

ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫЕ ВОЛНЫ И ИХ СВОЙСТВА

Волновое уравнение для электромагнитного поля.

- **Электромагнитная волна** – процесс распространения электромагнитного поля в пространстве с конечной скоростью.
- Уравнения Максвелла:

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \vec{E} &= -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}, & \operatorname{rot} \vec{H} &= \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{j} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}. \\ \operatorname{div} \vec{D} &= \rho = 0, & \operatorname{div} \vec{B} &= 0. \end{aligned}$$

Пусть среда, в которой распространяются электромагнитные волны,

- однородная и нейтральная, $\rho = 0$,

- непроводящая, $j = 0$.

$$\vec{D} = \epsilon \epsilon_0 \vec{E}; \quad \vec{B} = \mu \mu_0 \vec{H}.$$

$$\operatorname{rot} \vec{E} = [\nabla \vec{E}] = -\mu\mu_0 \frac{\partial \vec{H}}{\partial t}; \quad \operatorname{rot} \vec{H} = [\nabla \vec{H}] = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t};$$

$$\operatorname{div} \vec{E} = \nabla \vec{E} = 0; \quad \operatorname{div} \vec{H} = \nabla \vec{H} = 0.$$

- Возьмем ротор от обеих частей первого уравнения:

$$[\nabla, [\nabla \vec{E}]] = -\mu\mu_0 \left[\underbrace{\nabla}_{\substack{\text{диф. по} \\ \text{координате}}}, \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \right].$$

- Меняем последовательность дифференцирования по координатам и времени:

$$\left[\nabla, \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \right] = \frac{\partial}{\partial t} [\nabla \vec{H}],$$

$$[\nabla \vec{H}] = \varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}. \quad \Rightarrow$$

$$[\nabla, [\nabla \vec{E}]] = -\mu \mu_0 \frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) = -\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

$$[\nabla, [\nabla \vec{E}]] = \text{rot rot } \vec{E} = \nabla \left(\underbrace{\nabla \vec{E}}_{\substack{\text{ур. (2)} \\ = 0}} \right) - \Delta \vec{E} = \text{grad div } \vec{E} - \Delta \vec{E} = 0 - \Delta \vec{E}.$$

$$\Delta \vec{E} = \varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

- Скорость света в вакууме: $c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$.

$$\Delta \vec{E} = \epsilon \mu \underbrace{\epsilon_0 \mu_0}_{\frac{1}{c^2}} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \frac{\epsilon \mu}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

- Раскрыли оператор Лапласа

$$\frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial z^2} = \frac{\epsilon \mu}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

- Аналогично:

$$\frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial z^2} = \frac{\epsilon \mu}{\underbrace{c^2}_{1/v^2}} \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2}.$$

$$v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon \mu}}$$

- В вакууме $\epsilon = 1$, $\mu = 1 \Rightarrow v = c$.

Свойства электромагнитных волн

- Скорость распространения электромагнитных волн

$$v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon\mu}} = \frac{c}{n}, \quad \text{где } n \text{ – показатель преломления среды.}$$

Таким образом:

- Скорость распространения электромагнитных волн в среде меньше, чем в вакууме,
- Среда влияет на распространение электромагнитных волн, они преломляются, отражаются, поглощаются.

Свойства электромагнитных волн

- Рассмотрим плоскую электромагнитную волну, распространяющуюся в нейтральной непроводящей среде с постоянными проницаемостями ε и μ , причем ось x направляем перпендикулярно волновым поверхностям (т.е. компоненты векторов \mathbf{E} и \mathbf{H} не будут зависеть от координат y и z):

$$\mu\mu_0 \frac{\partial H_x}{\partial t} = 0, \quad (1)$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial x} = \mu\mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t}, \quad (2)$$

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\mu\mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t}, \quad (3)$$

$$\mu\mu_0 \frac{\partial H_x}{\partial x} = 0, \quad (4)$$

$$\varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} = 0, \quad (5)$$

$$\frac{\partial H_z}{\partial x} = -\varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t}, \quad (6)$$

$$\frac{\partial H_y}{\partial x} = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t}, \quad (7)$$

$$\varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_x}{\partial x} = 0. \quad (8)$$

Свойства электромагнитных волн

- Электромагнитная волна – поперечная, вектора \mathbf{E} и \mathbf{H} лежат в плоскости, перпендикулярной к направлению распространения волны, т.е. к вектору \mathbf{v} в рассматриваемой точке поля.

