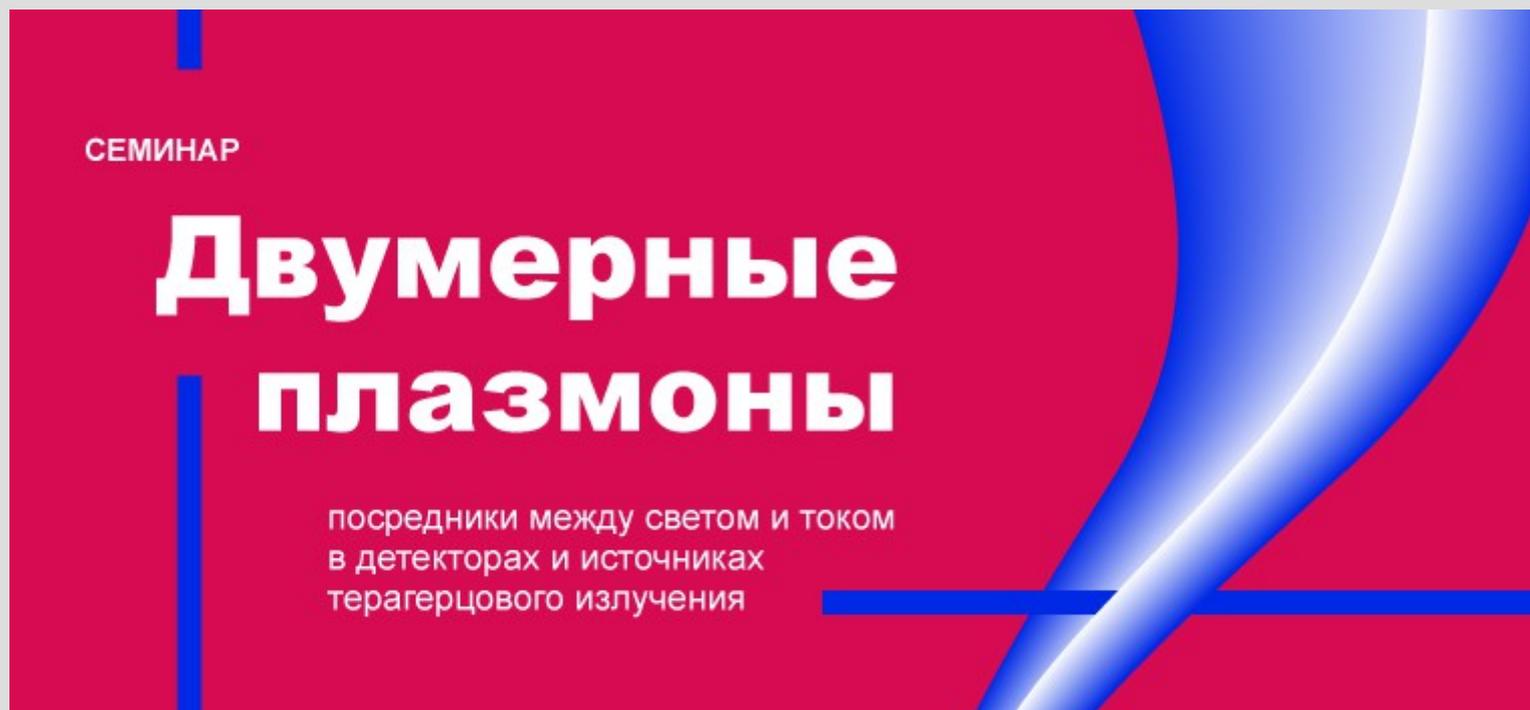


# Семинар кафедры общей физики



**26 сентября в 17:00 в 119 ГК**

научный семинар кафедры общей физики

*Дмитрий Свинцов*, кандидат физико-математических наук,  
заведующий лабораторией оптоэлектроники двумерных  
материалов.

## Лекция 4. Формализм квантовой механики.

# Волновая функция

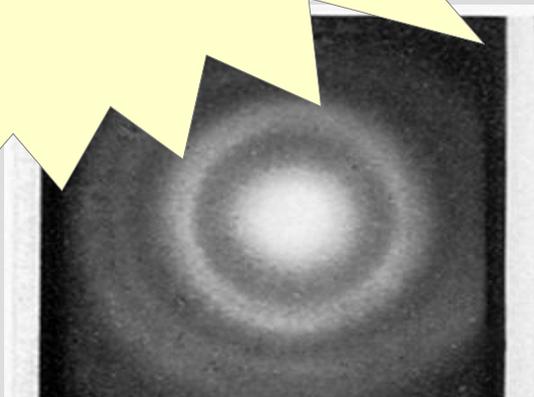
$\Psi(\vec{r}, t)$  (координатное представление)

дифракция  
частиц

- для свободной частицы должна быть как для плоской волны
- для интерференции рассеянных волн нужна линейность и принцип суперпозиции
- связана с вероятностью обнаружения частицы

$$e^{i(\vec{k}\vec{r}-\omega t)}$$

$$w = \int |\Psi|^2 dV$$



# Операторы, собственные значения и собственные функции, средние значения

$$\Psi = \sum \alpha_n \psi_n, \quad \int \psi_m^* \psi_n dV = \delta_{mn}$$

разложение по ортонормированному базису волновых функций (пример из математики — ряд Фурье)

$$1 = \int \Psi^* \Psi dV = \sum |\alpha_n|^2 \int \psi_n^* \psi_n dV = \sum |\alpha_n|^2, \quad w_n = |\alpha_n|^2$$

