

- \vec{k} - вектор в плоскости распространения волны

$$S(\vec{r}, t) \equiv S(x, y, z, t) = A \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0)$$

\vec{r} - радиус-вектор от начала координат до точки наблюдения

\vec{k} - волновой вектор

$$\vec{k} \equiv \begin{cases} |\vec{k}| = \frac{2\pi}{\lambda} & \text{- волн. число} \\ \vec{k} = k \cdot \vec{n} & \text{- направление и модуль волны} \end{cases}$$

\int Волновое уравнение

- Вывод уравнения, которое удовлетворяет волновое уравнение

$$S(\vec{r}, t) = A \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0)$$

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = k_x x + k_y y + k_z z$$

Найдем:

$$\frac{\partial^2 S}{\partial t^2} = \frac{\partial}{\partial t} (-A \cdot \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0) \cdot \omega) = -\omega^2 A \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0) = -\omega^2 S$$

$$\Rightarrow S = -\frac{1}{\omega^2} \frac{\partial^2 S}{\partial t^2} \quad (*)$$

$$\frac{\partial S}{\partial x} = -A \cdot \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0) \cdot \frac{\partial}{\partial x} (\omega t - (k_x x + k_y y + k_z z) + \varphi_0) = +k_x A \cdot \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0)$$

$$\frac{\partial^2 S}{\partial x^2} = \dots = -k_x^2 A \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0) = -k_x^2 S \quad \frac{\partial^2 S}{\partial y^2} = -k_y^2 S \quad \frac{\partial^2 S}{\partial z^2} = -k_z^2 S$$

Сложим уравнения:

$$\frac{\partial^2 S}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 S}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 S}{\partial z^2} = -(k_x^2 + k_y^2 + k_z^2) \cdot S = -k^2 S = \int \text{чл } (*) \int = \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 S}{\partial t^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 S}{\partial t^2}$$

$$\frac{\partial^2 S}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 S}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 S}{\partial z^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 S}{\partial t^2} \quad \leftarrow \text{Волновое уравнение}$$

любая ф-я S , являющаяся решением волнового уравнения, удовлетворяет волновому уравнению

или коротко:

$$\Delta S = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 S}{\partial t^2}$$

$$\text{где: } \Delta \equiv \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad \text{- оператор Лапласа}$$

Волновая Оптика

0 - плоская волна, члн-и \vec{E} и \vec{H} с \vec{e} и \vec{h} - векторы, перпендикулярные друг другу и \vec{e} - волн-н

Скор: - как \vec{h} волна
- поперек волны (горизонт)

\vec{e} и \vec{h} перпендикулярны друг другу, как и \vec{h} волна

Уравнения Максвелла

в вакууме - $\vec{J} = 0$

$$\begin{cases} \text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} & \text{вращение } \vec{E} \text{ и } \vec{B} \text{ одинаковы} \\ \text{div } \vec{D} = \rho & \text{вектор } \vec{D} \text{ и } \rho \text{ одинаковы} \\ \text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} & \text{вектор } \vec{H} \text{ и } \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \text{ одинаковы} \\ \text{div } \vec{B} = 0 & \text{вектор } \vec{B} \text{ и } 0 \text{ одинаковы} \end{cases}$$

где: $\vec{D} = \epsilon \vec{E}$ - диэлектрик, \vec{E} - напряж. \vec{D}
 $\vec{B} = \mu \vec{H}$ - магнитн. индукция, \vec{H} - напряж. \vec{H}
 ρ - заряды, \vec{j} - ток, ϵ - диэлектрик, μ - магнитн. индукция

Волна: $\vec{E} = \vec{e} \cos(\omega t - kx)$, $\vec{H} = \vec{h} \cos(\omega t - kx)$

Уравнения Максвелла для волн:

$$\begin{cases} \text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \text{div } \vec{D} = \rho \\ \text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \\ \text{div } \vec{B} = 0 \end{cases}$$

Рассм. неоднородную ($\rho \neq 0$) и неоднородную ($\vec{j} \neq 0$) среды

1) $\text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
 2) $\text{div } \vec{D} = \rho$
 3) $\text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$
 4) $\text{div } \vec{B} = 0$