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\mu\mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t}, \quad (3) \quad \frac{\partial E_z}{\partial x} = \mu\mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t}, \quad (2)$$

$$\frac{\partial H_z}{\partial x} = -\varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t}, \quad (6) \quad \frac{\partial H_y}{\partial x} = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t}, \quad (7)$$

Волновые уравнения

Решения уравнений:

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial x^2} = \frac{\varepsilon\mu}{c^2} \frac{\partial^2 E_y}{\partial t^2} \quad E_y = E_m \cos(\omega t - kx + \alpha_1)$$

$$\frac{\partial^2 H_z}{\partial x^2} = \frac{\varepsilon\mu}{c^2} \frac{\partial^2 H_z}{\partial t^2} \quad H_z = H_m \cos(\omega t - kx + \alpha_2)$$

Свойства электромагнитных волн

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\mu\mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t}, \quad (3) \quad \frac{\partial H_z}{\partial x} = -\varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t}, \quad (6)$$

$$kE_m \sin(\omega t - kx + \alpha_1) = \mu\mu_0 \omega H_m \sin(\omega t - kx + \alpha_2)$$

$$kH_m \sin(\omega t - kx + \alpha_2) = \varepsilon\varepsilon_0 \omega E_m \cos(\omega t - kx + \alpha_1)$$

Следовательно, начальные фазы равны: $\alpha_1 = \alpha_2$ и выполняются соотношения:

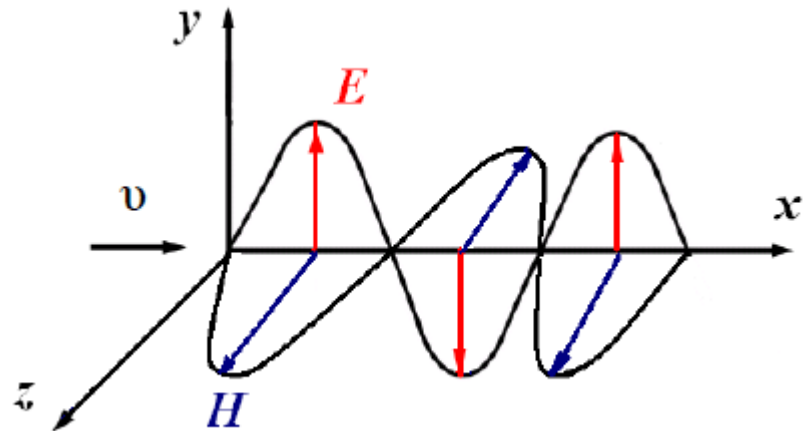
$$kE_m = \mu\mu_0 \omega H_m,$$

$$\varepsilon\varepsilon_0 \omega E_m = kH_m.$$

$$\Rightarrow \varepsilon\varepsilon_0 E_m^2 = \mu\mu_0 H_m^2$$
$$E_m \sqrt{\varepsilon\varepsilon_0} = H_m \sqrt{\mu\mu_0}$$

$$\vec{E} = \vec{E}_m \cos(\omega t - kx),$$

$$\vec{H} = \vec{H}_m \cos(\omega t - kx).$$



Свойства электромагнитных волн

- Вектора E и H взаимно перпендикулярны, причем вектора E , H и v образуют правовинтовую тройку.
- Вектора E и H колеблются в одной фазе – одновременно обращаются в нуль и одновременно достигают максимума.
- Мгновенные значения векторов E и H связаны соотношением

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

- Электромагнитная волна переносит энергию (т.к. мы можем обнаружить электромагнитную волну).
- Электромагнитная волна оказывает на тело давление, т.к. заряженные частицы тела в магнитном поле волны начинают двигаться под действием силы Лоренца

$$\vec{F}_L = q [\vec{v}, \vec{B}] .$$

Экспериментальные исследования электромагнитных волн

- Первые опыты с несветовыми электромагнитными волнами были осуществлены Г. Герцем в 1888 г.
- Для получения волн Герц применил изобретенный им вибратор, состоящий из двух стержней, разделенных искровым промежутком.
- Герц получал направленные плоские волны длиной от 0,6 до 10 м.
- С помощью больших металлических зеркал и асфальтовой призмы Герц осуществил отражение и преломление электромагнитных волн и обнаружил, что оба этих явления подчиняются законам, установленным в оптике для световых волн.
- Герц доказал поперечность электромагнитных волн, располагая на пути волн решетку из параллельных друг другу медных проволок и вращая ее вокруг луча.

