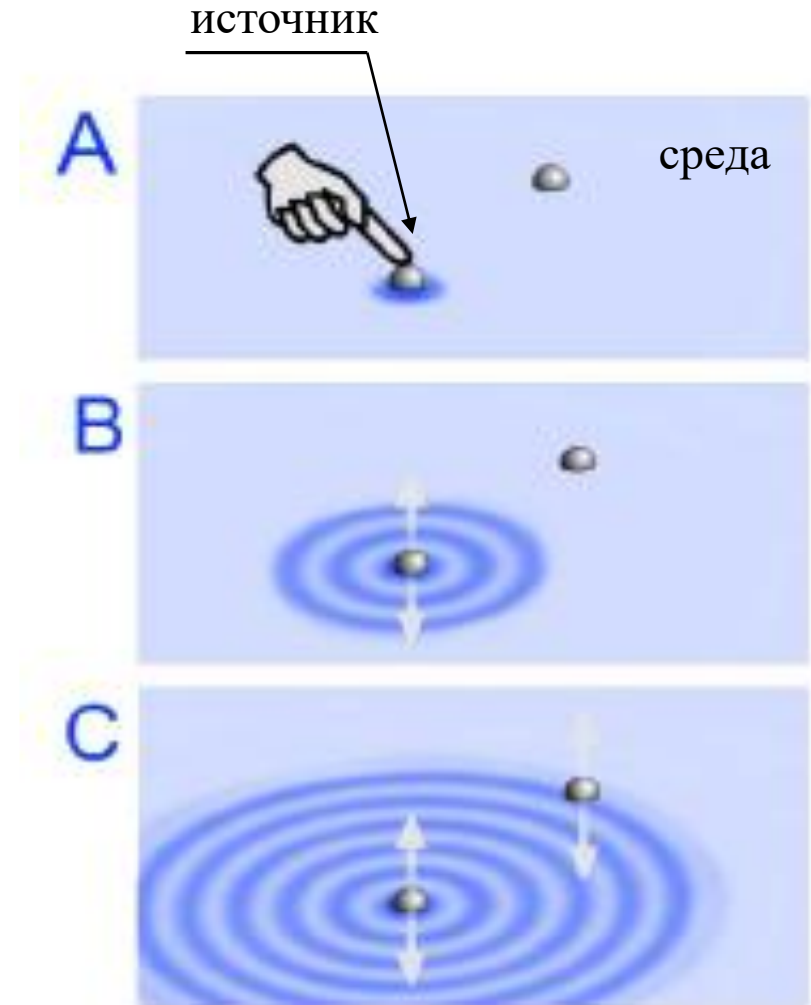


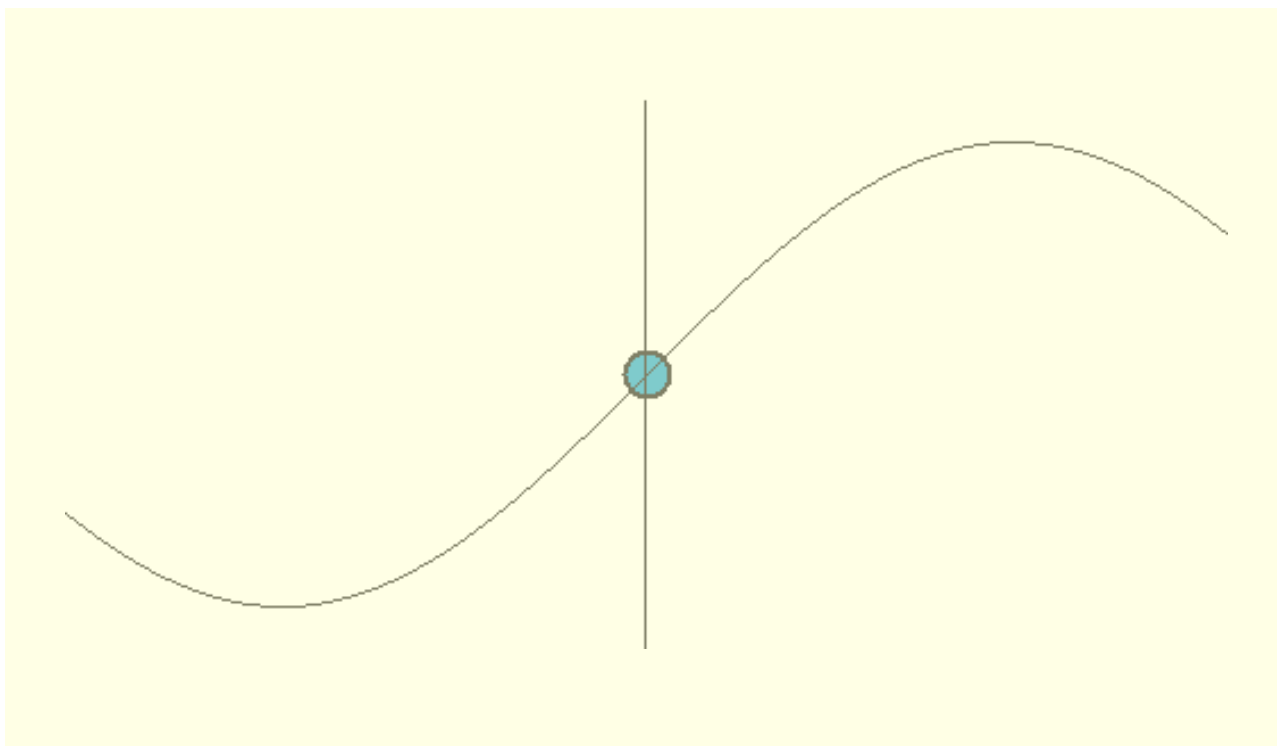
Упругие волны

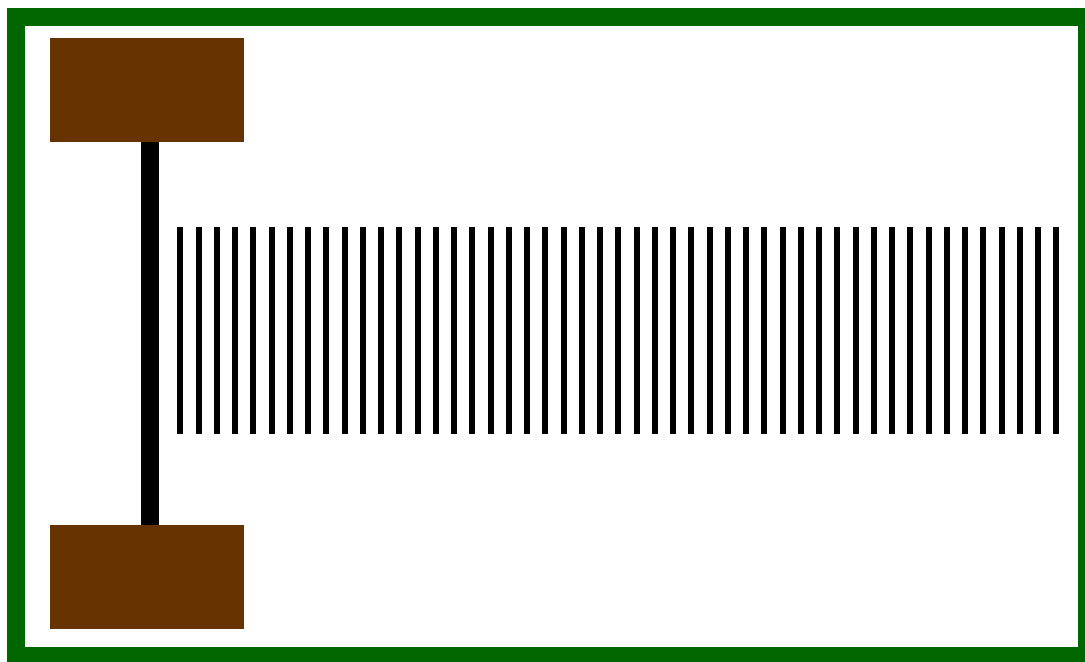
Волна — изменение состояния (возмущение) среды или поля, распространяющееся в пространстве и переносящее с собой энергию.

В случае **упругой** (механической) волны таким возмущением является деформация среды, движение которой сопровождается **смещением** частиц среды, зависящим от природы волны.



