

Модель «СВОБОДНАЯ ЧАСТИЦА»

Определение 1 потенциальная энергия свободной частицы всюду равна нулю: $U(x, y, z) = 0$ ($= \text{const}$)

Определение 2 на свободную частицу не действуют никакие внешние силы: $F = \text{grad } U = 0$

Классическое описание

Свободная частица движется равномерно и прямолинейно

Наблюдаемые:

координата $x = x_0 + v \cdot t$, где v — скорость, а t — время,

скорость $v_x = dx/dt$,

импульс $p_x = mv$,

кинетическая энергия $T = p^2/2m = mv^2/2$.

Квантовомеханическое описание

Задача: найти и охарактеризовать все состояния, в которых частица может быть обнаружена

СОСТОЯНИЕ \Rightarrow **ВЕКТОР СОСТОЯНИЯ**

Координатное представление вектора состояния

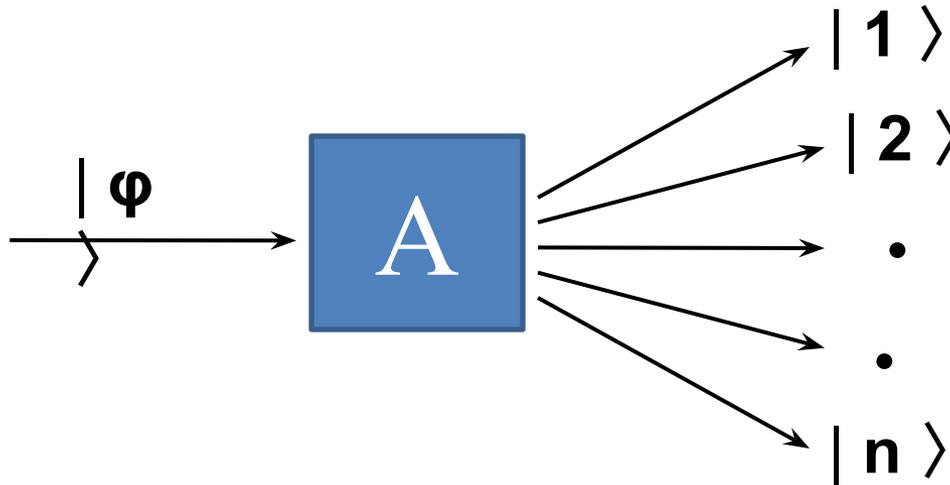
$$|\varphi\rangle = C_1 |1\rangle + C_2 |2\rangle + \dots + C_n |n\rangle$$

Базисные состояния

$$|\varphi\rangle \Leftrightarrow (C_1 \ C_2 \ \dots \ C_n)$$

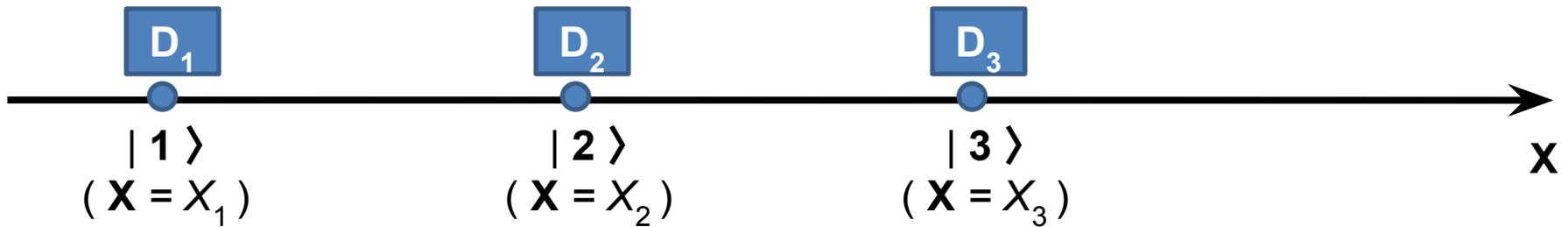
Проблема выбора базиса (базисных состояний)

Правило: каждый базисный набор порождается некоторым прибором (спектральным анализатором)



Какую наблюдаемую свободной частицы можно реально измерить с помощью спектрального анализатора?

