

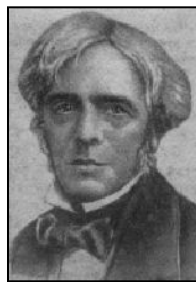
СВЕТ КАК ЭЛЕКТРОМАГНИТНАЯ ВОЛНА.

Доказательство электромагнитной природы света.

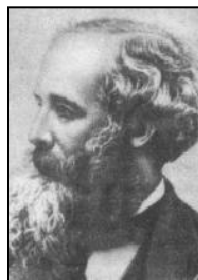
Впервые связь между светом и магнетизмом была исследована **Фарадеем** в 1845 году. Пропуская поляризованный пучок света через свинцовое стекло, помещенное между полюсами электромагнита, он наблюдал *поворот плоскости поляризации* на значительный угол.

В 1860-е гг. **Максвелл** составил дифференциальные уравнения для напряженностей электрического и магнитного векторов, решениями которых являлись *электромагнитные волны*. Скорость распространения волн оказалась комбинацией размерных констант, вычисления которых дали значение, совпавшее с измерениями скорости света в опытах Физо и Фуко.

Экспериментальное подтверждение теории Максвелла было получено **Герцем** в опытах с разряжающейся лейденской банкой. Превратив ее в первое подобие *антенны*, Герц получил электромагнитные колебания с $\lambda = 50\text{см}$ и серией опытов доказал тождественность их свойств световым колебаниям (отражение, преломление, интерференция, дифракция,



Майкл Фарадей (1791-1867) - В 1833 году сформулировал законы *электролиза* (законы *Фарадея*), ввел понятия подвижность, анод, катод, ионы, электролиты, электроды. В 1845 году открыл *диамагнетизм*, а в 1847 - *парамагнетизм*. Обнаружил (1845) явление *вращения плоскости поляризации света в магнитном поле* (*эффект Фарадея*). Это было первым экспериментальным доказательством связи между магнетизмом и светом. В 1846 году в своем мемуаре впервые высказал идею об *электромагнитной природе света*.



Джеймс Клерк Максвелл (1831-1879) Наиболее весомый вклад Максвелл сделал в молекулярную физику и электродинамику. В кинетической теории газов установил в 1859 году статистический закон, описывающий распределение молекул газа по скоростям (*распределение Максвелла*). В 1867 году первым показал статистическую природу второго начала термодинамики. Самым большим научным достижением Максвелла является *теория электромагнитного поля*, которую он сформулировал в виде системы уравнений, предсказав существование в свободном пространстве *электромагнитных волн* и их распространение со скоростью света. Последнее дало основание считать свет одним из видов электромагнитного излучения.

Генрих Рудольф Герц (1857-1894) - В 1887 году предложил удачную конструкцию генератора электромагнитных колебаний (*вибратор Герца*) и метод их обнаружения с помощью резонанса (*резонатор Герца*), впервые разработав теорию излучения электромагнитных волн. Экспериментально доказал существование предсказанных Максвеллом *электромагнитных волн*, наблюдал их *отражение, преломление, интерференцию* и *поляризацию*. Установил, что скорость их распространения равна скорости света.

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА ДЛЯ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОГО ПОЛЯ

В интегральной форме:

$$\oint_L (\mathbf{E}, d\mathbf{l}) = - \int_S \left(\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, d\mathbf{S} \right)$$

$$\oint_L (\mathbf{H}, d\mathbf{l}) = \int_S \left(\mathbf{j} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}, d\mathbf{S} \right)$$

$$\oint_S (\mathbf{D}, d\mathbf{S}) = \int_V \rho dV$$

$$\oint_S (\mathbf{B}, d\mathbf{S}) = 0$$

В дифференциальной форме:

$$\text{rot } \mathbf{E} = - \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\text{rot } \mathbf{H} = \mathbf{j} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

$$\text{div } \mathbf{D} = \rho$$

$$\text{div } \mathbf{B} = 0$$

ВОЛНОВОЕ УРАВНЕНИЕ ДЛЯ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН. СКОРОСТЬ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОЙ ВОЛНЫ

