

| | | | |
|---------------------------------------------|--------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|---------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|--------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|
| Закон преломления: | $n_1 \sin \varphi_1 = n_2 \sin \varphi_2$ | Электромагнитное поле сферической волны: | $\vec{H} = k^2(\vec{n} \times \vec{p}_0) \frac{e^{i(kr - \omega t)}}{r},$ $\vec{E} = \vec{H} \times \vec{n}, k = \frac{\omega}{c}, \vec{n} = \frac{\vec{r}}{r}$ |
| Закон отражения: | Угол падения равен углу отражения. | Показатели преломления и отражения: | $\sqrt{\varepsilon} = n + i\kappa$ |
| Формула тонкой линзы: | $\frac{1}{F} = \frac{1}{f} + \frac{1}{d}$ | Асимптотическое значение показателя преломления: | $n_0 = n(0) = \sqrt{1 + \frac{\omega_p^2}{\omega_0^2}}$ |
| Фокусное расстояние через радиусы кривизны: | $\frac{1}{F} = (n - 1)(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2})$ («-» перед $\frac{1}{R_i}$, если соответствующая поверхность вогнутая) | Закон Бугера: | $k = \frac{\omega\sqrt{\varepsilon}}{c} = \frac{\omega}{c}n + i\frac{\omega}{c}\kappa =$ $k_r + i\frac{\alpha}{2}, I = I_0 e^{-\alpha x}$ |
| Фокусное расстояние двух линз: | $\frac{1}{F} = \frac{1}{F_1} + \frac{1}{F_2} - \frac{1}{F_1 F_2}$ | Диэлектрическая проницаемость плазмы: | $\varepsilon = 1 - (\frac{\omega_p}{\omega})^2 = 1 - \frac{4\pi N e^2}{m\omega^2}$ |
| Волновое уравнение: | $\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} - \Delta \vec{E} = 0, \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{H}}{\partial t^2} - \Delta \vec{H} = 0$ | Групповая скорость: | $v_{gr} = \frac{d\omega}{dk}$ |
| Скорость света в среде: | $v = \frac{c}{n} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon\mu}}$ | Интенсивность суммы двух волн: | $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos[\Delta\varphi(r)]$ |
| Уравнение Гельмгольца: | $\Delta \vec{E} + \frac{\omega^2}{v^2} \vec{E} = 0, \Delta \vec{H} + \frac{\omega^2}{v^2} \vec{H} = 0$ | Видимость: | $V = \frac{I_{max} - I_{min}}{I_{max} + I_{min}}$ |
| Плоская волна: | $\vec{E}(x, t) = \vec{E}_1 \cos((\vec{k}, \vec{x}) - \omega t + \varphi_1)$ | Интенсивность максимумов: | $I_{max} = (\sqrt{I_1} + \sqrt{I_2})^2$ |
| Комплексная амплитуда: | $\vec{E}(x, t) = \vec{E}_0 \exp(i(\vec{k}, \vec{x}) - \omega t)$ | Интенсивность минимумов: | $I_{min} = (\sqrt{I_1} - \sqrt{I_2})^2$ |
| Волновое число: | $ \vec{k} = \frac{\omega}{v} = \frac{\omega}{c}n, \vec{k}$ задаёт направление распространения волны. | Видимость суммы двух волн: | $V = \frac{2\sqrt{I_1 I_2}}{I_1 + I_2}$ |
| Фазовая скорость волны: | $v = \frac{\omega}{k} = \frac{c}{n}$ | Интерференция двух плоских волн с уравнениями: $A_i(\vec{r}, t) = a_i \cos(\vec{k}_i \vec{r} - \omega t + \varphi_i), i = 1, 2$ | $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos[\vec{K} \vec{r} + \delta],$ $\vec{K} = \vec{k}_1 - \vec{k}_2, \delta = \varphi_1 - \varphi_2$ |
| Длина волны: | $\lambda = vT = \frac{c}{nV} = \frac{2\pi c}{n\omega} = \frac{\lambda_0}{n}, \lambda_0$ - длина волны в вакууме. | Условие максимумов: | $(\vec{K} \cdot \vec{r}) + \delta = 2\pi m, m \in \mathbb{Z}$ |
| Фаза волны: | $\varphi = (\vec{k}, \vec{r}) - \omega t$ | Условие минимумов: | $(\vec{K} \cdot \vec{r}) + \delta = \pi(2m + 1), m \in \mathbb{Z}$ |
