Дифракционные решетки

- отражающие;

нарезные

голографические

- пропускающие;
- объемные

акустооптические модуляторы

Дифракция Фраунгофера (дальняя зона)

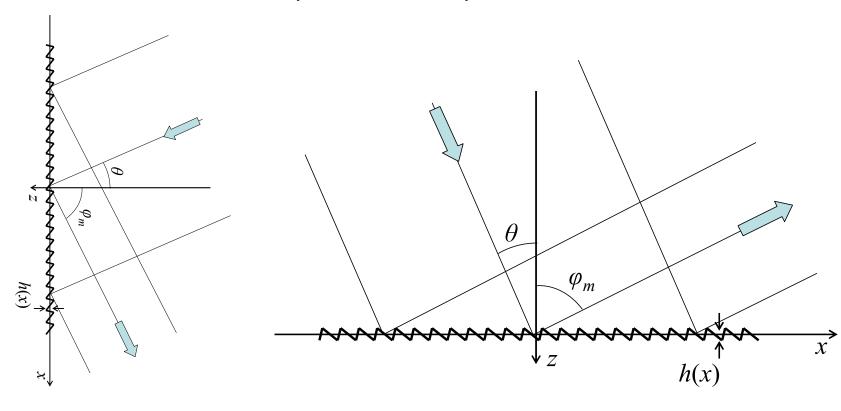
$$E(\alpha, \beta) \approx -\frac{ike^{ikr_0}}{2\pi L} \iint_{S} E_0(X, Y) \exp\left\{-ik\left(X\alpha + Y\beta\right)\right\} dXdY$$

$$r_0 = \sqrt{L^2 + x^2 + y^2} \approx L$$

Фурье-образ выходного поля!

$$L \ge D^2 / \lambda$$

Отражательная решетка

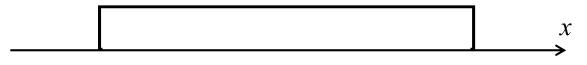


Падающее поле $E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta}$

$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta}$$

 $\Phi(x) \propto h(x)$

Отраженное поле
$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta} \times e^{-i\Phi(x)} \times \Pi(x)$$

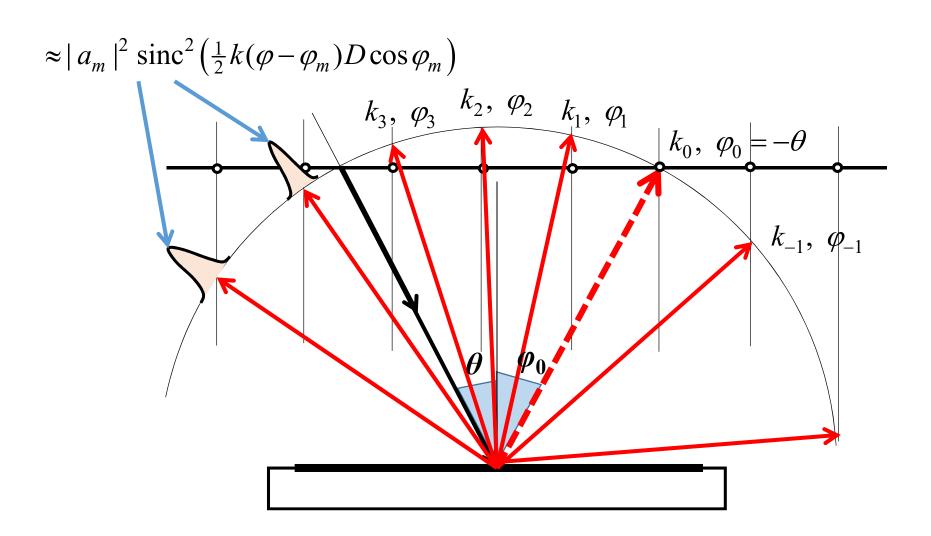


$$e^{-i\Phi(x)} = \sum_{m} a_{m} e^{-2\pi i m x/d} = \sum_{m} a_{m} e^{-imKx}$$
 $K = 2\pi / d$

$$E_{\mathrm{diff}} \propto A_0 e^{-i\omega t} \sum_m a_m \int e^{ikx\sin\theta - imKx} \times \Pi(x) \times e^{ikx\sin\phi} dx \Rightarrow$$