Энергия электромагнитных волн

- Объемная плотность энергии электромагнитной волны:

$$\left\{ \begin{array}{l} w = w_E + w_H = \frac{\varepsilon\varepsilon_0 E^2}{2} + \frac{\mu\mu_0 H^2}{2} \\ \sqrt{\varepsilon\varepsilon_0} E = \sqrt{\mu\mu_0} H, \\ v = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} \end{array} \right.$$
$$w = 2w_E = 2w_H = \varepsilon\varepsilon_0 E^2 = \mu\mu_0 H^2 =$$
$$= \sqrt{\varepsilon\varepsilon_0 \mu\mu_0} EH = \frac{\sqrt{\varepsilon\mu}}{c} EH = \frac{1}{v} EH$$

- **Плотность потока энергии** равна плотности энергии, умноженной на скорость волны:

$$j = S = w v = EH .$$

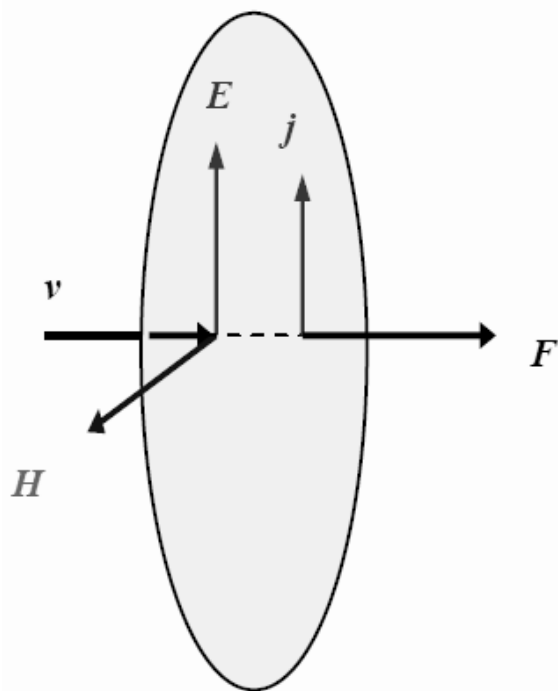
- Векторы E , H и v образуют правовинтовую тройку, следовательно, векторное произведение $[\vec{E}, \vec{H}]$ совпадает с направлением переноса энергии, т.е. с вектором v .
- Запишем плотность потока энергии как векторную величину:

$$\vec{S} = [\vec{E}, \vec{H}]$$

– **вектор Умова-Пойнтинга**– энергия, переносимая электромагнитной волной за единицу времени через единичную площадку, перпендикулярную направлению распространения волны.

Импульс электромагнитного поля

- Поглощаясь каким-либо телом, электромагнитная волна сообщает этому телу некоторый импульс, т.е. оказывает на него давление.



Плоская волна нормально падает на поверхность тела с $\epsilon=1$, $\mu=1$.

Электрическое поле волны возбуждает в теле ток плотности $\vec{j} = \sigma \vec{E}$, где $\sigma = \frac{1}{\rho}$.

σ – удельная проводимость,
 ρ – удельное сопротивление.

Магнитное поле волны действует на этот ток силой Лоренца.

$$\vec{F} \uparrow \uparrow \vec{v}_{\text{волны}} .$$

- Сила Лоренца, действующая на единицу объема:

$$\vec{F}_{e\partial.V} = [\vec{j}, \vec{B}] = [\vec{j}, \mu\mu_0 \vec{H}] = \mu_0 [\vec{j}, \vec{H}]. \quad (1)$$

$\vec{F}_L = q[\vec{v}, \vec{B}]$ - сила Лоренца, действующая на точечный заряд q .

