

ЕЛЕКТРОМАГНИТНА ТЕОРИЯ НА СВЕТЛИНАТА

1. Електромагнитна природа на светлината.

1.1. Уравнения на Максвел

За среда без токове на проводимост и без некомпенсирани свободни заряди:

$$\begin{array}{lll} \operatorname{rot} \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} & \operatorname{div} \vec{D} = 0 & \vec{j} = \sigma \cdot \vec{E} \\ \operatorname{rot} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} & \operatorname{div} \vec{B} = 0 & \vec{D} = \epsilon_0 \cdot \epsilon_r \cdot \vec{E} \\ & & \vec{B} = \mu_0 \cdot \mu_r \cdot \vec{H} \end{array}$$

Вълнови уравнения за електричното и магнитно поле на ЕМВ:

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla^2 \vec{E} - \frac{1}{v^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = 0 \\ \nabla^2 \vec{H} - \frac{1}{v^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2} = 0 \end{array} \right.$$

където $\epsilon_0 \cdot \mu_0 = \frac{1}{c^2}$; $\epsilon_0 \cdot \mu_0 \cdot \epsilon_r \cdot \mu_r = \frac{1}{v^2}$

$n = \frac{c}{v} = \sqrt{\epsilon_r \cdot \mu_r}$ - абсолютен показател на пречупване.

Решения на вълновите уравнения - Вълновите уравнения имат решения, които описват електромагнитна вълна (ЕМВ), която се разпространява с определена

скорост: $v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r \cdot \mu_r}}$. Следователно, те имат решения, във вид на бягаща

вълна, разпространяваща със скорост v . Тези решения са следните:

$$\left\{ \begin{array}{l} E = E_0 \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \alpha) \\ H = H_0 \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \alpha) \end{array} \right.$$

- Векторите $\vec{E}, \vec{H}, \vec{k}$ образуват дясно-винтова ортогонална система.

- Тези вълни са напречни: $\vec{E}, \vec{H} \perp \vec{k}$

- $\vec{E} \perp \vec{H}$

- $n = \sqrt{\epsilon \cdot \mu}$

1.2. Видове бягащи вълни

а) Плоска вълна

- вълновата повърхност е плоска равнина;
- E_0, H_0, α не зависят от r и t , т.е. в цялото пространство, във всеки момент време са еднакви.

б) Сферична вълна

- вълновата повърхност е сферична равнина;
- амплитудите E_0, H_0 са обратно пропорционални на разстоянието до центъра

1.3. Плоска монохроматична вълна

$$E = E_0 \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \alpha)$$

- Силно идеализирана – трябва да е безкрайно дълга и да се разпространява безкрайно дълго време.
- Всяка реална ЕМВ може да се представи като суперпозиция от такива прости вълни.
- Поради линейността на ур. на Максвел, сумата от кои да е решения, също е решение.

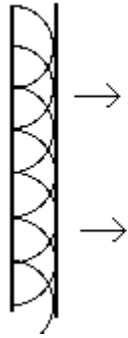
Основни понятия:

- **амплитуда** (E_0);
- **начална фаза** (α);
- **фаза на вълната** (φ) – аргумента на \cos ;

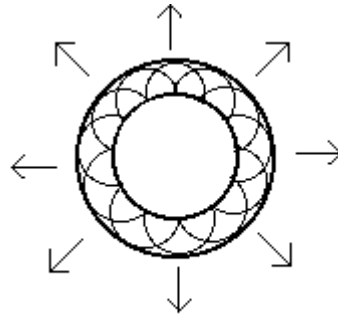
Синята и червената вълни са с еднакви честоти, но имат фазово отместване.



- **вълнова повърхност, вълнов фронт или фазова повърхност** (повърхност с постоянна фаза ($\varphi = \text{const}$)) – определя в пространството равнина, перпендикулярна на вълновия вектор;