Отличие колебания от волны





Типы волн

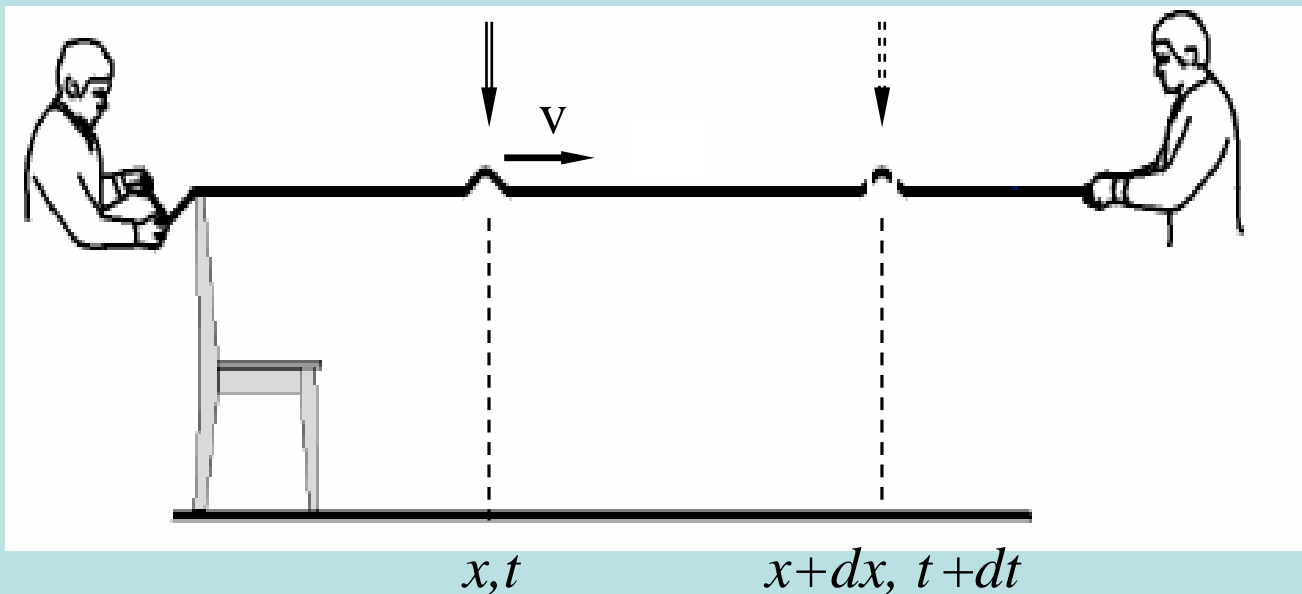
```
graph TD; A[Типы волн] --> B[продольные]; A --> C[поперечные]; B --> D[Направление колебания частиц совпадает или противоположно направлению распространения волны]; C --> E[Направление колебания частиц перпендикулярно направлению распространения волны];
```

продольные

Направление колебания частиц
совпадает или противоположно
направлению распространения
волны

поперечные

Направление колебания частиц
перпендикулярно
направлению
распространения волны



Смещение частиц шнура относительно положения равновесия $\xi(x, t)$. Если форма и величина возмущения не меняются в процессе распространения волны, то для точек шнура с координатой x в момент времени t и точек с координатой $x + dx$ в момент времени $t + dt$ значения ξ будут одинаковыми, если $dx = v dt$ (v – скорость распространения волны). Это условие выполняется, если зависимость $\xi(x, t)$ от x и t имеет вид

$$\xi(x, t) = \xi[z(x, t)], \text{ где } z = x - vt$$

В этом случае

$$z(x, t) = x - vt = x + dx - v(t + dt) = \text{const}$$

Другая эквивалентная форма зависимости $\xi(x, t)$ есть:

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

И в этом случае аргумент функции $\xi(t - x/v)$ остается неизменным:

$$t - \frac{x}{v} = t + dt - \frac{x + dx}{v} = t + dt - \frac{x + vdt}{v} = t - \frac{x}{v} = \text{const}$$

Волновое уравнение

Функция $\xi(x,t)$, описывающая волну (*волновая функция*), является решением **волнового уравнения**.

$$\frac{\partial \xi(x,t)}{\partial x} = \frac{\partial \xi(x \pm vt)}{\partial x} = \frac{d\xi(z(x,t))}{dz} \frac{\partial z}{\partial x} = \frac{d\xi(z(x,t))}{dz} \quad (z \equiv x \pm vt)$$

$$\frac{\partial \xi(x,t)}{\partial t} = \frac{\partial \xi(x \pm vt)}{\partial t} = \frac{d\xi(z(x,t))}{dz} \frac{\partial z}{\partial t} = \pm v \frac{d\xi(z(x,t))}{dz}$$

$$\frac{\partial \xi(x,t)}{\partial x} = \pm \frac{1}{v} \frac{\partial \xi(x,t)}{\partial t} \quad - \quad \text{волновое уравнение I порядка}$$

– описывает волны, распространяющиеся в направлении оси x (–) и в обратном направлении (+).