$\vec{F}_L = dq[\vec{v}, \vec{B}]$ - сила Лоренца, действующая на заряд dq в объеме dV

$$\vec{F}_{e\partial.V} = \frac{dq}{dV} [\vec{v}, \vec{B}] = \frac{dq}{dSdl} \cdot \frac{dt}{dt} [\vec{v}, \vec{B}] = \frac{dq}{\underbrace{dtdS}_j} \left[\frac{\overbrace{\vec{v} dt}^{dl}}{dl}, \vec{B} \right] = [\vec{j}, \vec{B}].$$

- Поверхностному слою $dV=dS \cdot dl=1 \cdot dl$ в единицу времени сообщается импульс

$$\left. \begin{aligned} dp &= F_{e\partial.V} dl \cdot \underbrace{dS}_1 \cdot \underbrace{dt}_1 \\ \angle \vec{j}, \vec{H} &= \frac{\pi}{2} \end{aligned} \right\} dp = \mu_0 jHdl \quad (2)$$

- В объеме dV за единицу времени поглощается энергия

$$dW = jEdl \quad (3)$$

- Делим уравнение (2) на (3), получаем:

$$\frac{dp}{dW} = \frac{p}{W} = \frac{\mu_0 jHdl}{jEdl} = \mu_0 \frac{H}{E} \quad \sqrt{\varepsilon\varepsilon_0} E = \sqrt{\mu\mu_0} H \quad \Rightarrow$$

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

$$\frac{p}{W} = \sqrt{\varepsilon_0 \mu_0} = \frac{1}{c}. \quad (4) \quad p = \frac{W}{c}. \quad (5)$$

$$\varepsilon = 1, \quad \mu = 1; \quad p = mc$$

$$W = mc^2$$

- СВЯЗЬ МАССЫ И ЭНЕРГИИ.

- Измеренное Лебедевым и рассчитанное в соответствии с теорией Максвелла значение импульса очень мало. Например, на расстоянии 1 м от источника света силой в миллион свечей давление составляет всего лишь около 10^{-7} Па.
- Максвелл показал, что давление электромагнитной волны

$$p = (1 + R)w$$

где R – коэффициент отражения, $R_z = 1$, $R_q = 0$.

Т.е. для идеально отражающей поверхности импульс в два раза больше.

Излучение диполя

- Процесс возбуждения электромагнитных волн какой-либо системой в окружающее пространство называется **излучением электромагнитных волн**.

Электромагнитные волны возбуждают:

- электрические заряды, движущиеся с ускорением (электрическая цепь, ток в которой изменяется; электроны, ускоряемые в ускорителях),
- в веществе возможно излучение Вавилова-Черенкова (1934 г.) при движении частиц с фазовой скоростью большей скорости света в этом веществе.

Излучение диполя

- Простейшая излучающая система – **электрический диполь**, дипольный момент p_l которого изменяется с течением времени.
- Такой диполь называется **осциллятором** или **элементарным вибратором**.
- Осциллятором пользуются для моделирования и расчета полей реальных систем. Если размеры излучающей системы малы по сравнению с длиной λ излучаемых волн, то в *волновой зоне*, т.е. в точках, отстоящих от системы на $r \gg \lambda$, поле излучения близко к полю излучения осциллятора, имеющего такой же электрический момент, как и вся излучающая система.

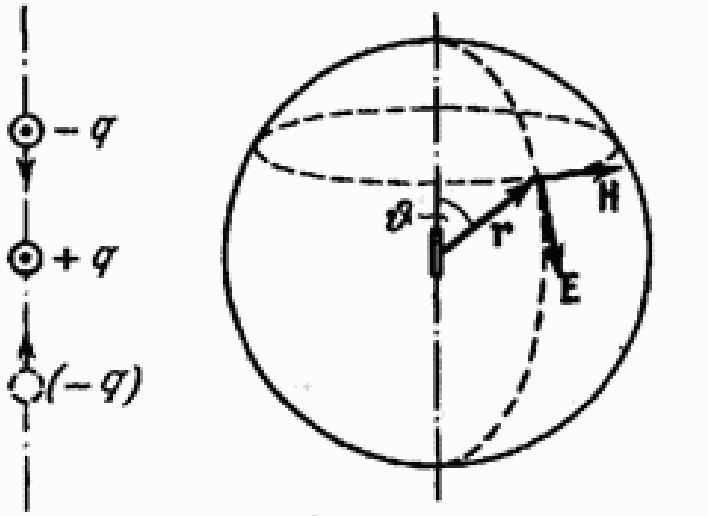
Излучение диполя

- **Линейный гармонический осциллятор** – электрический диполь, момент которого изменяется по гармоническому закону

$$\vec{p}_1 = \vec{p}_0 \cos \omega t; \quad \left| \vec{p}_0 \right| = \text{const} = q \cdot l.$$

- Если поле распространяется в однородной, изотропной среде, то во всех точках, находящихся на одинаковом расстоянии r от диполя, фаза гармонических колебаний одинакова. Следовательно, волновой фронт сферический, и волна, излучаемая диполем, *сферическая*.