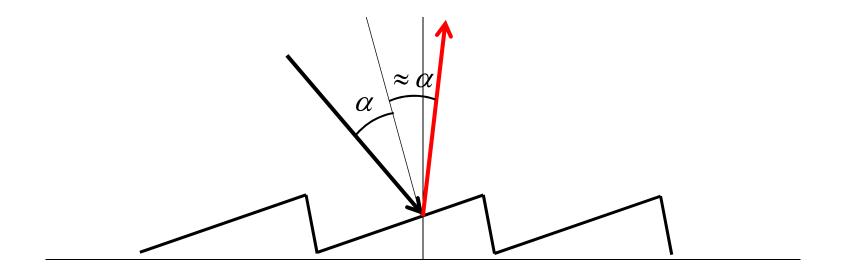
$$A_0 e^{-i\omega t} \left\{ \frac{\sin(k\sin\theta - mK + k\sin\phi)D/2}{(k\sin\theta - mK + k\sin\phi)D/2} \otimes \sum_m a_m \delta(k\sin\theta - mK + k\sin\phi) \right\}$$

$$\frac{k\sin\theta + k\sin\phi_m = mK}{d\left(\sin\theta + \sin\phi_m\right) = m\lambda}$$
 формула решетки
$$\approx \mathrm{sinc} \left(\frac{1}{2} k(\phi - \phi_m)D\cos\phi_m \right)$$



Расположение порядков дифракции

Угол блеска, порядок максимальной яркости



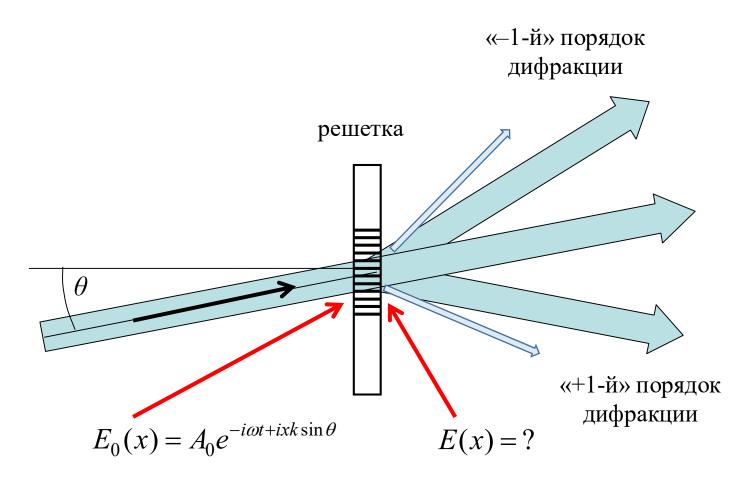
Область свободной дисперсии: $m\lambda_{\max} = (m+1)\lambda_{\min}$

$$\lambda_{\min} = \frac{m}{m+1} \lambda_{\max} \ge \frac{\lambda_{\max}}{2}$$

Для регистрации широких спектров выгоден 1-й порядок дифракции в малая ширина штриха $d{\to}0$ для увеличения угловой дисперсии

$$\frac{d\varphi}{d\lambda} = \frac{m}{d\cos\varphi_m}$$

Пропускающая решетка



«Тонкая» пропускающая решетка

$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta} \times e^{2\pi i (n_0 - \delta n\sin Kx)L/\lambda}$$
 - фазовая решетка

$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta} \times \sqrt{T_0 + \delta T\cos Kx}$$
 - амплитудная решетка

$$K = 2\pi / \Lambda$$

Критерий «тонкой» решетки (случай дифракции Рамана-Ната): на толщине решетки дифракция еще не развита,

$$\frac{\lambda}{\Lambda}L \leq \Lambda$$
 T.e. $L \leq \frac{\Lambda^2}{\lambda}$

«Слабые» тонкие решетки

фазовая

$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta} \times e^{2\pi i (n_0 - \delta n\sin Kx)L/\lambda} \approx$$

$$\approx A_0 e^{-i\omega t + ixk\sin\theta} \times e^{2\pi i n_0 L/\lambda} \left(1 - i\frac{2\pi\delta nL}{\lambda}\sin Kx\right)$$

$$I_{+1} = I_{-1} \approx I_0 \cdot \left(\frac{\pi L}{\lambda} \delta n\right)^2$$