| Связь амплитуд \vec{H} и \vec{E} : | $\sqrt{\varepsilon} E_0 = \sqrt{\mu} H_0$ | Расстояние между полосами: | $K = \vec{k}_1 - \vec{k}_2 = 2k \sin(\frac{\alpha}{2}),$ $\Delta x = \frac{2\pi}{K} = \frac{\lambda}{2 \sin(\frac{\alpha}{2})}$ |
| Уравнения Максвелла для плоских волн: | $\vec{k} \times \vec{E} = \frac{\omega}{c} \vec{B}, (\vec{k}, \vec{D}) = 0,$ $\vec{k} \times \vec{H} = -\frac{\omega}{c} \vec{D}, (\vec{k}, \vec{B}) = 0$ | Максимумы в схеме Юнга: | $x_{max} = \frac{\lambda L}{d} m$ |
| Расходящаяся сферическая волна: | $A = A_0 \frac{e^{ikr - i\omega t}}{r}$ | Минимумы в схеме Юнга: | $x_{min} = \frac{\lambda L}{d} (m + \frac{1}{2})$ |
| Сходящаяся сферическая волна: | $A = A_0 \frac{e^{-ikr - i\omega t}}{r}$ | Функция временной когерентности: | $\overline{A^2(t)} = \overline{A^2(t + \tau)} = I_0,$ $\overline{A^2(t)A^2(t + \tau)} = \Gamma(\tau),$ $I = 2I_0 + 2\Gamma(\tau)$ |

| | | | |
|----------------------------------------------------------------------------------------------|-----------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|--|--|
| Комплексная функция когерентности: | $\hat{\Gamma}(\tau) = I_0 e^{i\omega_0 \tau}$ | | |
| Степень временной когерентности γ : | $\hat{\Gamma}(\tau) = I_0 \hat{\gamma}(\tau),$ $\hat{\gamma}(\tau) = \gamma(\tau) e^{i[\omega_0 \tau + \varphi_0(\tau)]}$ | | |
| Связь видимости и степени когерентности: | $V = \gamma(\tau) $ | | |
| Функция временной когерентности: | $\Gamma(\tau) = \frac{1}{\Delta\tau} \int_0^{\Delta\tau} A(t_1) A(t_1 + \tau) dt$ | | |
| Теорема Винера-Хинчина: | $dI_0 = J(\omega) d\omega, I_0 = \int_0^\infty J(\omega) d\omega,$ $I = 2 \int_0^\infty J(\omega) (1 + \cos(\omega\tau)) d\omega,$ $\Gamma(\tau) = \int_0^\infty J(\omega) \cos \omega\tau d\omega$ | | |
| Теорема Винера-Хинчина (комплексная форма): | $\hat{\Gamma}(\tau) = \int_0^\infty J(\omega) e^{i\omega\tau} d\omega$ | | |
| Радиус m -ой зоны Френеля: | $R_m = \sqrt{m\lambda f}$, где f - расстояние от отверстия до экрана. | | |
| П-дь m -ой зоны Френеля: | $S_m = \pi m\lambda f$ | | |
| Разность хода от двух соседних щелей в дифракционной решетке и условие (главных) максимумов: | $\Delta = d \sin \Theta,$ $d \sin \Theta = m\lambda,$ $d(\sin \Theta - \sin \Theta_0) = m\lambda.$ | | |
| Распределение интенсивности излучения при дифракции Фраунгофера на щели: | $I = I_0 \frac{\sin^2(\frac{N}{2} kd \cdot \sin(\Theta))}{\sin^2(\frac{1}{2} kd \cdot \sin(\Theta))}$ | | |
| Распределение интенсивности излучения при дифракции Фраунгофера на круглом отверстии: | $I = I_0 \left(\frac{\pi R^2}{\lambda z} \right)^2 \left(\frac{2J_1(qR)}{qR} \right)^2,$ $q = k \sin \Theta$ | | |
| Интенсивность излучения в главных максимумах (дифракционная решётка): | $I = N^2 I_0$ | | |
| Угол первого минимума при дифракции на решетке: | $L \sin \Theta = \lambda$ | | |
| Угловая ширина главного максимума: | $\Delta\Theta = \frac{2\lambda}{Nd}$ | | |
| Интенсивность в дополнительных максимумах: | $I^{(n)} = \frac{4I_0}{(kd\Theta_{max})^2} = \frac{I_0 N^2}{\pi^2 (n + \frac{1}{2})^2}$ | | |
| Влияние ширины щели на дифракционную картину: | $I = I_0 \frac{\sin^2(\frac{1}{2} kb \sin \theta)}{(\frac{1}{2} kb \sin \theta)^2} \frac{\sin^2(\frac{1}{2} Nkd \sin \theta)}{\sin^2(\frac{1}{2} kd \sin \theta)}$ | | |
| Критерий Рэлея: | $\Theta > 1, 22 \frac{\lambda}{D}, l > 1, 22 \frac{\lambda}{D} L$ | | |
| | | | |