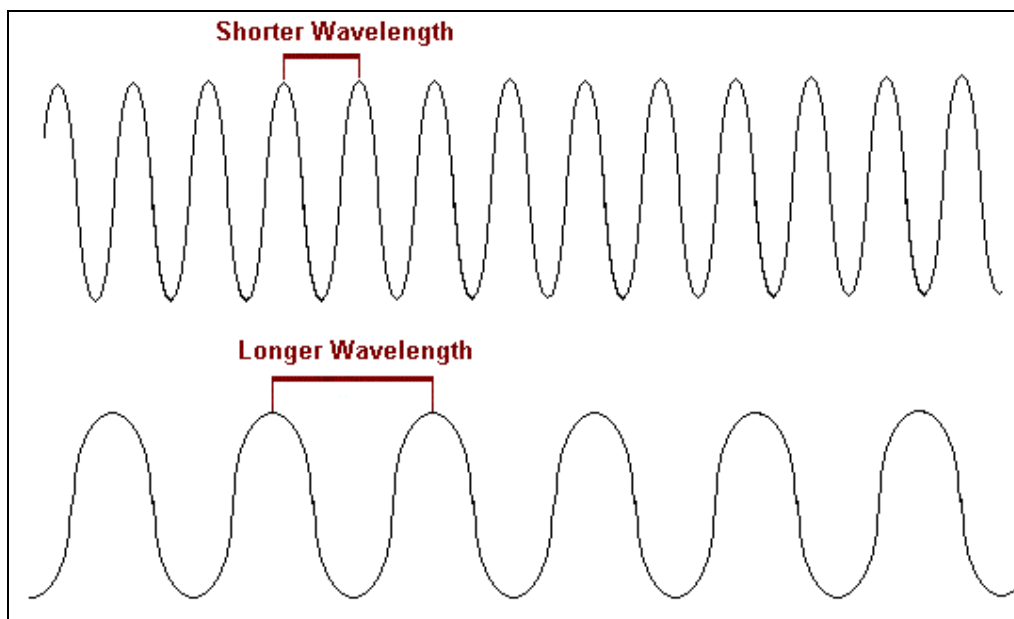
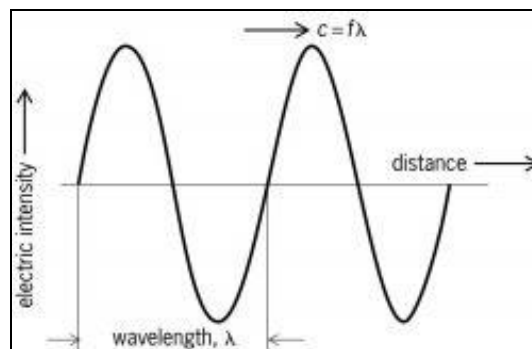


а) Плоска вълна



б) Сферична вълна

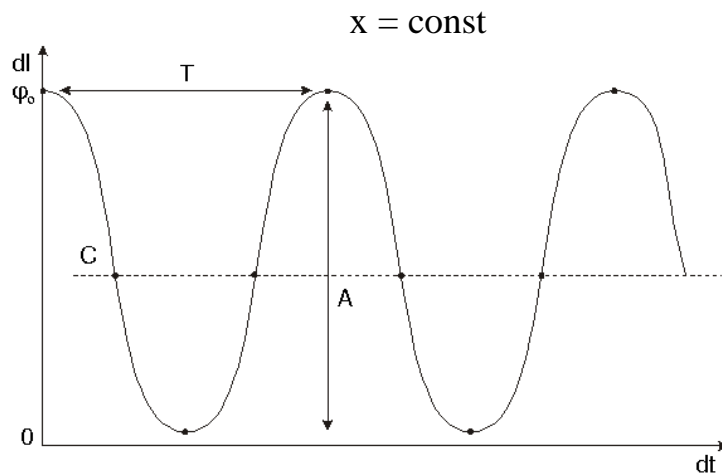
- **дължина на вълната** (λ) – разстоянието между две най-близки (съседни) точки, за които трептенията са във фаза (фазовата им разлика е 2π) за даден момент време ($t = \text{const}$). Разстоянието, на което се премества вълновия фронт за време T ;



- **вълново число** (\vec{k}) – определя посоката на разпространение на ЕМВ; показва колко дължини на вълните се нанасят в отрязък 2π ;

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = k \cdot (x_2 - x_1) = 2\pi \cdot n, \quad k = 2\pi/\lambda$$

- **период на вълната** (T) – най-краткото време между два момента, за които трептенията на дадена точка ($x = \text{const}$) са във фаза (фазовата им разлика е 2π).



- **кръгова честота** (ω) - показва колко периода на вълните се нанасят в отрязък 2π .