амплитудная

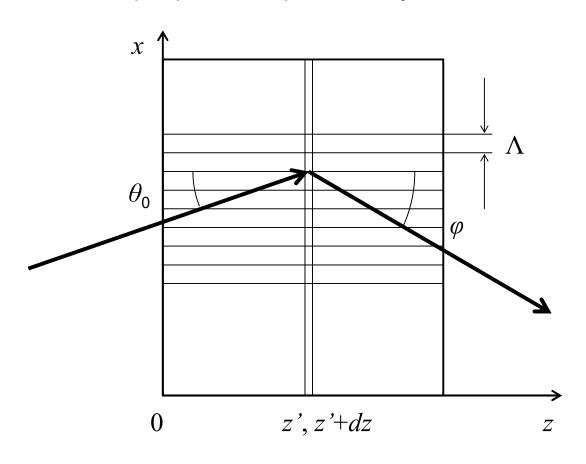
$$E(x) = A_0 e^{-i\omega t + ixk \sin \theta} \times \sqrt{T_0 + \delta T \cos Kx} \approx$$

$$\approx A_0 e^{-i\omega t + ixk \sin \theta} \times \sqrt{T_0} \left(1 + \frac{\delta T}{2T_0} \cos Kx\right)$$

$$I_{+1} = I_{-1} \approx I_0 \left(\frac{\delta T}{4T_0}\right)^2$$
 иное правило знаков
$$-k \sin \theta + k \sin \varphi_m = mK$$

$$\varphi_{+1}$$

«Толстая» пропускающая решетка (звуковая волна в прозрачной среде = акустооптический модулятор)



Падающая волна в сечении
$$z'$$

$$A_0(z')e^{ikx\sin\theta_0+ikz'\cos\theta_0}$$

Поле дифрагированной волны

$$A_0(z')e^{ikx\sin\theta_0 + ikz'\cos\theta_0} \times e^{\pm iKx}dz = A_0(z')e^{ikz'\cos\theta_0 + ikx\sin\varphi}dz$$

на выходе среды

$$k\sin\varphi = k\sin\theta_0 \pm K$$
иное правило знаков

$$A_0(z')e^{ikx\sin\varphi+ikz'\cos\theta_0}\times e^{ik(L-z')\cos\varphi}dz = A_0(z')e^{ikx\sin\varphi+ikL\cos\varphi}\times e^{ikz'(\cos\theta_0-\cos\varphi)}dz$$

Поля дифрагированных волны суммируются конструктивно при условии

$$\cos \theta_0 = \cos \varphi$$

Условие дифракции исключает случай равенства углов $\, \varphi = \theta_0 \, , \,$

тогда
$$\varphi = -\theta_0$$
 и

$$2k\sin\varphi = -2k\sin\theta_0 = -K$$

$$\sin \theta_0 = -\sin \varphi = \lambda / 2\Lambda$$

УСЛОВИЕ БРЭГГА

$$2k\sin\varphi = -2k\sin\theta_0 = -K$$

$$\sin \theta_0 = -\sin \varphi = \lambda / 2\Lambda$$

Уравнения связанных волн:

$$\kappa = i \frac{\delta n}{n_0} k$$

$$dA(z) = \kappa A_0(z)dz$$

$$dA_0(z) = -\kappa^* A(z) dz$$



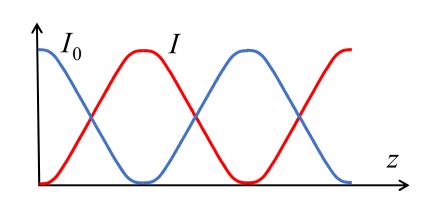
$$\frac{d}{dz}A(z) = \kappa A_0(z)$$

$$\frac{d}{dz}A_0(z) = -\kappa^*A(z)$$

Решение:

$$A(z) = A_0(0)\sin(|\kappa|L)$$

$$A_0(z) = A_0(0)\cos(|\kappa|L)$$



Уравнения связанных волн с учетом отклонения от условия Брэгга:

$$\frac{dA}{dz} = \kappa A_0 e^{ikz(\cos\varphi - \cos\theta_0)}$$

$$k\sin\theta_0 - k\sin\varphi = K \equiv \frac{2\pi}{\Lambda}$$

$$\frac{dA_0}{dz} = -\kappa^* A e^{-ikz(\cos\varphi - \cos\theta_0)}$$

Малые отклонения от условия Брэгга:

Расстройка:
$$\Delta k = k(\cos\varphi - \cos\theta_0) \approx ... = k\sin\theta_0 \left(2\delta\theta_0 - \frac{\delta\lambda}{\Lambda\cos\theta_0}\right) =$$

$$= \delta\theta_0 \times 2k\sin\theta_0 - \frac{\delta\lambda}{\lambda} \times K\tan\theta_0$$

В заданном поле падающей волны эффективность дифракции пропорциональна

$$\left(\frac{\sin(\Delta kL/2)}{\Delta kL/2}\right)^2 \approx \dots$$