$A =$ координата $X = X_i$ (положение частицы на пространственной оси X)

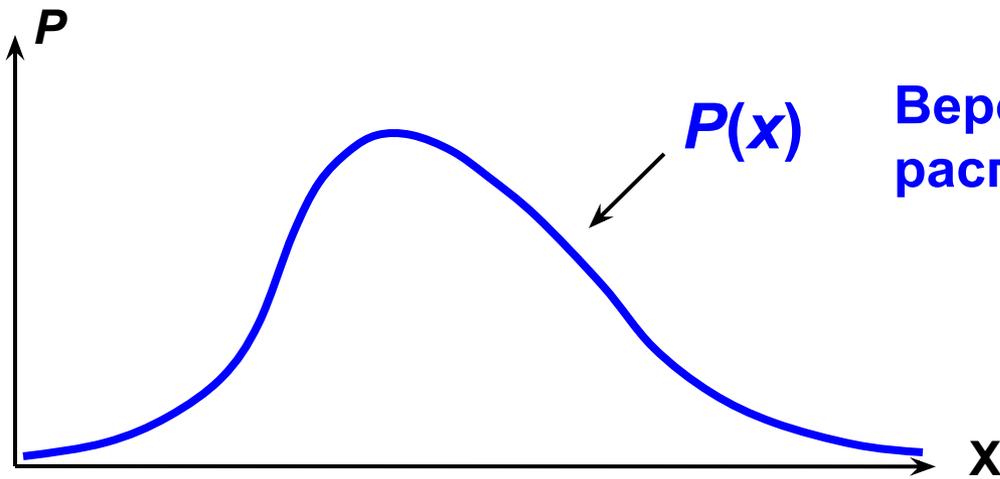


Каждое базисное состояние $|i\rangle$ представляет собой точку на оси X , а коэффициенты разложения

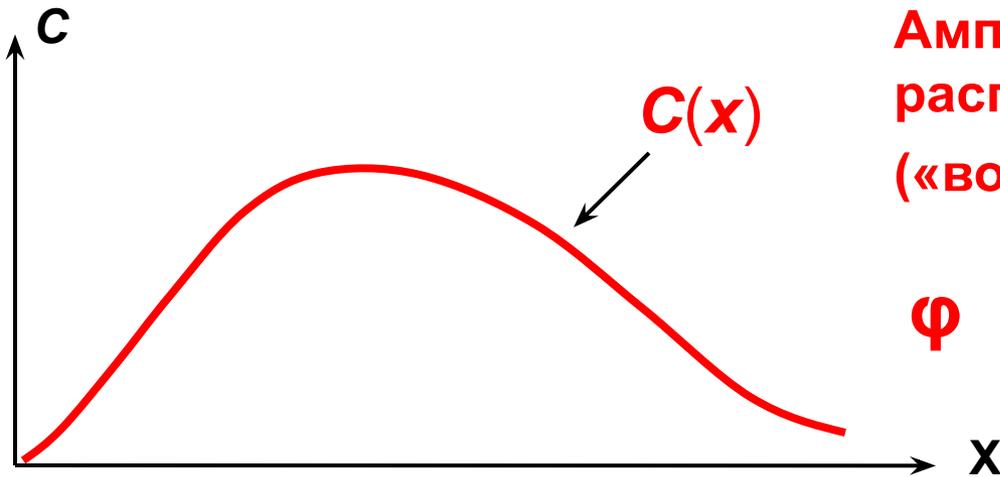
$$|\varphi\rangle = (C_1 \quad C_2 \quad \dots \quad C_n)$$

являются амплитудами вероятности обнаружения частицы детектором, размещенным в данной точке:

$$|C_i|^2 = P(X = X_i)$$



Вероятностная функция
распределения



Амплитудная функция
распределения
(«волновая функция»)

$$\varphi = C(x) = ???$$

Задача: найти явный вид волновых функций, описывающих все возможные состояния свободной частицы:

$$\varphi(x, t) = ???$$

Уравнение
Шредингера

$$-i\hbar \frac{d\varphi(x, t)}{dt} = \mathbf{H} \varphi(x, t)$$

\hbar — постоянная Планка ($= 1,055 \cdot 10^{-34}$ Дж·с)

i — мнимая единица

\mathbf{H} — оператор Гамильтона (гамильтониан)