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \omega \cdot (t_2 - t_1) = 2\pi \cdot n, \quad T = 2\pi/\omega$$

2. Фазова и групова скорост

2.1 Фазова скорост

Скоростта, с която се разпространява всяка повърхност с постоянна фаза ($\varphi = \text{const}$), т.е. скоростта, с която се разпространява фронтът на вълната.

$$\varphi = \omega t - k \cdot r + \alpha = \text{const};$$

$$d\varphi = \omega \cdot dt - k \cdot dr = 0$$

$$v = \frac{dr}{dt} = \frac{\omega}{k} = \frac{\lambda}{T}$$

Това понятие е приложимо само за строго монохроматична вълна, разпространяваща се в среда без дисперсия. То не може да се определя експериментално. В среда с дисперсия ($n = f(\lambda)$ или $v = f(\lambda)$), резултатната вълна при разпространението си се деформира и скоростта е неопределено понятие.

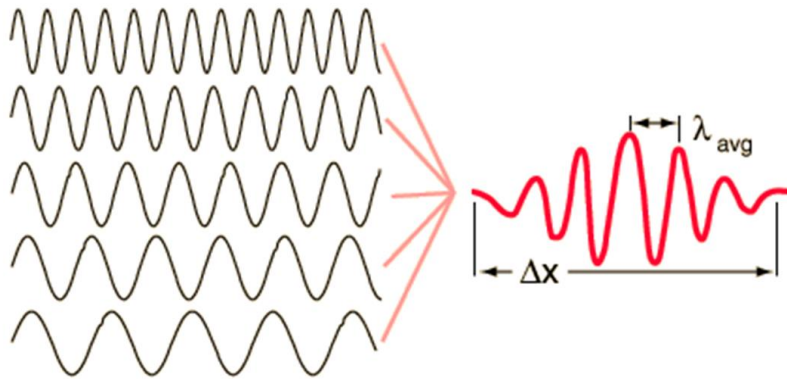
2.2. Групова скорост

2.2.1. Вълнов пакет – Импулс, който може да се представи като сума от безкраен брой синусоиди, чиито честоти малко се отличават една от друга.

**Монохроматична
вълна**



Вълнов пакет



Ако всички монохроматични синусоиди, с различно λ , се разпространяват с една фазова скорост, независеща от λ , то импулсът (вълновият пакет) би се разпространявал с тази скорост, запазвайки своята форма, т.е. без да се деформира.

Ако средата се характеризира с дисперсия ($v = f(\lambda)$), то импулсът се деформира, но това става бавно, ако дисперсията е слаба.

2.2.2. Групова скорост

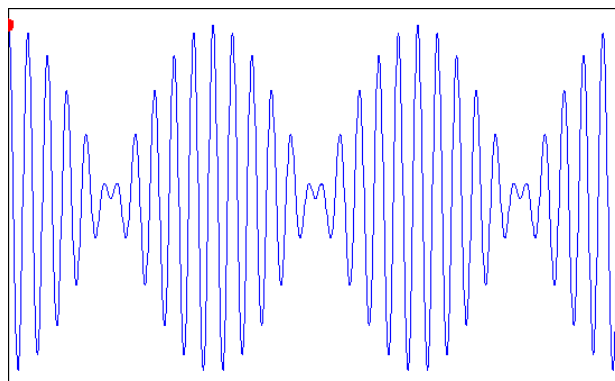
Скоростта на разпространение на максималната амплитуда от вълновия пакет. Разгл. суперпозицията на 2 вълни, разпространяващи се независимо в една равнина с близки честоти и еднакви амплитуди.

$$E_1 = E_0 \cdot \cos(\omega_1 t - k_1 \cdot r + \alpha) ; \quad \omega_1 = \bar{\omega} + \delta\omega ; \quad k_1 = \bar{k} + \delta k$$

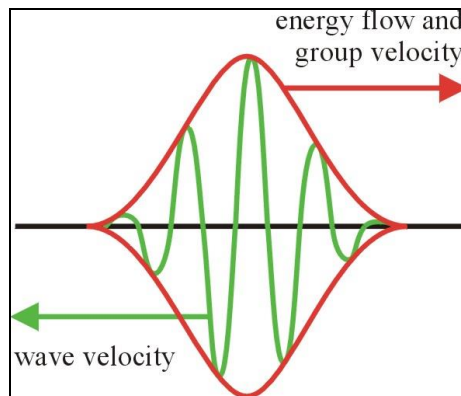
$$E_2 = E_0 \cdot \cos(\omega_2 t - k_2 \cdot r + \alpha) ; \quad \omega_2 = \bar{\omega} - \delta\omega ; \quad k_2 = \bar{k} - \delta k$$

Получаваме хармонично трептене с амплитуда E_0' ,меняща се много бавно с времето и положението.

$$E = [2E_0 \cdot \cos(\delta\omega \cdot t - \delta k \cdot r)] \cdot \cos(\bar{\omega} \cdot t - \bar{k} \cdot r + \alpha)$$



Ако вместо 2 вълни сумираме безкраен брой вълни се получава квазимонохроматична вълна с амплитуда отличаваща се от 0 в тесен интервал: $\bar{\omega} \pm \delta\omega$. Тогава се говори за вълнов пакет, който се разпространява с групова скорост.



