# Урок №13 (29.10.2019) Принцип суперпозиции. Отражение волн. Стоячие волны.

# 0. Краткое повторение.

- > Продольные и поперечные волны.
- » Расстояние между ближайшими точками среды, находящимися в одной фазе колебания, называется *длиной волны* ( $\lambda$ ).
- > Минимальный интервал между ближайшими моментами, в которые элемент упругой среды находится в одной фазе, называется *частовой волны* (f) обратим внимание, что другими словами это просто частота колебаний точки среды.
- $\succ$  Максимальное смещение, испытываемое точкой среды в процессе распространения волны, называется *амплитудой волны* (A).
- > Математическое уравнение волны:  $D(x,t) = D_M \sin(kx \omega t + \alpha_0)$ , где  $\omega = 2\pi/T = 2\pi f$  круговая частота,  $k = 2\pi/\lambda$  волновое число,  $\alpha_0$  начальная фаза.
- $\triangleright$  Фаза волны:  $kx \omega t + \alpha_0$ .
- Фронт волны множество точек пространства с одинаковой фазой.
- > Волна переносит энергию и импульс, но не переносит вещество.
- > Скорость распространения волны (фазовая скорость)  $v = \lambda/T$ , где T = 1/f ne- риод волны.
- > Для скорости распространения волны справедливо выражение:  $u \sim \sqrt{\frac{F}{\mu}}$ , где F характеризует силы упругого взаимодействия частиц среды между собой, а  $\mu$  массу этих частиц.
- » Интенсивностью (I) волны называется энергия, переносимая волной за единицу времени через единичную площадку, перпендикулярную направлению распространения волны.  $I \sim A^2 \cdot f^2$

### 1. Сферическая волна.

Модель сферической волны: бесконечная кубическая решётка, в узлах расположены частицы, рёбра — пружинки; одна из частиц сдвигается из положения равновесия...

У сферической волны (фактически, у любой волны от точечного источника) площадь распространения — это площадь сферы  $4\pi r^2$ , пропорциональна квадрату расстояния до источника. Из закона сохранения энергии следует, что  $A^2S=const$ , откуда получим:  $\frac{A_1}{A_2}=\frac{r_1}{r_2}$ , т.е. закон затухания сферической волны.

Очевидно, что для интенсивности волны справедливо отношение:  $\frac{I_1}{I_2} = \frac{r_1^2}{r_2^2}$ .

Полученный закон справедлив для самых разных волн: звуковых, ударных, световых, сейсмических и т.д.

В идеальной одномерной волне интенсивность и амплитуда не уменьшаются.

# 2. Принцип суперпозиции.

При прохождении нескольких волн через одну точку пространства, смещение в этой точке равно сумме (или векторной сумме) смещений от отдельных волн. Этот принцип носит название *принцип суперпозиции*. В данном случае мы говорим о мгновенном смещении.

*Когерентными* называют две волны, разность фаз в которых остаётся постоянной во времени для любой точки пространства, через которую проходят эти волны.

Если две волны имеют постоянный сдвиг фаз в разных точках, т.е. *когерентны*, то при их сложении наблюдается *интерференция*. Соответственно в разных точках пространства волны могут как гасить друг друга (гасящая интерференция), так и усиливать друг друга (усиливающая интерференция).

Иллюстрация интерференции волн: <a href="https://www.desmos.com/calculator/ae1ojhguyw">https://www.desmos.com/calculator/ae1ojhguyw</a>

В случае бегущей волны при интерференции изменяется амплитуда волны в данной точке; в разные моменты времени, при этом, отклонение различно!

При интерференции не обязательно, чтобы волны были «одинаковыми». Например, представим себе две плоские волны, распространяющиеся по воде в разных направлениях – в этом случае длина волн может быть различна, но если правильно подобрать направления распространения волн, то может возникнуть интерференционная картина.

# 3. Отражение одномерной продольной волны от края.

Во-первых, сразу заметим, что идеальная волна, описываемая уравнением  $D(x,t) = D_M \sin(kx - \omega t)$ , по определению бесконечна, т.е. распространяется в бесконечной упругой среде.

