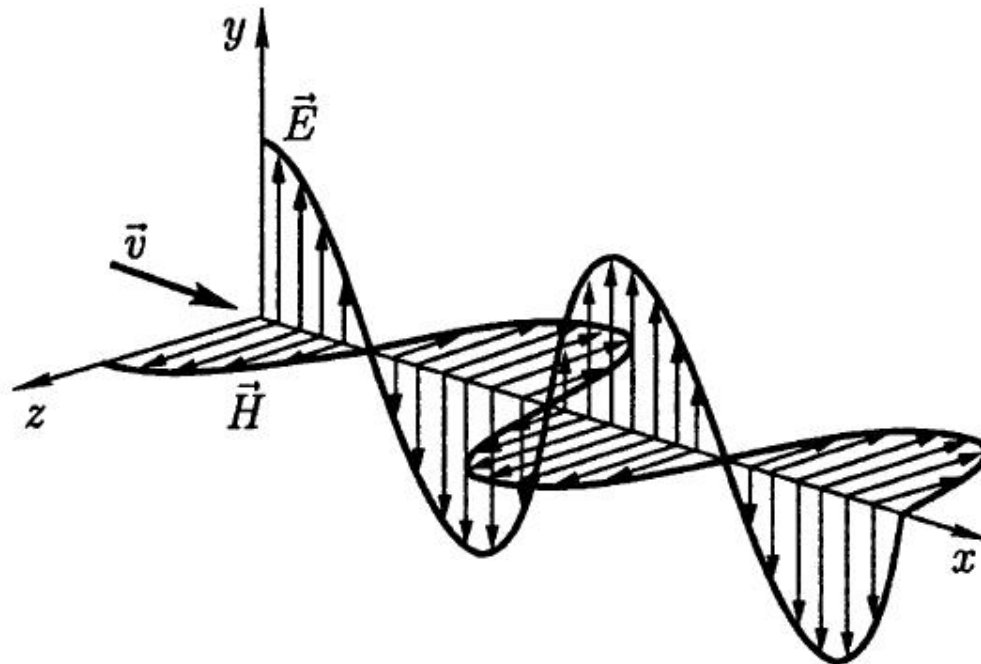
$\mu$  – магнитная проницаемость среды.

- **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.



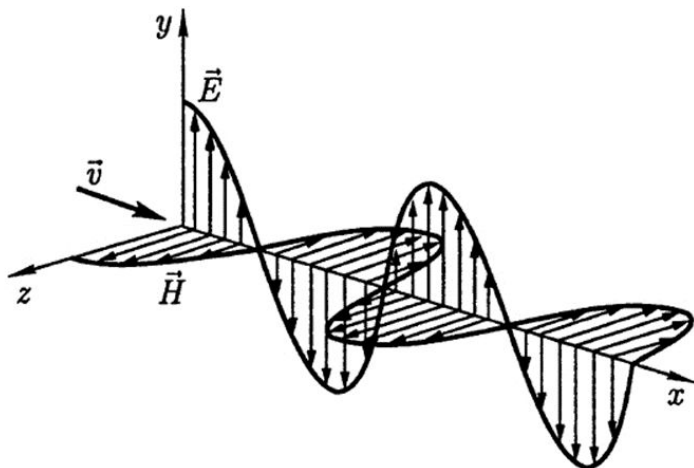
2. Векторы  $\vec{E}$  и  $\vec{H}$  всегда **колеблются в одинаковых фазах (синфазно)**,

[ $E$  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;
- $\omega$  – циклическая частота волны;
- $k$  – волновое число;
- $\varphi$  – 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.