Групова скорост - Скоростта на разпространение на равнината на постоянната амплитуда, а и следователно енергията, пренасяна от вълновия пакет.

$$E'_0 = 2E_0 \cdot \cos(\delta\omega \cdot t - \delta k \cdot r)$$

$$\delta\omega \cdot t - \delta k \cdot r = const$$

$$\delta\omega \cdot dt - \delta k \cdot dr = 0$$

$$u_{gp} = \frac{dr}{dt} = \frac{\delta\omega}{\delta k}$$

Извод:

Монохроматичната вълна се характеризира с фазова скорост $v = \omega/k$, означаваща скорост на преместване на фазата. Вълновият пакет се характеризира с групова скорост $u_{gp} = d\omega/dk$, съответстваща на скоростта на разпространение на полето на този пакет.

2.3. Връзка между фазова и групова скорост

а) формула на Релей

$$u_{gp} = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d(v \cdot k)}{dk} = v + k \cdot \frac{dv}{dk}$$

$$dk = -\frac{2\pi}{\lambda^2} d\lambda$$

$$u_{gp} = v - \lambda \frac{dv}{d\lambda}$$

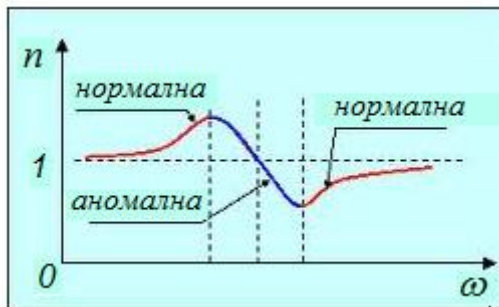
- нормална дисперсия - $dv/d\lambda > 0$, т.е. $u_{gp} < v$
- аномална дисперсия - $dv/d\lambda < 0$, т.е. $u_{gp} > v$

б) друга форма на закона

$$n = \frac{c}{v} \Rightarrow v = \frac{c}{n(\lambda)}, \quad \frac{dv}{d\lambda} = -\frac{c}{n^2(\lambda)} \cdot \frac{dn}{d\lambda}$$

$$u_{ep} = v + \frac{c \cdot \lambda}{n^2} \cdot \frac{dn}{d\lambda}$$

- нормална дисперсия - $dn/d\lambda < 0$
- аномална дисперсия - $dn/d\lambda > 0$

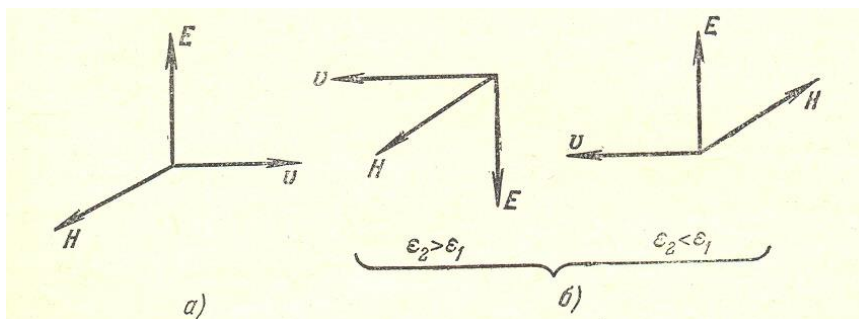


Ако n не зависи от $\lambda \Rightarrow u_{ep} = v$. Не се наблюдава дисперсия.

Ако n зависи от $\lambda \Rightarrow u_{ep} \neq v$. Наблюдава се дисперсия.

3. Стояща вълна.

Възниква при сумиране на две разпространяващи се една срещу друга бягащи монохроматични вълни с еднакви честота, амплитуда и поляризация. Наблюдава се при пълно вътрешно отражение на вълната от гранична повърхност.