Аналогично для вторых производных:

$$\frac{\partial^2 \xi(x,t)}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \xi(x,t)}{\partial t^2}$$



волновое уравнение

общее решение – суперпозиция двух волн: $\xi(x,t) = \xi_1(x - vt) + \xi_2(x + vt)$.

В общем случае:

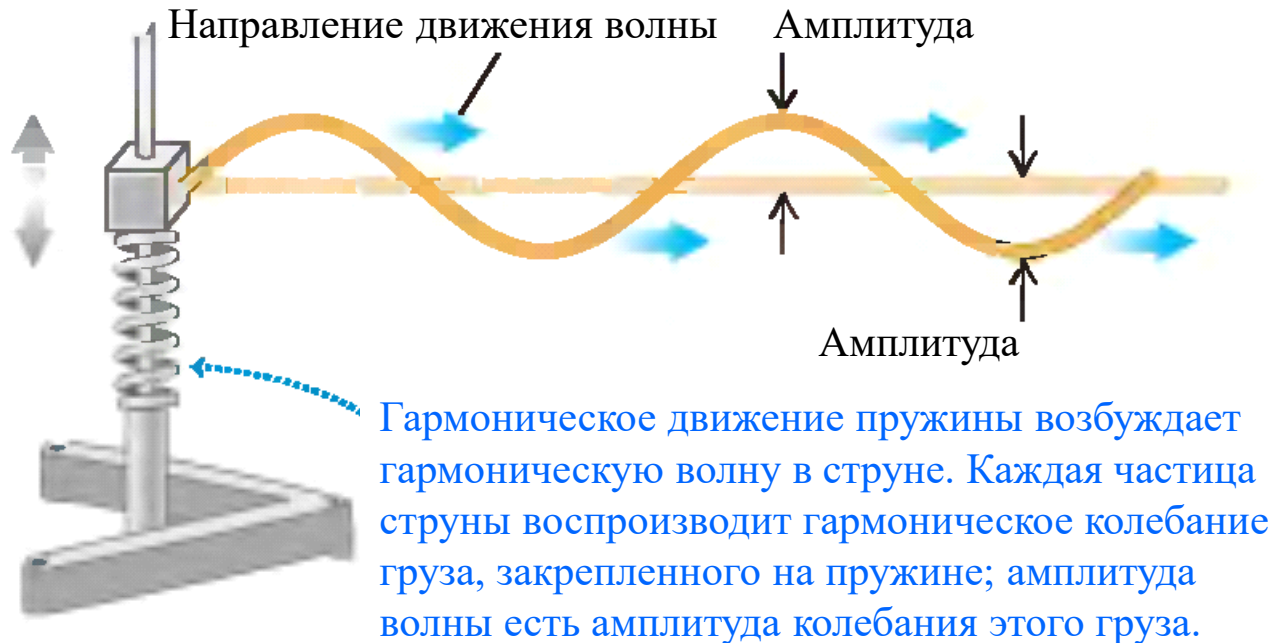
$$\frac{\partial^2 \xi(\vec{r}, t)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi(\vec{r}, t)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi(\vec{r}, t)}{\partial z^2} \equiv \Delta \xi(\vec{r}, t) = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \xi(\vec{r}, t)}{\partial t^2}$$
$$\vec{r} \equiv (x, y, z)$$

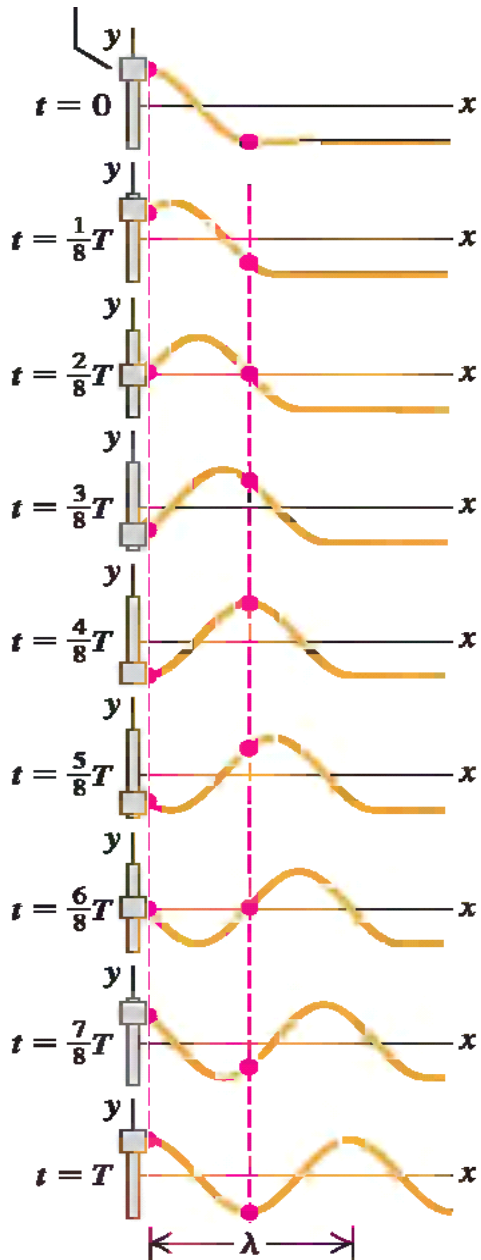
Общие черты:

