

ш 6.14

$$a(\omega) = a_0 \exp\left(-\frac{2(\omega-\omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2}\right), \text{ где } \omega_0 - \text{центральная частота}, \tau_0 - \text{длительность пакета}$$

при $x=0$, пакет имеет вид:

$$z(x=0, t) = a_0 \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{2(\omega-\omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2}\right) \exp(i\omega t) d\omega$$

- 1) Исследовать дисперсное расплывание пакета в среде в приближении второго порядка теории дисперсии, то есть полагая, что

$$k(\omega) = k_0 + \frac{1}{V_{gr}}(\omega-\omega_0) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 k}{\partial \omega^2} \bigg|_{\omega_0} (\omega-\omega_0)^2$$

где V_{gr} и $\frac{\partial^2 k}{\partial \omega^2} \bigg|_{\omega_0}$ известны, $k = \frac{\omega}{V_{фазовая}}$ (волновое число)

- 2) Найти распр. интенсивности $I(\eta) = z(\eta) z^*(\eta)$ в пакете в зависимости от бегущего времени $\eta = t - \frac{x}{V_{gr}}$ при разн. расст. x .

- 3) Построить форму пакета для нек. зн. x .

- 4) Вычислить энергию волн. пакета $W = \int_{-\infty}^{+\infty} I(\eta) d\eta$.

- 5) Найти зависимость длительности пакета от расстояния x .

1) Исследовать дисперсное расплывание.

$$z(x, t) = A(x, t) \exp[i(\omega_0 t - k_0 x)]$$

$$A(x, t) = a_0 \exp\left(-\frac{2(\omega-\omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2}\right) = a_0 \exp(-\alpha(\omega-\omega_0)^2), \text{ где } \alpha = \frac{2\tau_0^2}{(2\pi)^2}$$

$$z(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} a(\omega) \exp[i(\omega t - kx)] d\omega = \int_{-\infty}^{+\infty} a_0 \exp\left[-\frac{2(\omega-\omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2}\right] \exp[i(\omega t - kx)] d\omega$$

$$\Rightarrow a_0 \exp[i(\omega_0 t - k_0 x)] \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left[-\frac{2(\omega-\omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2} + i(\omega-\omega_0)\left(t - \frac{x}{V_{gr}}\right)\right] d\omega$$

$$\Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \delta = \alpha + i\beta t \\ \xi = t - \frac{x}{V_{gr}} \end{array} \right., \omega_1 = \omega - \omega_0, \text{ переходим по ном. квадратам полагая: } \omega_1 = \omega - \omega_0$$

$$\Rightarrow a_0 \exp\left[i(\omega_0 t - k_0 x) - \frac{\xi^2}{4\alpha}\right] \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left[-\omega_1^2 \sqrt{\alpha} + \frac{i\xi}{2\sqrt{\alpha}}\right]^2 d\omega_1 = a_0 \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \exp\left[-\frac{\xi^2}{4\alpha} + i(\omega_0 t - k_0 x)\right]$$

$$\psi(x, t) = a_0 \sqrt{\frac{\pi}{\alpha + i\beta t}} \exp \left[-\frac{\left(t - \frac{1}{V_p} x\right)^2}{4(\alpha + i\beta t)} + i(\omega_0 t - k_0 x) \right]$$

$$\text{где } \alpha = \frac{2\tau_0^2}{(2\pi)^2}, \quad \beta = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 k}{\partial \omega^2} \Big|_{\omega_0}$$

$$|A(x, t)|^2 = \frac{\pi a_0^2}{\sqrt{\alpha^2 + (\beta t)^2}} \exp \left[-\frac{\alpha \left(t - \frac{1}{V_p} x\right)^2}{2(\alpha^2 + \beta^2 t^2)} \right]$$

Квадрат модуля определяет характер зависимости холм. амплитуды. Из данного выражения видно, что интенсивность волны при фикс. t имеет вид кривой Гаусса, а ее ширина l растет со временем:

$$l = \sqrt{\frac{2(\alpha^2 + \beta^2 t^2)}{\alpha}}$$

А высота убывает за счет множителя $\frac{1}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2 t^2}}$

У-за это волновой пакет расширяется. Распирание происходит непрерывным образом, в соотв. $t = +\infty$ и $t = -\infty$.

3) Фурье пакета

] $x=0$

$$\psi(0, t) = a_0 \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{2(\omega - \omega_0)^2 \tau_0^2}{(2\pi)^2}\right) \exp(i\omega t) d\omega \quad (\equiv)$$

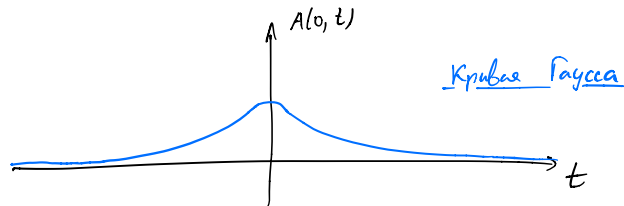
$$\equiv \int d\omega = \frac{\sqrt{2}\pi}{\tau_0} \Big\} = a_0 \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left[-\left(\frac{\omega - \omega_0}{\Delta\omega}\right)^2 + i\omega t\right] d\omega \quad (\equiv)$$

$$\equiv \int \Big\{ \eta = \frac{\omega - \omega_0}{\Delta\omega} + i \frac{\Delta\omega t}{2} \Big\} = a_0 \Delta\omega e^{-it\omega_0} e^{-\frac{\Delta\omega^2 t^2}{4}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\eta^2} d\eta \quad (\equiv)$$

$$\equiv a_0 \frac{\sqrt{2}(\pi)^{\frac{3}{2}}}{\tau_0} \exp\left[-\frac{\pi^2 t^2}{2\tau_0^2} + i\omega_0 t\right]$$

$$A(0, t) = \left\{ z(x, t) = A(x, t) \exp[i(\omega_0 t - k_0 x)] \right\} = \frac{z(0, t)}{\exp[i\omega_0 t]} \quad (\Rightarrow)$$

$$(\Rightarrow) a_0 \sqrt{\frac{\pi}{\tau_0}} \exp\left[-\frac{\pi^2 t^2}{2 \tau_0^2}\right]$$



2) Найти распределение интенсивности.

Из 1-го пункта решения была получена формула:

$$|A(x, t)|^2 = \frac{\pi a_0^2}{\sqrt{\alpha^2 + (\beta t)^2}} \exp\left[-\frac{\alpha \left(t - \frac{x}{V_p}\right)^2}{2(\alpha^2 + \beta^2 t^2)}\right]$$

Если обозначить $\eta = t - \frac{x}{V_p}$, то $t = \eta + \frac{x}{V_p}$
и формула интенсивности примет вид:

$$I(\eta) = \frac{\frac{1}{2} c a_0^2}{\sqrt{\alpha^2 + (\beta t)^2}} \exp\left[-\frac{\alpha \eta^2}{2(\alpha^2 + \beta^2 t^2)}\right], \text{ где } \eta = t - \frac{x}{V_p}$$

$$t = \eta + \frac{x}{V_p}$$

4) Вычислить энергию бариона носителя.

$$W = \int_{-\infty}^{+\infty} I(\eta) d\eta = \frac{1}{8} c a_0^2 \int_{-\infty}^{+\infty} z e^{-\frac{\alpha \eta^2}{2 \beta^2 t^2}} d\eta, \text{ где}$$

$$z = \sqrt{\alpha^2 + \beta^2 \left(\eta + \frac{x}{V_p}\right)^2}$$