Стационарные волновые функции $\psi(x, t)$

$$\mathbf{H} \psi(x, t) = E \cdot \psi(x, t)$$

(уравнение на собственные значения для оператора \mathbf{H})

Правило: собственные функции всякого оператора образуют базисный набор:

$$\phi(x, t) = D_1 \cdot \psi_1 + D_2 \cdot \psi_2 + \dots + D_r \cdot$$

ψ_r

$$-i \hbar \frac{d\psi(x, t)}{dt} = E \cdot \psi(x, t)$$

$$\psi(x, t) = \psi(x) \cdot e^{i \frac{E}{\hbar} t} = \psi(x) \cdot e^{i \omega t}$$

E — энергия стационарного состояния (собственное значение оператора Гамильтона)

ω — частота стационарного состояния (энергия, выраженная в единицах \hbar)

Проверка

$$\frac{d}{dt} \psi(x) \cdot e^{i \frac{E}{\hbar} t} = \psi(x) \cdot \frac{d}{dt} e^{i \frac{E}{\hbar} t}$$

$$= \psi(x) \cdot i \frac{E}{\hbar} \cdot e^{i \frac{E}{\hbar} t} = i \frac{E}{\hbar} \cdot \psi(x, t)$$


$$-i \hbar \frac{d\psi(x, t)}{dt} = E \cdot \psi(x, t)$$

$$(i \cdot i = -1)$$

$$(-i \cdot i) \hbar \frac{E \psi(x, t)}{\hbar} = E \cdot \psi(x, t)$$

$$\psi(x, t) = \psi(x) \cdot e^{i \frac{E}{\hbar} t} = \psi(x) \cdot e^{i \omega t}$$

Пространственный
множитель

Временной
множитель
(временная
экспонента)

$$\psi(x) = ???$$

Вид пространственного множителя зависит от природы (строения) объекта

$$H \psi(x) = E \cdot \psi(x)$$

Правило: пространственные множители волновых функций стационарных состояний — собственные функции оператора Гамильтона

$$H = T = \frac{p^2}{2m} = \frac{(-i\hbar)^2}{2m} \cdot \left[\frac{d}{dx} \right]^2 = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} = E \cdot \psi(x)$$

Частные решения:

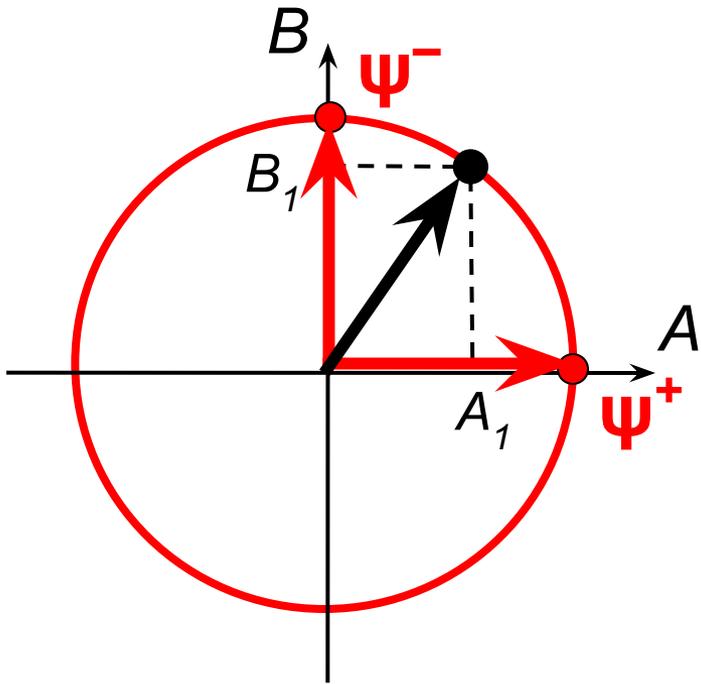
$$\psi^+(x) = e^{ikx} \quad \text{и} \quad \psi^-(x) = e^{-ikx}$$

Общее решение:

$$\psi(x) = A \cdot e^{ikx} + B \cdot e^{-ikx}$$

A и B —
произвольные
числа

Условие нормировки: $A^2 + B^2 = 1$



Все в принципе возможные
стационарные состояния
(с определенным значением энергии)
образуют двумерную линейную
оболочку базисных состояний