Излучение диполя

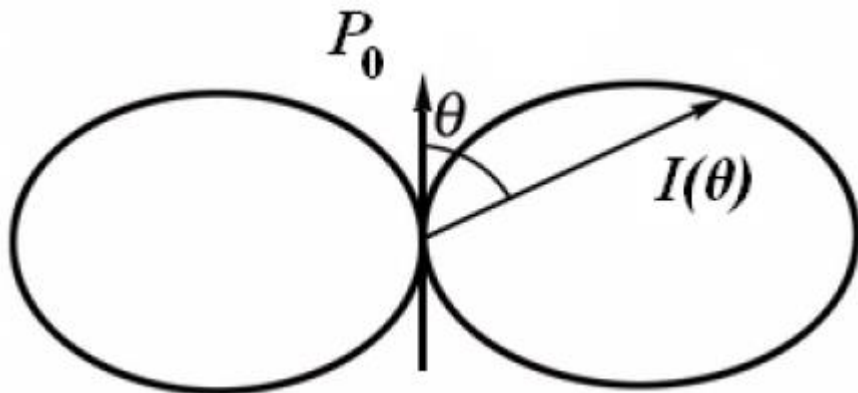


Амплитуда колебаний векторов E и H пропорциональна $\frac{1}{r} \sin\theta$, где θ – угол между вектором r и осью диполя.

$$\langle S \rangle \sim \frac{1}{r^2} \sin^2 \theta$$

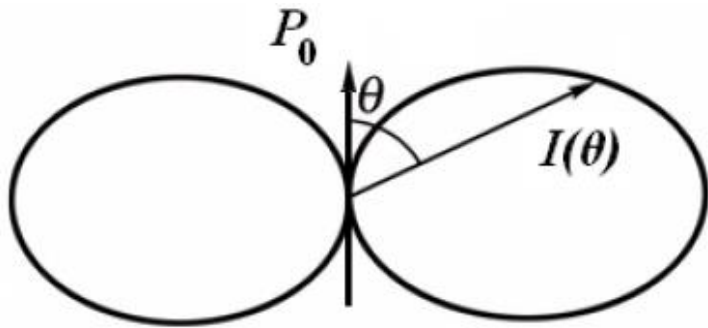
Интенсивность излучения

$$I \sim A^2 \sim \frac{\sin^2 \theta}{r^2}.$$



В полярных координатах (\vec{r}, θ) зависимость интенсивности излучения от угла θ называется **диаграммой направленности излучения диполя**.

Излучение диполя



Диполь сильнее всего излучает в направлении, составляющем угол $\theta = \frac{\pi}{2}$, т.е. в плоскости, проходящей через середину диполя перпендикулярно его оси. Вдоль своей оси $\theta = 0$; π диполь не излучает совсем.

Средняя мощность излучения диполя (энергия, излучаемая по всем направлениям в единицу времени)

$$\langle P \rangle \sim p_0^2 \omega^4.$$

Следовательно, при малой частоте колебаний ω (например, линии передач переменного тока) излучение электрических систем незначительно.

Шкала электромагнитных волн

- В зависимости от частоты (или длины волны $\lambda = \frac{c}{\nu}$), а так же способа излучения и регистрации, различают несколько видов электромагнитных волн.
- Радиоволны, $\lambda > 5 \cdot 10^{-5} \text{ м}$, $\nu < 6 \cdot 10^{12} \text{ Гц}$.
- Оптическое излучение (световые волны), условные границы λ : 10 нм – 1 мм.
- Рентгеновское излучение, $\lambda = 10 - 100 \text{ нм}$.
- Гамма-излучение, $\lambda < 0,1 \text{ нм}$.