а) Падаща вълна, разпространяваща се по направление на ос Z:

$$E_1 = (E_0 \cdot \exp[-i(\omega \cdot t - k \cdot z)], 0, 0)$$

$$B_1 = (0, B_0 \cdot \exp[-i(\omega \cdot t - k \cdot z)], 0)$$

б) Насрещната вълна трябва да образува дясна тройка:

$$E_2 = (E_0 \cdot \exp[-i(\omega \cdot t + k \cdot z)], 0, 0)$$

$$B_2 = (0, B_0 \cdot \exp[-i(\omega \cdot t + k \cdot z)], 0)$$

Резултатната ЕМВ е стояща:



$$E = E_1 + E_2 = E_0 \cdot \cos(\omega t - k \cdot z) + E_0 \cdot \cos(\omega t + k \cdot z) = 2E_0 \cdot \cos(\omega t) \cdot \cos(k \cdot z)$$

$$B = B_1 + B_2 = B_0 \cdot \cos(\omega t - k \cdot z) - B_0 \cdot \cos(\omega t + k \cdot z) = 2B_0 \cdot \sin(\omega t) \cdot \sin(k \cdot z)$$

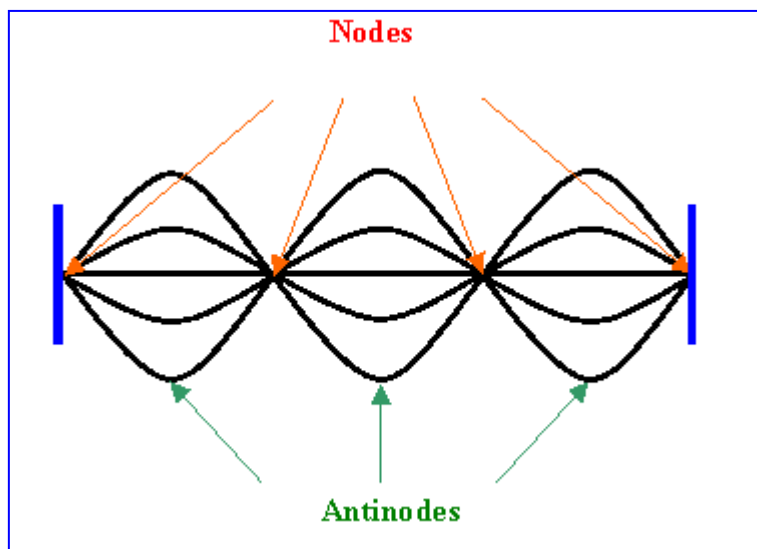
- $\varphi = \omega t$ - фазата в момент t в коя да е точка. E и B са отместени по фаза на $\pi/2$.

- Амплитудите са функция на координатата Z , но не и на времето.

$$E_{ампл} = 2E_0 \cdot \cos(k \cdot z)$$

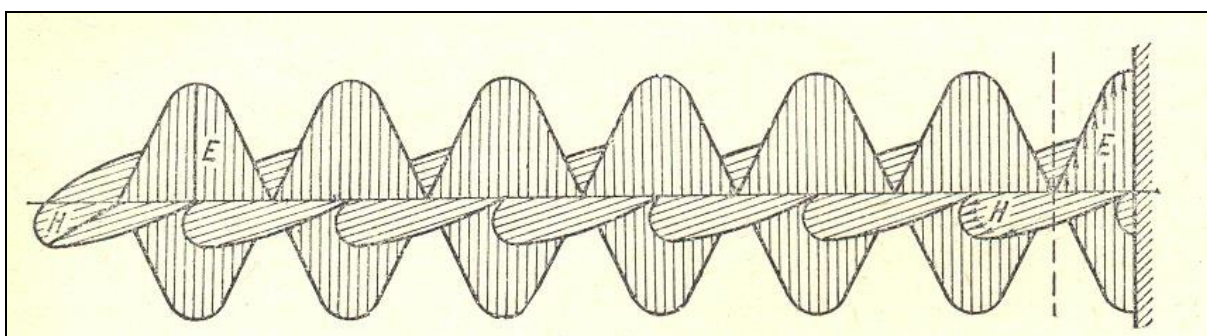
$$B_{ампл} = 2B_0 \cdot \sin(k \cdot z)$$

Амплитудата E се изменя от максимум ($2E_0$) до 0 за различно Z . Амплитудата B също се изменя от максимум ($2B_0$) до 0, но е отместена по Z спрямо E на четвърт период $\pi/2$ или на $\lambda/4$.