1. В каждом случае волна распространяется в среде с определенной скоростью v . Эта скорость определяется механическими свойствами среды и не то же самое, что скорость движения частиц в волне.
2. Сама среда в целом не перемещается в пространстве, ее частицы движутся вверх-вниз, вперед-назад и т.п. относительно положений равновесия.
3. Чтобы возбудить в системе волну, необходимо совершить над системой механическую работу. Волна переносит энергию, но не материю.

Гармонические волны

Гармоническая волна - волна, в которой каждая точка колеблющейся среды (или поле в каждой точке пространства) совершает гармонические колебания .





$$y(x=0, t) = A \cos \omega t = A \cos 2\pi f t$$

$$y(x, t) = A \cos[\omega(t - t_{\text{зан}})] = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{v}\right)\right] \quad (1)$$

$$y(x, t) = A \cos 2\pi\left(\frac{t}{T} - \frac{x}{vT}\right) = A \cos 2\pi\left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}\right) \quad (2)$$

$$\lambda = vT$$

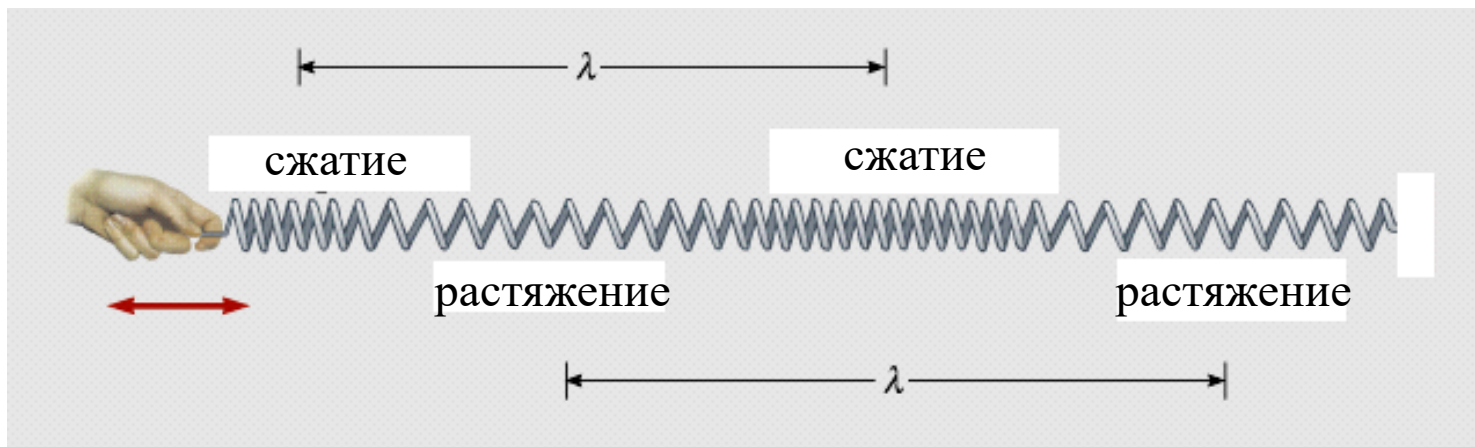
$$k \equiv \frac{2\pi}{\lambda}; \quad \omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi v}{Tv} = \frac{2\pi}{\lambda} v = vk$$