- В связи с особенностями распространения и генерации весь диапазон радиоволн принято делить на 9 поддиапазонов:

1. сверхдлинные $\lambda > 10^5$ м,
2. длинные волны $10^4 - 10^3$ м,
3. средние волны $10^3 - 10^2$ м,
4. короткие волны $10^2 - 10$ м,
5. метровые $10 - 1$ м,
6. дециметровые $1 - 0,1$ м,
7. сантиметровые $0,1 - 0,01$ м,
8. миллиметровые $10^{-2} - 10^{-3}$ м,
9. субмиллиметровые $10^{-3} - 5 \cdot 10^{-5}$ м.

- По международному регламенту радиосвязи радиочастоты делятся на 12 диапазонов.

Оптическое излучение:

- **инфракрасное излучение** – электромагнитное излучение, испускаемое нагретыми телами, $\lambda = 1 \text{ мм} - 770 \text{ нм}$.
- **видимое излучение** (видимый свет) способно вызывать зрительное ощущение в глазе, $\lambda = 770 \text{ нм} - 380 \text{ нм}$.
- **ультрафиолетовое излучение**, $\lambda = 380 - 10 \text{ нм}$.

Рентгеновское излучение (рентгеновские лучи) – электромагнитное излучение, которое возникает при взаимодействии элементарных частиц и фотонов с атомами вещества, $\lambda = 10 - 100 \text{ нм}$.

Гамма-излучение (гамма лучи) испускается возбуждёнными атомными ядрами при радиоактивных превращениях и ядерных реакциях, при распаде частиц, аннигиляции частица-античастица и других процессах, $\lambda < 0,1 \text{ нм}$.

Геометрическая оптика

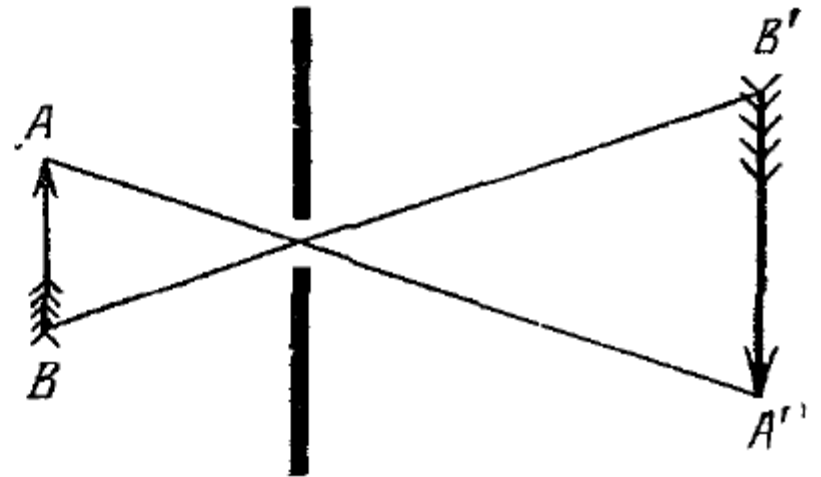
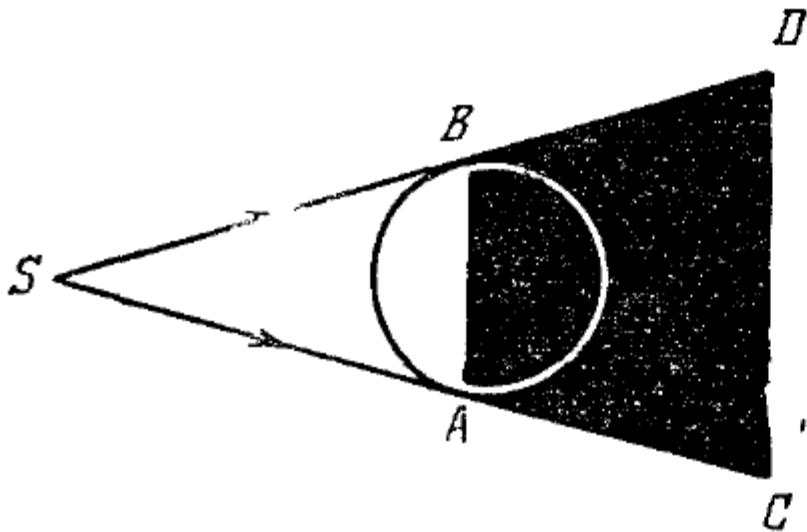
Основа геометрической оптики:

- Закон прямолинейного распространения света;
- Закон независимости световых пучков;
- Закон отражения света;
- Закон преломления света.