ψ^+ и ψ^-

$$\psi(x) = A \cdot e^{ikx} + B \cdot e^{-ikx} = A \cdot \psi^+ + B \cdot \psi^-$$

Чтобы найти константу k , продифференцируем дважды любое частное решение:

$$d^2 (e^{ikx})/dx^2 = -k^2(e^{ikx}) \quad \text{или} \quad d^2 [\psi(x)]/dx^2 = -k^2 [\psi(x)]$$

Подставим вторую производную вместо левой части уравнения

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} = E \cdot \psi(x)$$

Отсюда получим, что

$$-k^2 [\psi(x)] = (-2mE / \hbar^2) [\psi(x)]$$

$$k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} = \frac{P}{\hbar}$$

P — квантовомеханический «импульс»

$$\psi(x) = A \cdot e^{i \frac{+P}{\hbar} x} + B \cdot e^{i \frac{-P}{\hbar} x}$$



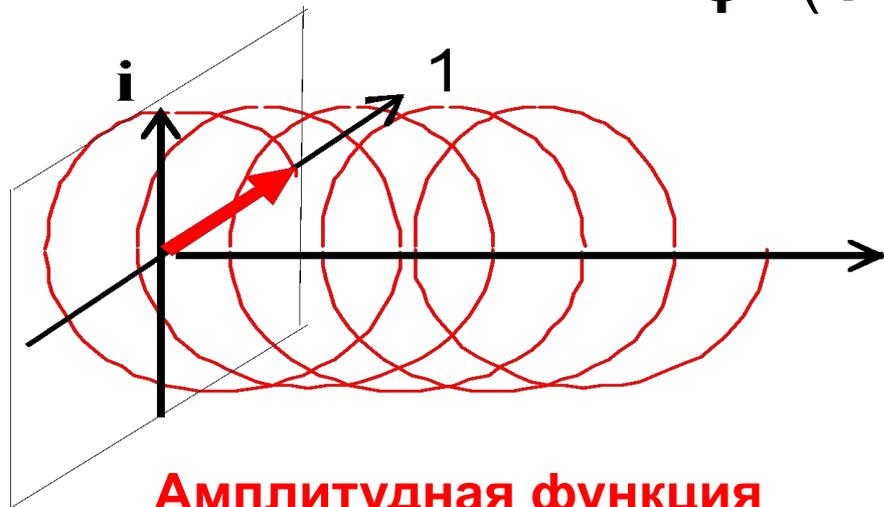
Состояния с определенным
значением импульса