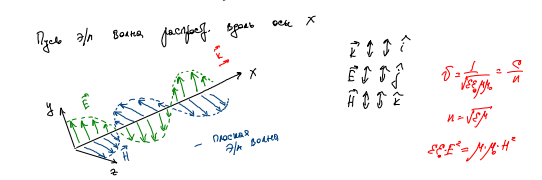
с \vec{E} соотнос: $\vec{E} = -\text{grad } \phi - \dot{\vec{A}}$
 $\vec{D} = \epsilon \vec{E}$
 $\vec{H} = \text{rot } \vec{A}$
 $\vec{B} = \text{rot } \vec{A}$

аналогично с неоднородной средой:
 $\vec{D} = \epsilon \vec{E}$
 $\vec{H} = \text{rot } \vec{A}$
 $\vec{B} = \text{rot } \vec{A}$

Уравнения Максвелла для \vec{E} и \vec{H} (в вакууме)
 в вакууме волна:

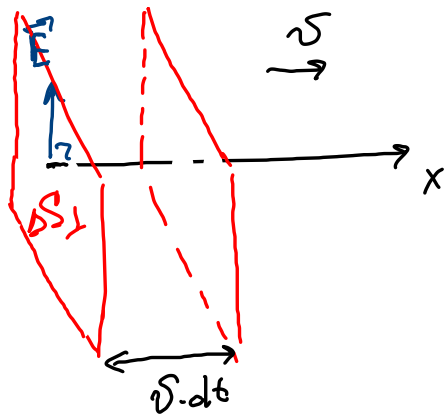
1) $\text{rot } \vec{E} = -\dot{\vec{B}}$
 2) $\text{div } \vec{E} = 0$
 3) $\text{rot } \vec{H} = \dot{\vec{D}}$
 4) $\text{div } \vec{H} = 0$

где \vec{E} и \vec{H} перпендикулярны друг другу
 $k = \frac{\omega}{v}$
 $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon \mu}}$, $B = \mu H$
 $E = \frac{1}{\sqrt{\epsilon \mu}} \mu H = \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}} H$
 $\Rightarrow \sqrt{\epsilon \mu} \cdot E = \sqrt{\mu \epsilon} H$



Энергия, переносимая плоской ЭМ волной

Пусть вдоль оси x распространяется ЭМ волна



ЭМ волна переносит ч/з поверхность ΔS_1 , расположенную \perp направлению волны, энергию:

$$dW = \omega \cdot dV$$

где: ω - объемн. плотн. энергии
 dV - объем, к-й перемещается за dt

$$dV = \Delta S_1 \cdot v \cdot dt$$

$$\Rightarrow dW = \omega \cdot \Delta S_1 \cdot v \cdot dt$$

$$\Rightarrow \frac{dW}{\Delta S_1 \cdot dt} = \omega \cdot v = N \quad - \text{энерг. переносимая ч/з един. площ. за ед. времени}$$

$$\omega = \omega_E + \omega_H = \frac{\epsilon \epsilon_0 E^2}{2} + \frac{\mu \mu_0 H^2}{2} = \int \left[\sqrt{\epsilon \epsilon_0} E = \sqrt{\mu \mu_0} H \right] = 2 \cdot \omega_E = 2 \cdot \omega_H = \sqrt{\epsilon \epsilon_0 \mu \mu_0} E \cdot H = \frac{E \cdot H}{v}$$

$$\Rightarrow N \equiv \frac{dW}{dt \cdot \Delta S_1} = E \cdot H$$

т.к. $\vec{E} \perp \vec{H}$ \Rightarrow н. замкнутые векторное представление:

$$\vec{N} = \int \vec{E} \cdot \vec{H} \quad - \text{вектор Пойнтинга}$$

$$\vec{N} \equiv \vec{S} \quad (\text{число в единицах})$$

Вывод: сила N - энерг. переносимая за ед. времени ч/з ед. площадь, \perp направлению волны!