Уравнения Максвелла для однородной нейтральной непроводящей среды с проницаемостями ε и μ ($\rho = 0, j = 0$):

$$\left. \begin{aligned} \frac{\varepsilon}{c} \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} &= \text{rot } \bar{H} \\ \frac{\mu}{c} \frac{\partial \bar{H}}{\partial t} &= -\text{rot } \bar{E} \end{aligned} \right\} \frac{\varepsilon}{c} \frac{\partial^2 \bar{E}}{\partial t^2} =$$

$$= \text{rot } \frac{\partial \bar{H}}{\partial t} = -\frac{c}{\mu} \text{rot rot } \bar{E} =$$

$$= -\frac{c}{\mu} (\text{grad div } \bar{E} - \nabla^2 \bar{E})$$

Волновые уравнения для векторов **E** и **H**:

$$\begin{cases} \frac{\varepsilon\mu}{c^2} \frac{\partial^2 \bar{E}}{\partial t^2} = \nabla^2 \bar{E} \\ \frac{\varepsilon\mu}{c^2} \frac{\partial^2 \bar{H}}{\partial t^2} = \nabla^2 \bar{H} \end{cases}$$

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

$$n = 3 \cdot 10^8 \quad /$$

ПЛОСКИЕ И СФЕРИЧЕСКИЕ ВОЛНЫ.

Волна называется сферической, если ее волновые поверхности представляют собой сферы

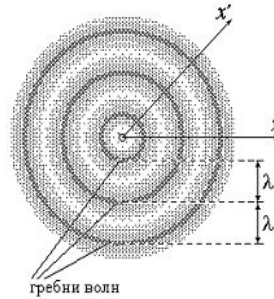


Рис.1.1 Сферическая волна

В однородной среде колебание вдоль всех параллельных лучей распространяется с одинаковой фазовой скоростью v . Все волновые поверхности такой волны являются плоскостями. Такая волна называется плоской.

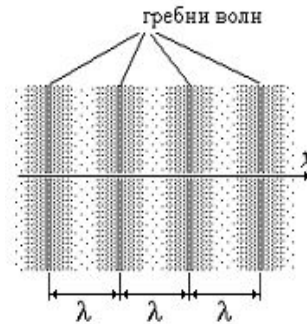


Рис.1.2 Плоская волна

УРАВНЕНИЯ МАКСВЕЛЛА ДЛЯ ПЛОСКОЙ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОЙ ВОЛНЫ

$$\frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial z^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} = 0$$

$$\mathbf{E}(z,t) = \mathbf{E}_1(ct - z) + \mathbf{E}_2(ct + z)$$

$$\mathbf{E}(z,t) = E_0 \cos(\mathbf{k} \cdot (ct - z)) =$$

$$= E_0 \cos(\omega t - kz)$$

$$\frac{\partial^2(\mathbf{rE})}{\partial r^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2(\mathbf{rE})}{\partial t^2} = 0$$

$$\mathbf{E}(\mathbf{r},t) = \frac{\mathbf{E}_1(ct - z)}{r} + \frac{\mathbf{E}_2(ct + z)}{r}$$

$$\mathbf{E}(\mathbf{r},t) = \frac{E_0}{r} \cos(\omega t - \bar{\mathbf{k}} \cdot \bar{\mathbf{r}})$$

\mathbf{k} - волновой вектор, задающий направление распространения волны

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

λ – длина волны

СВОЙСТВА ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН

Поперечность электромагнитной волны – вектора \mathbf{E} и \mathbf{H} перпендикулярны направлению распространения волны

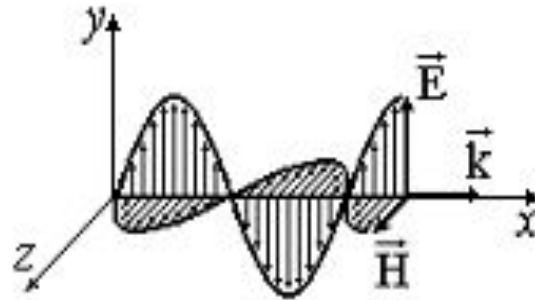


Рис. 1.3 Распространение электромагнитной волны

Взаимная ортогональность векторов \mathbf{E} , \mathbf{H} и \mathbf{k} , образующих правовинтовую систему.