$$y(x, t) = A \cos(\omega t - kx) \quad (3)$$

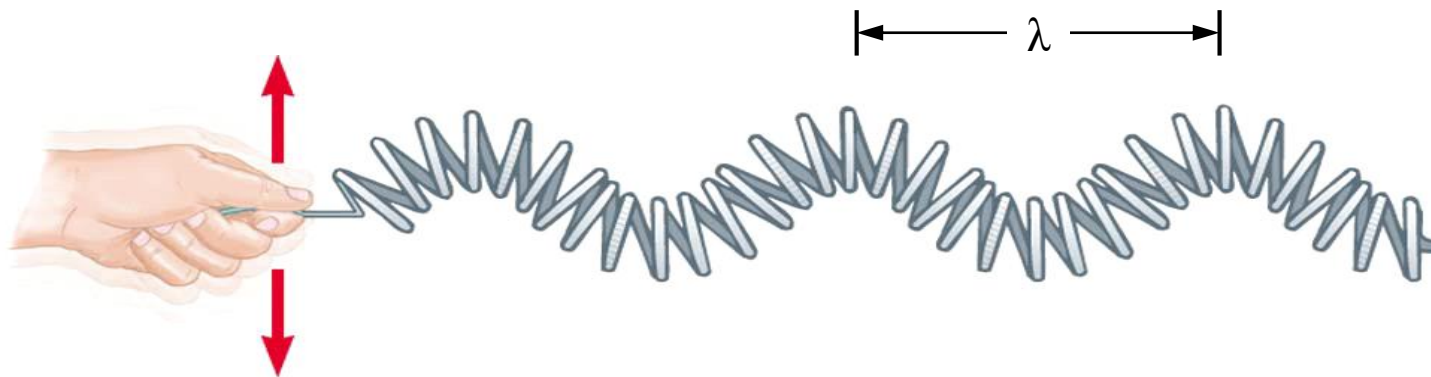
(1)-(3) – различные формы **уравнения плоской волны**, бегущей в направлении $+x$.

$$\xi(\vec{r}, t) = A \cos(\omega t - \vec{k} \vec{r} + \varphi_0) \quad (4)$$

Продольная волна



Поперечная волна



Аргумент косинуса (или синуса) в (1)-(4) называется **фазой**.

$$\varphi \equiv \omega t - kx + \varphi_0 \quad (5)$$

Если зафиксировать значение фазы $\omega t - kx + \varphi_0 = \text{const}$, то это значение с течением времени перемещается в направлении оси x со скоростью, определяемой из условия:

$$\frac{d\varphi}{dt} = \frac{d}{dt}(\omega t - kx + \varphi_0) = 0 \Rightarrow v = \frac{dx}{dt} = \frac{\omega}{k}$$

т.е. скорость перемещения фазы совпадает со скоростью распространения волны, поэтому эту скорость называют **фазовой скоростью** волны.

Уравнение постоянной фазы (5) определяет в данный момент времени плоскость, перпендикулярную оси x . Геометрическое место точек среды, колеблющихся в одной и той же фазе называют **волновой поверхностью**, геометрическое место точек, до которых доходят колебания к моменту времени t , называется **волновым фронтом**.

Скорость упругой волны

Скорость многих типов механических волн может быть записана в общем виде:

$$v = \sqrt{\frac{\text{возвращающая сила, стремящаяся вернуть систему в равновесное состояние}}{\text{инерция системы, противодействующая этому переходу}}}$$

Примеры:

Поперечные волны в упругой струне

$$v = \sqrt{\frac{F_{нат}}{\mu}}$$

μ – масса единицы длины

Продольные волны в тонком стержне

$$v = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$$

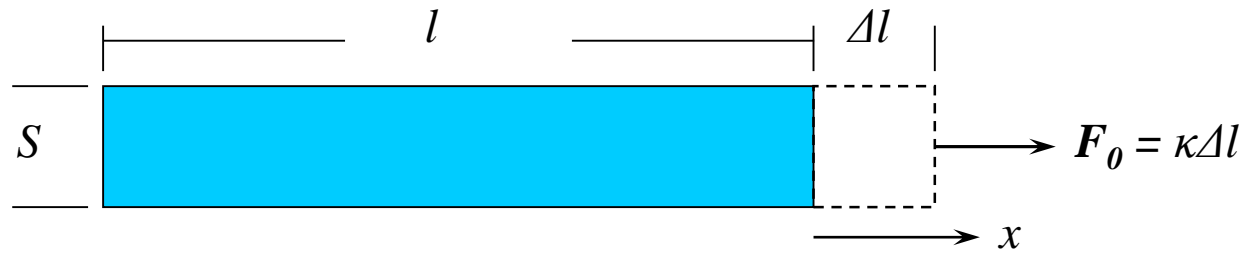
Поперечные волны в изотропной неограниченной твердой среде

