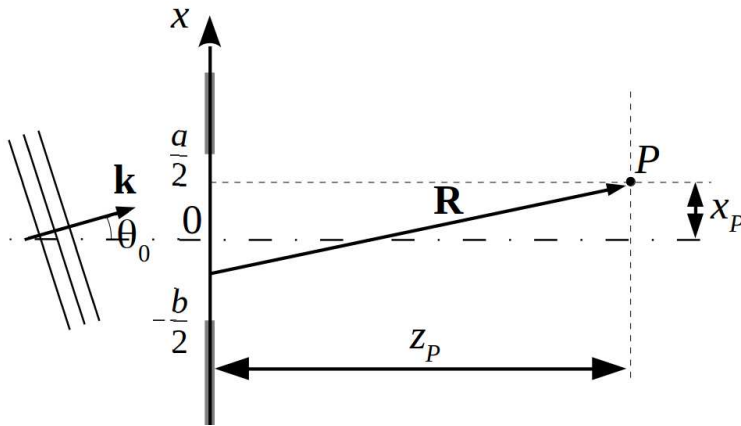


Дифракция Фраунгофера. Случай наклонного падения



$$E_1 = \frac{e^{ik\left(z_p + \frac{x_p^2}{2z_p}\right)}}{\sqrt{i\lambda z_p}} \int_{-a/2}^{a/2} E_0 e^{ik \sin \theta_0 x} e^{-i \frac{k x_p x}{z_p}} dx = \frac{E_0 a e^{ik\left(z_p + \frac{x_p^2}{2z_p}\right)}}{\sqrt{i\lambda z_p}} \operatorname{sinc} \left(\frac{ka}{2} \left(\frac{x_p}{z_p} - \sin \theta_0 \right) \right) = \frac{E_0 a e^{ik\left(z_p + \frac{x_p^2}{2z_p}\right)}}{\sqrt{i\lambda z_p}} \operatorname{sinc} \frac{k(\operatorname{tg} \theta - \sin \theta_0)a}{2}.$$

При малых углах имеет место простая замена $\theta \rightarrow \theta - \theta_0$.

Условие максимума sinc: $\theta - \theta_0 = 0 \rightarrow \theta = \theta_0$.

Аналогично, в случае наклонного падения на дифракционную решетку возникает замена $-\sin \theta \rightarrow -\sin \theta + \sin \theta_0$.

$$I(\theta) = I_1(\theta) \frac{\sin^2 \frac{kNd(\sin \theta - \sin \theta_0)}{2}}{\sin^2 \frac{kd(\sin \theta - \sin \theta_0)}{2}} = I_1(\theta) \frac{\sin^2 \frac{\pi Nd(\sin \theta - \sin \theta_0)}{\lambda}}{\sin^2 \frac{\pi d(\sin \theta - \sin \theta_0)}{\lambda}},$$

где $I_1(\theta) = |E_1|^2$ – интенсивность от одной щели.

При малых углах $\theta \rightarrow \theta - \theta_0$. Система дифракционных полос смещается как целое на угол θ_0 .