Связь мгновенных значений \mathbf{E} и \mathbf{H} :

$$\mathbf{E} = E_0 \cdot \exp(i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r}))$$

$$\text{rot } \bar{\mathbf{E}} = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix} = -i \begin{vmatrix} \bar{k}_x & \bar{k}_y & \bar{k}_z \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix}$$

$$\text{rot } \bar{\mathbf{E}} = -i(\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}); \quad \frac{\partial \bar{\mathbf{H}}}{\partial t} = i \omega \bar{\mathbf{H}}$$

$$\mathbf{H} = H_0 \cdot \exp(i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r}))$$

$$\frac{\partial \bar{\mathbf{H}}}{\partial t} = -i \omega \bar{\mathbf{H}}; \quad \text{rot } \bar{\mathbf{E}} = -i(\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}})$$

$$-\frac{\mu}{c} \frac{\partial \bar{\mathbf{H}}}{\partial t} = \text{rot } \bar{\mathbf{E}}$$

$$(\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}) = \frac{\mu \omega}{c} \bar{\mathbf{H}}$$

$$\begin{cases} \frac{\mu \omega}{c} \bar{\mathbf{H}} = (\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{E}}) \\ -\frac{\epsilon \omega}{c} \bar{\mathbf{E}} = (\mathbf{k} \times \bar{\mathbf{H}}) \end{cases}$$

$$\bar{\mathbf{k}} = \frac{\omega}{v} \bar{\mathbf{s}} \quad k^2 = \frac{\omega^2 \epsilon \mu}{c^2}$$

Связь между модулями векторов \mathbf{E} и \mathbf{H} в гармонической волне: $E = \sqrt{\frac{\mu \mu_0}{\epsilon \epsilon_0}} H$

Вектор

Пойнтинга

плотность энергии электромагнитного поля:

$$\omega = \omega_{\text{э}} + \omega_{\text{м}} = \frac{\epsilon\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{\mu\mu_0 H^2}{2} = \frac{EH}{\upsilon}$$

Поток энергии (поток лучистой энергии) - отношение энергии волны dW , передаваемой через площадку за малый промежуток времени, к этому промежутку времени.

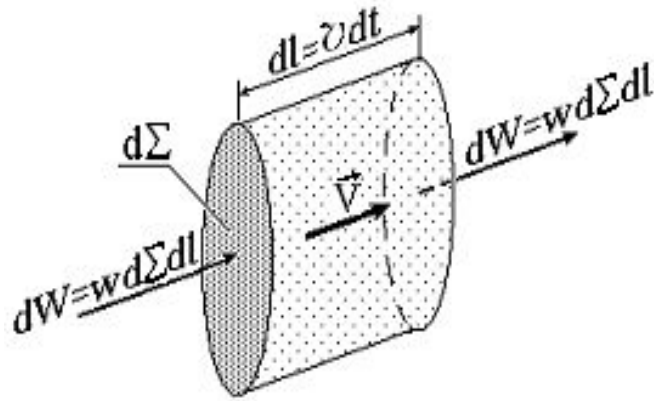


Рис. 1.4. К выводу вектора
Пойнтинга

Плотность потока энергии (интенсивность волны) – отношение потока энергии через площадку к ее площади.

$$I = \omega \upsilon$$

$$I \propto A^2 \quad A - \text{амплитуда волны}$$

Вектор Пойнтинга – вектор, численно равный интенсивности электромагнитной волны и направленный вдоль луча, т.е. вдоль направления переноса энергии.

$$\mathbf{S} = \omega \upsilon = [\mathbf{E}, \mathbf{H}]$$