$$v = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$$

Продольные волны в газе (звуковые волны)

$$v = \sqrt{\frac{\gamma RT}{M}}, \quad \gamma = \frac{C_p}{C_v}$$

Энергия волнового движения

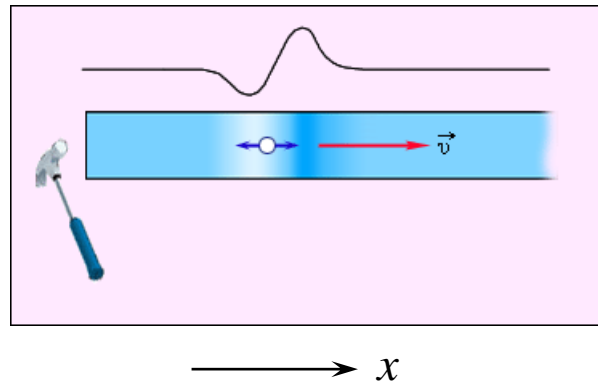


Работа внешней силы F :

$$A = \int_0^{\Delta l} F(x) dx = \int_0^{\Delta l} \kappa x dx = \frac{\kappa (\Delta l)^2}{2} = U \quad \sigma = \frac{F_0}{S} = \frac{\kappa l}{S} \frac{\Delta l}{l} = E \varepsilon \quad \left(\varepsilon = \frac{\Delta l}{l} \right)$$

$$U = \frac{F_0 \Delta l}{2} = \frac{\sigma S \varepsilon l}{2} = \frac{E \varepsilon^2}{2} S l = \frac{E \varepsilon^2}{2} V$$

Плотность потенциальной энергии $w_{\Pi} = U/V = E \varepsilon^2 / 2$



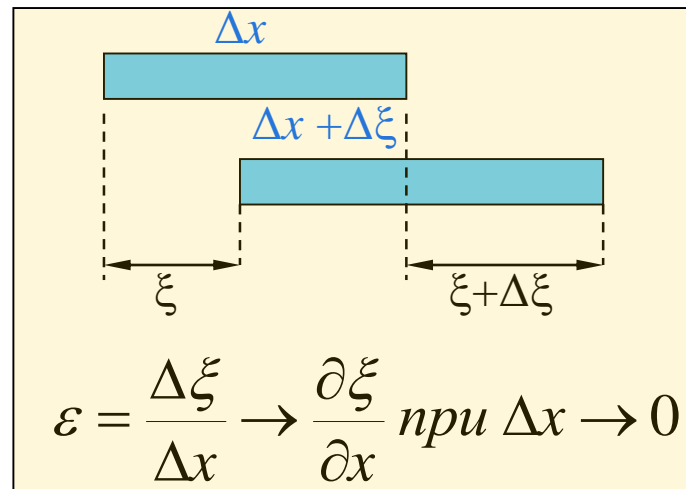
Смещение частиц стержня относительно положений равновесия $\xi(x, t) = f(x - vt)$

Плотность полной энергии

$$w = w_k + w_n = \rho \left(\frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2 / 2 + E \varepsilon^2 / 2$$

$$v = \sqrt{E/\rho} \quad \varepsilon = \partial \xi / \partial x \quad \text{и}$$

$$w = \frac{\rho}{2} \left[\left(\frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2 + v^2 \left(\frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2 \right]$$



На основе волнового уравнения: $\frac{\partial \xi}{\partial x} = \pm \frac{1}{v} \frac{\partial \xi}{\partial t}$ и $w = \rho \left(\frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2$

Если $f(x-vt) = A \cos k [x - (\omega/k)t] = A \cos (\omega t - kx)$

$$w(t, x) = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 (\omega t - kx)$$