вероятность при наблюдении обнаружить в n-ом состоянии

$$\hat{A} \psi_n = A_n \psi_n$$
$$\langle A \rangle = \sum A_n w_n = \sum A_n |\alpha_n|^2 \int \psi_n^* \psi_n dV = \int \Psi^* \hat{A} \Psi dV$$

При переходе к классике оператор превращается в умножение на соответствующую физическую величину.

$$\left. \begin{array}{l} \vec{p} = \hbar \vec{k} \\ \Psi = e^{i(\vec{k} \vec{r} - \omega t)} \end{array} \right\} \rightarrow \hat{p} = -i \hbar \vec{\nabla}$$

## Уравнение Шредингера

«Задача динамики» - изменение распределения вероятностей со временем

$$i \hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = \hat{H} \Psi$$

нестационарное уравнение Шредингера

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + U(\vec{r})$$

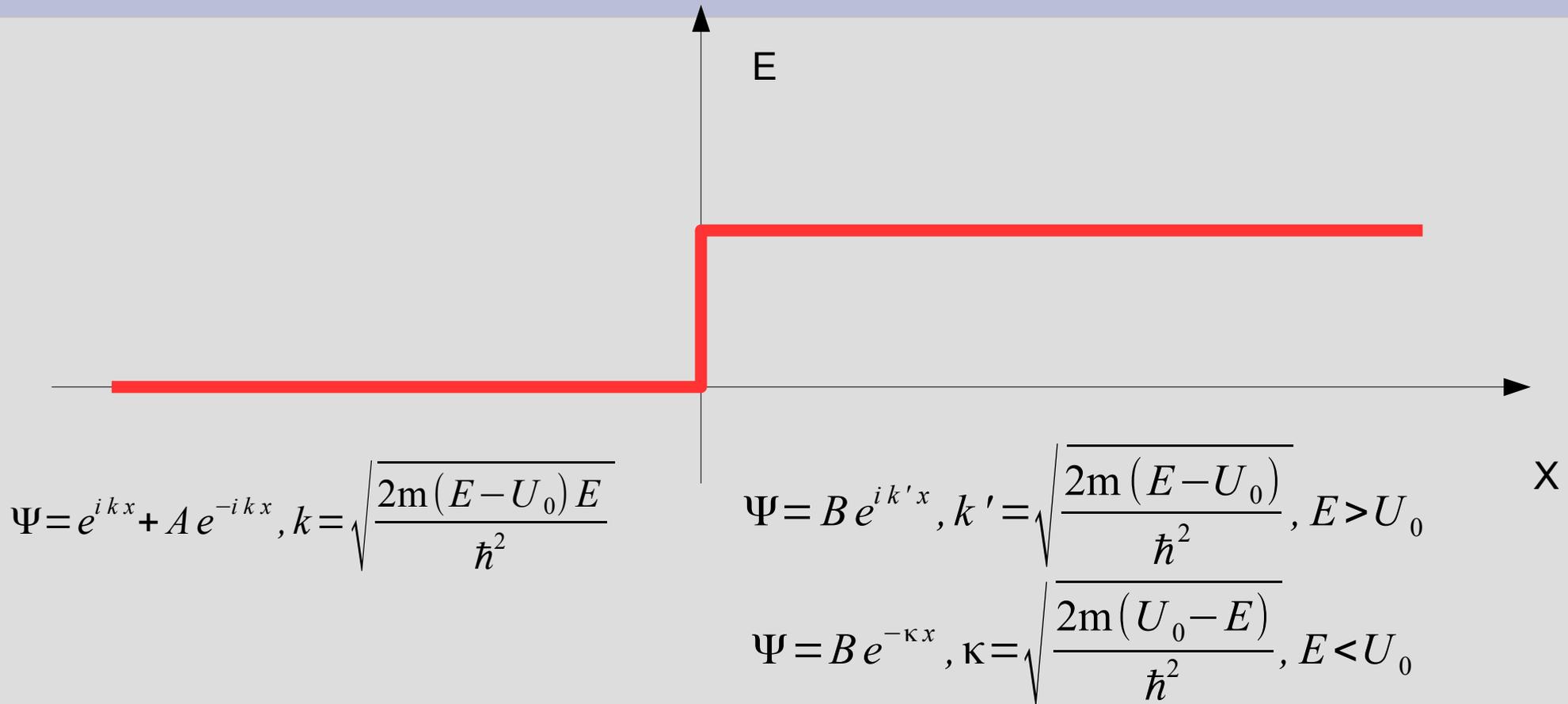
гамильтониан для одной частицы в поле

$$\hat{H} \Psi = E \Psi$$

стационарное уравнение Шредингера

В стационарных состояниях распределение вероятности не меняется со временем

## Задача о барьере



нормировка по  
потоку:

$$\Psi = A e^{ikx}, j = \frac{\hbar k}{m} |A|^2$$