Однако если среда конечна, или иными словами имеет границу, за которой плотность её меняется, то волна на этой границе претерпевает целый ряд изменений: в общем случае часть волны *преломляется*, часть *отражается*, а часть *поглощается*. Про преломление и поглощение волн поговорим позже, а пока рассмотрим отражение.

Рассмотрим распространение волны вдоль верёвки, лежащей на абсолютно гладком столе. Заставим один конец верёвки совершать поперечные колебания. Можно мысленно проследить за распространением волны вдоль верёвки с течением времени.

Представим теперь себе, что верёвка не бесконечна; возможны два случая – её конец закреплён, или остаётся свободным. И в том, и в другом случае происходит *отражение волны*.

При отражении волны от *закреплённого края*, фаза волны меняется на  $\pi$ , так как сумма падающей и отражённой волн должна быть всегда в этой точке равна нулю (край закреплён). При отражении от *свободного края* фаза волны не меняется.

Можно вместо верёвки рассмотреть простейшую модель одномерной волны — шарики, связанные пружинками. Если последний шарик не закреплён (т.е. у нас так называемый случай свободного края упругой среды), то при отражении фаза волны не меняется. Крайний шарик совершает полное колебание, возвращается назад и передаёт колебание назад по упругой среде.

Если же крайний шарик закреплён, то происходит «сбой» в фазе колебания и назад передаётся волна, на пол периода опережающая падающую: только в этом случае сумма падающей и отражённой волны даст всегда нулевую амплитуду.

#### 4. Стоячие волны

Рассмотрим две одномерные волны с одинаковой амплитудой и частотой, распространяющиеся навстречу друг другу.

$$D_1 = D_M \sin(kx - \omega t)$$
 — волна, распространяющаяся в положительном направлении.

Отражённая волна будет иметь начальную фазу  $\pi$  и двигаться в противоположном направлении, то есть будет определяться функцией:

$$D_2 = D_M \sin(-kx - \omega t + \pi)$$
, или

$$D_2 = D_M \sin(kx + \omega t).$$

Согласно принципу суперпозиции сумма двух волн будет  $D = D_1 + D_2 = D_M \left[ \sin \left( kx - \omega t \right) + \sin \left( kx + \omega t \right) \right].$ 

$$\sin\theta_1 + \sin\theta_2 = 2\sin\left[\frac{1}{2}(\theta_1 + \theta_2)\right] \times \cos\left[\frac{1}{2}(\theta_2 - \theta_1)\right]$$

В итоге получаем,  $D = 2D_M \sin kx \cdot \cos \omega t$ 

Заметим, что  $D\big|_{x=0}=D\big|_{x=L}=0-$  струна закреплена, что выполняется при  $kL=n\pi$  . Вспомним, что  $k=2\pi/\lambda$  , откуда  $\lambda_n=2L/n$  .

Обратим внимание, что частицы колеблются с амплитудами  $2D_M \sin kx$ , т.е.  $\underline{s}$  разных точках стоячей волны амплитуды разные. В точках с  $x = \lambda/4, 3\lambda/4, 5\lambda/4...$  амплитуда стоячей волны имеет максимум. В точках с координатой  $x = 0, \lambda/2, \lambda...$  амплитуда равна нулю — s этих точках колебания не происходят.

Хорошо известный приём при игре на гитаре – флажолет, использует именно этот эффект нулевой амплитуды в некоторых точках.

Энергия в стоячей волне не переносится.

- Механизм возникновения стоячей волны.
- Узлы и пучности.
- Собственная (резонансная) частота.
- Гармоники (моды) и основной тон,  $L = n\lambda_n/2$ , где L фиксированная длина струны, а  $\lambda_n$  длина волны моды.

# 5. Волновая поверхность.

Все точки среды, лежащие на волновой поверхности, имеют в данный момент одну и ту же фазу. Частным случаем волновой поверхности является фронт волны.

Семейство волновых поверхностей даёт наглядную картину распространения монохроматических волн в упругой среде.

Для того чтобы получить уравнение волновой поверхности, надо приравнять фазу в уравнении волны постоянной величине. Например, для плоской волны:

$$D(t,x) = D_M \sin \omega \left(t - \frac{x}{u}\right),\,$$

уравнение волновой поверхности получится таким:

$$\omega \left(t - \frac{x}{u}\right) = C$$
,

откуда

$$x = ut + C_1$$
.