ИНТЕНСИВНОСТЬ ВОЛНЫ

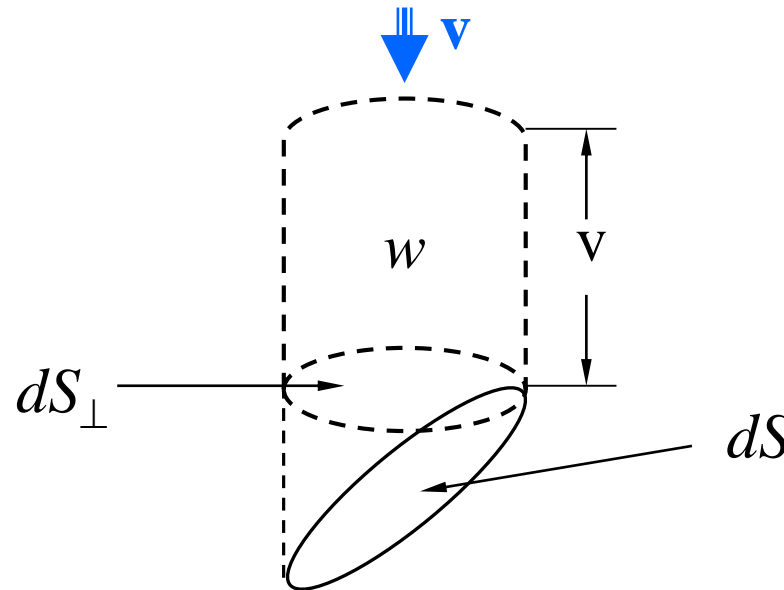
Поток энергии – количество энергии, переносимое волной через определенную поверхность за единицу времени

$$\Phi = dW/dt \quad [\Phi] = \text{Вт}$$

Плотность потока энергии – поток энергии через единичную площадку, перпендикулярную направлению переноса энергии

$$j = d\Phi / dS_{\perp} \quad [j] = \text{Вт/м}^2$$

$dS_{\perp} = dS \cos \alpha$, $d\Phi = wv dS \cos \alpha = wv dS_{\perp}$ (w - полная, кинетическая + потенциальная, энергия единицы объема среды, обусловленная распространением в ней волны).



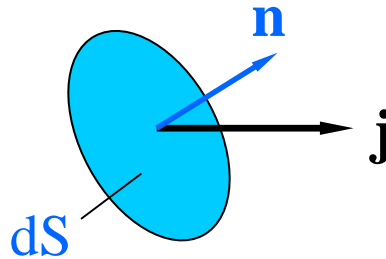
Отсюда

$$\mathbf{j} = w\mathbf{v}$$

или

$$\mathbf{j} = w\mathbf{v} - \text{вектор Умова}$$

Поток энергии через произвольную поверхность S : $\Phi = \int \mathbf{j} \cdot d\mathbf{S} = \int j_n \cdot dS$



Интенсивность волны – среднее по времени (за период T или за время $t \gg T$) значение $|\mathbf{j}|$.

$$I = \langle |\mathbf{j}| \rangle$$

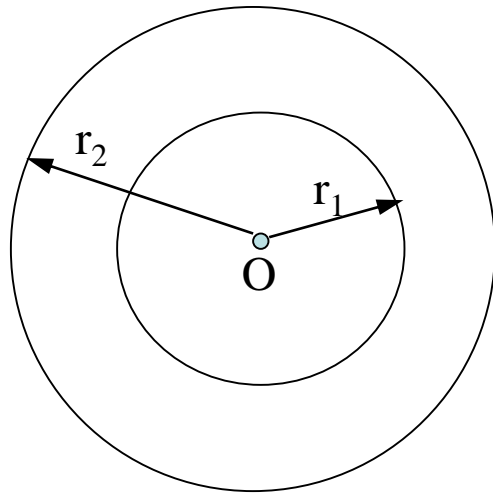
Для гармонической волны

$$w = \rho A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t - kx)$$

и

$$I = \langle |\vec{j}| \rangle = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 \sim A^2 \omega^2$$

Если имеем в среде в точке О точечный источник волн ("пульсирующая точка"), от которого волна одинаково распространяется во все стороны, то в силу симметрии системы волновые поверхности такой волны – это концентрические сферы с центром в точке О (сферическая волна). Если потери энергии отсутствуют, то в среднем потоки энергии, проносимые сферической волной через эти сферы одинаковы, т.е.



$$4\pi r_1^2 I_1 = 4\pi r_2^2 I_2$$

$$r_1^2 A_1^2 = r_2^2 A_2^2 \quad \Rightarrow \quad A(r) = \frac{A_0}{r}$$

$$\xi(r, t) = \frac{A_0}{r} \cos(\omega t - kr + \varphi_0)$$

При наличии затухания амплитуда волны спадает по мере удаления от источника колебаний.

Уравнение *плоской* затухающей волны:

$$\xi(x, t) = Ae^{-\gamma x} \cos(\omega t - kx)$$

Уравнение *сферической* затухающей волны:

$$\xi(r, t) = \frac{A_0}{r} e^{-\gamma r} \cos(\omega t - kr)$$

γ – коэффициент затухания волны.