Геометрическая оптика

Закон прямолинейного распространения света:

- Свет в прозрачной однородной среде распространяется по прямым линиям.



Геометрическая оптика

Закон независимости световых пучков:

- Распространение всякого светового пучка в среде совершенно не зависит от того, есть в ней другие пучки света или нет.

Дополнение:

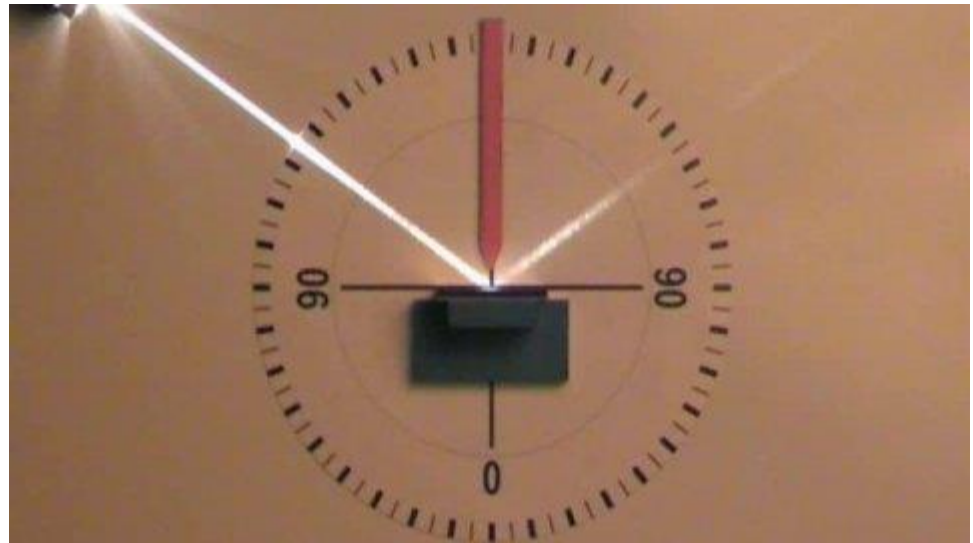
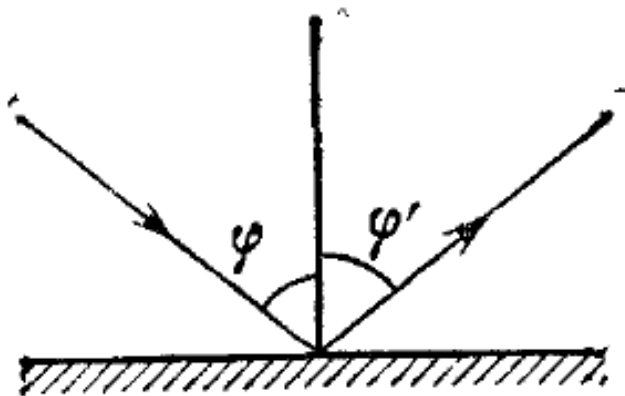
- Освещенность экрана, создаваемая несколькими световыми пучками, равна сумме освещенностей, создаваемых каждым пучком в отдельности.



Геометрическая оптика

Закон отражения света:

- Падающий и отраженный лучи лежат в одной плоскости с нормалью к границе раздела в точке падения (эта плоскость называется плоскостью падения), причем угол падения φ равен углу отражения φ' .



Геометрическая оптика

Закон преломления света:

- Преломленный луч лежит в плоскости падения, причем отношение синуса угла падения φ к синусу угла преломления ψ для рассматриваемых сред зависит только от длины световой волны, но не зависит от угла падения, т.е.

$$\frac{\sin \varphi}{\sin \psi} = n_{21}$$

n_{21} — относительный показатель преломления или коэффициент преломления второй среды относительно первой.

$$n_{21} = \frac{n_2}{n_1}$$

- Показатель преломления среды относительно вакуума называется абсолютным показателем преломления среды.

$$n_1 \sin \varphi = n_2 \sin \psi$$