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

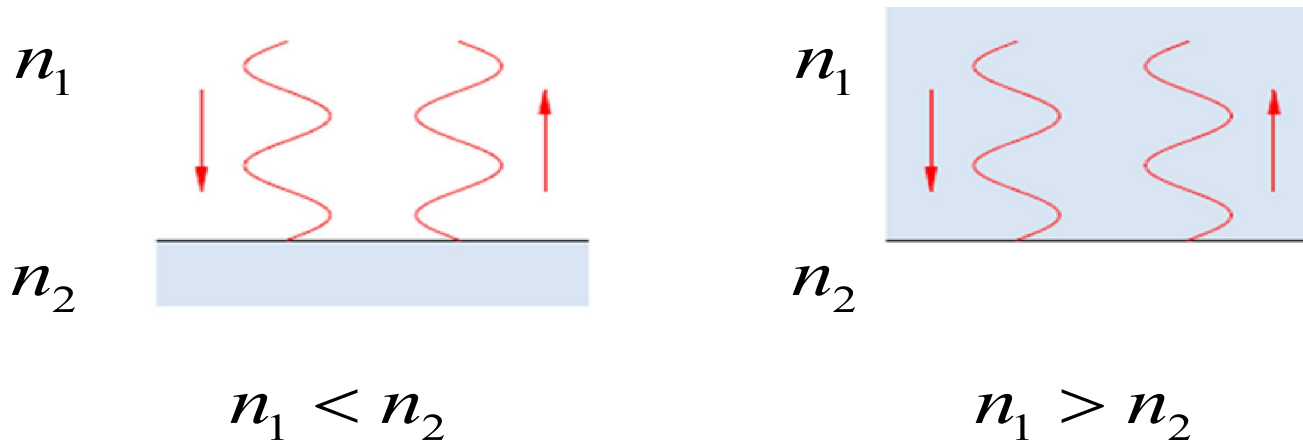
Можно показать, что

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

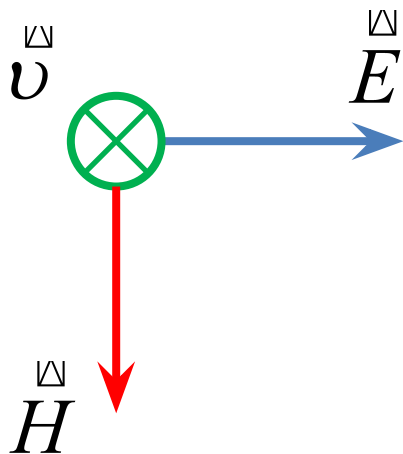
$$I \propto A^2$$

**Интенсивность распространения света в однородной среде пропорциональна квадрату амплитуды ЭМВ.**

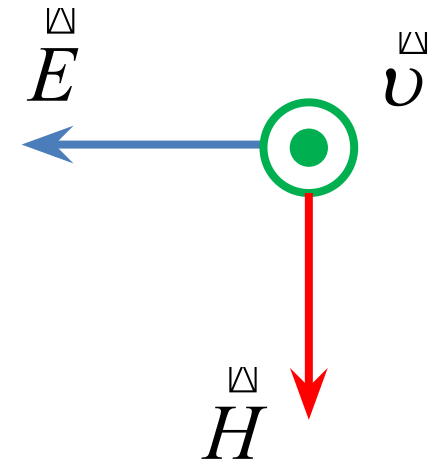
# Отражение и преломление ЭМВ на границе раздела двух сред



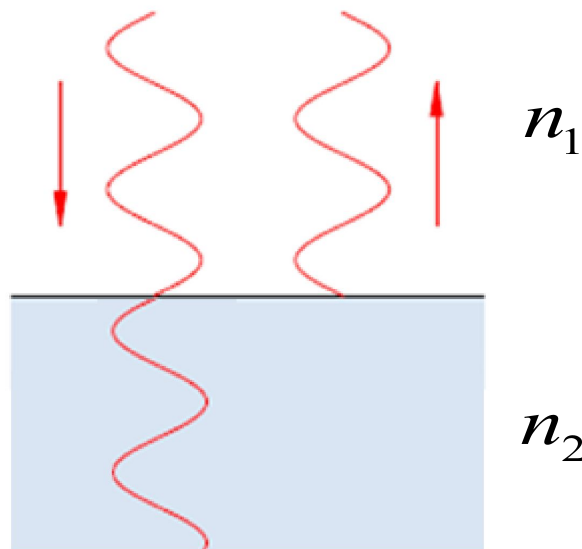
Мгновенный снимок колебаний векторов напряжённости электрического и магнитного поля волны при её отражении от оптически более плотной среды



Вид сверху



Падающая ЭМВ



Отражённая ЭМВ

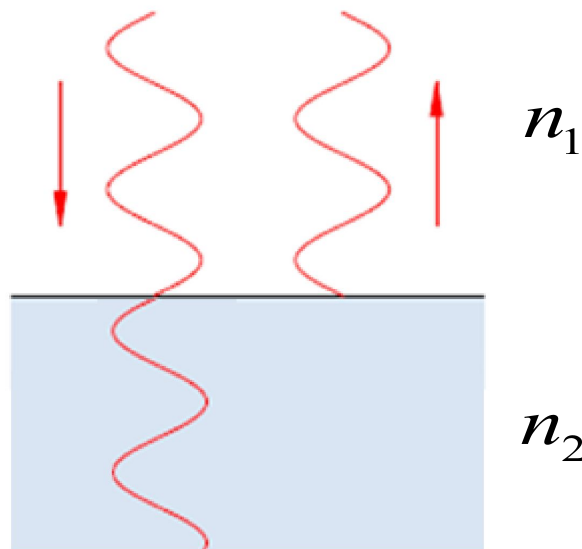
Преломлённая ЭМВ

$$n_1 < n_2$$

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  $\pi$ .

**Изменение фазы на  $\pi$  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

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

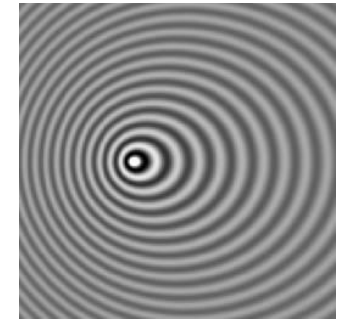
Волна достигнет приёмника и вызовет колебания его чувствительного элемента с **частотой**

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

**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.**



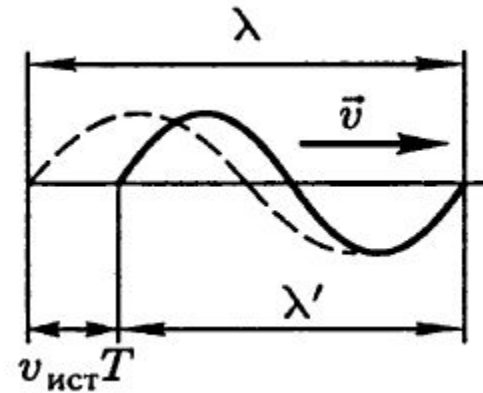
3. **Источник приближается к приёмнику, а приёмник покоится, т.е.  $v_{ист} > 0$ ,  $v_{пр} = 0$ .**

**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  $\lambda'$**  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  $\nu$**  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.