Резултантната електромагнитна вълна е стояща:

Минимуми, в които точките са неподвижни, се наричат **възли** на стоящата вълна, а максимуми – **върхове** на стоящата вълна. Разстоянието между два съседни възела е равно на половин дължина на падащата или на отразената вълна.



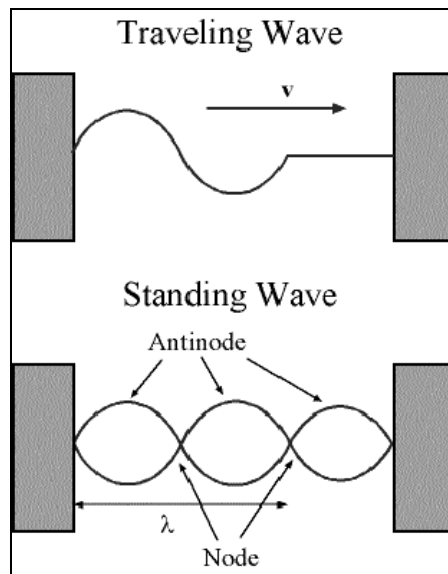
Извод:

В бягащата електромагнитна вълна ЕП и МП са насочени перпендикулярно едно спрямо друго и във всяка пространствена точка се изменят в течение на времето еднакво (т.е във фаза).

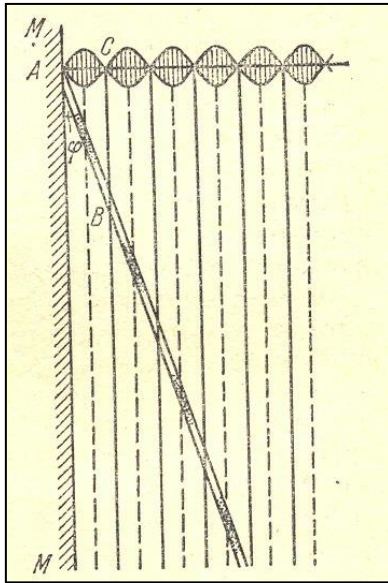
В стоящата електромагнитна вълна МП изостава спрямо това на ЕП по фаза $\pi/2$ или на $\lambda/4$ и във всяка точка от пространството амплитудата не се изменя с времето.

Енергията на бягащата вълна се пренася в посоката на разпространение на вълната, а за стоящата вълна – е локализирана и преминава от максимална за ЕП към максимална за МП и обратно (т.е от една форма към друга) през четвърт период.

Стоящата вълна не пренася енергия, защото колкото енергия пренася падащата вълна в едната посока, толкова енергия пренася отразената вълна в обратна посока. При бягаща вълна източникът трябва непрекъснато да извършва работа, за да може трептенията да се разпространяват все по-надалече. При стояща вълна обаче източникът на вълната извършва работа само докато се образува стоящата вълна.



Опит на Винер



Получава стояща светлинна вълна и изследва действието на светлината върху фотографска емулсия (1890г.)

➤ MM – метално огледало, от което се отразява светлинната вълна и се наблюдава стояща вълна в направление перпендикулярно на MM. Възелът върху MM е за E , тъй като при това отражение от метал ЕП изменя фазата си.

➤ АВ – стъклена пластина с нанесен светлочувствителен слой (BrAg).

➤ Фотографското въздействие на светлината върху бромистото сребро BrAg – максимално разлагане (почерняване на пластината) става послойно.

$$\varphi \approx 1', AB = \frac{\lambda/2}{\sin \varphi} \Rightarrow AB \approx 1 \mu m$$

Следователно, могат да се наблюдават ивиците, разположени на разстояние АВ.

На кои максимуми - за ЕП или за МП -съответства това почерняване?

Заклучение:

Фотографското действие на светлината, както и фотоефектът и флуорисценцията, са свързани с електричния вектор E . Това е следствие от електронната теория за взаимодействие на светлината и веществото, свеждащо се до действие на светлинната вълна върху електроните на веществото.

$$\vec{F} = q \cdot \vec{E} + q \cdot [\vec{v} \times \vec{B}] = q \cdot \vec{E} + q \cdot \vec{E} \cdot \frac{v}{c} \cong q \cdot \vec{E}; v \ll c$$