$$\psi^+ (P = +P)$$

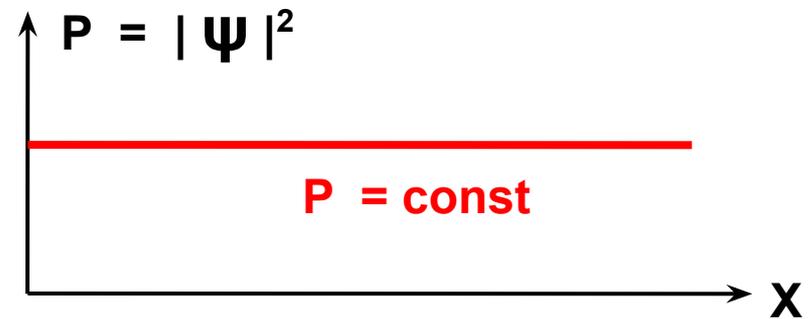


$$\psi^- (P = -P)$$

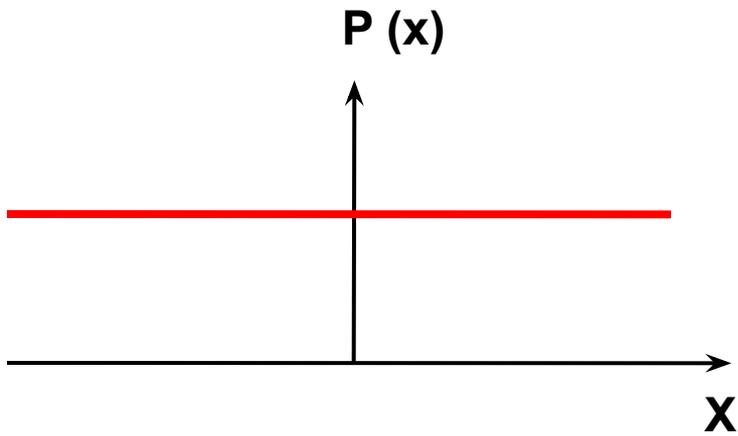
x



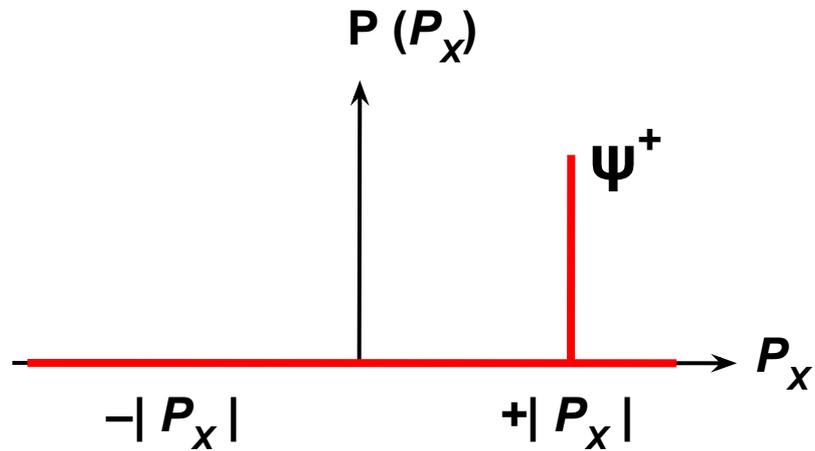
Амплитудная функция



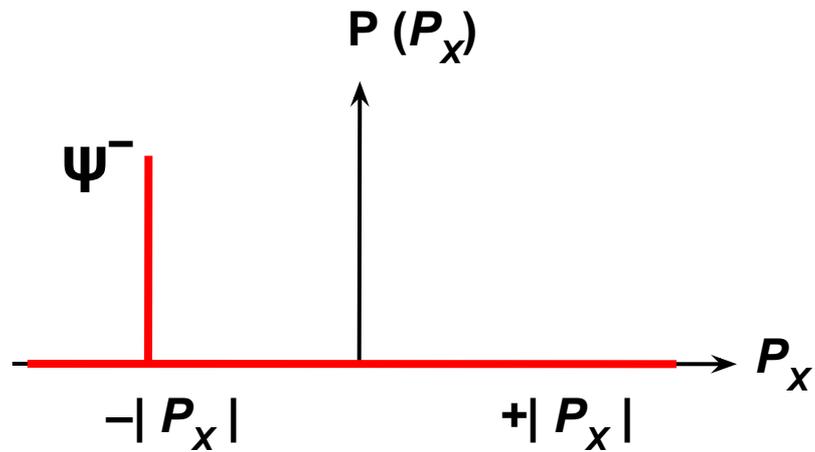
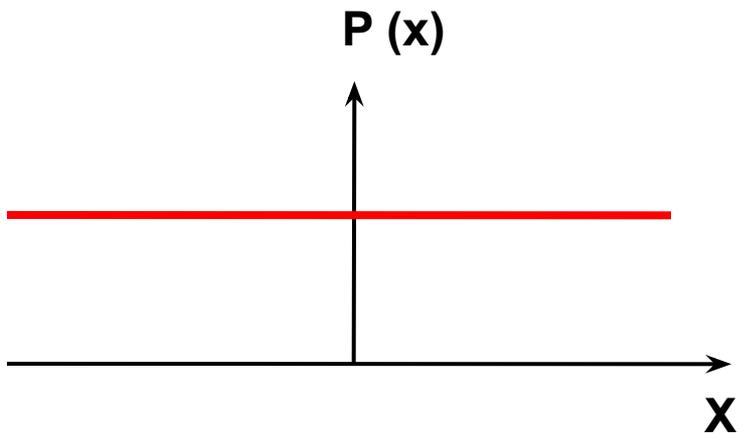
Вероятностная функция



Пространственные функции
распределения



Импульсные функции
распределения



Наблюдаемые X (координата) и P_x (импульс) связаны между собой **соотношением неопределенности Гейзенберга**:

если величина одной из них известна точно

$$P_x = + |P_x| \quad \text{или} \quad P_x = - |P_x|$$

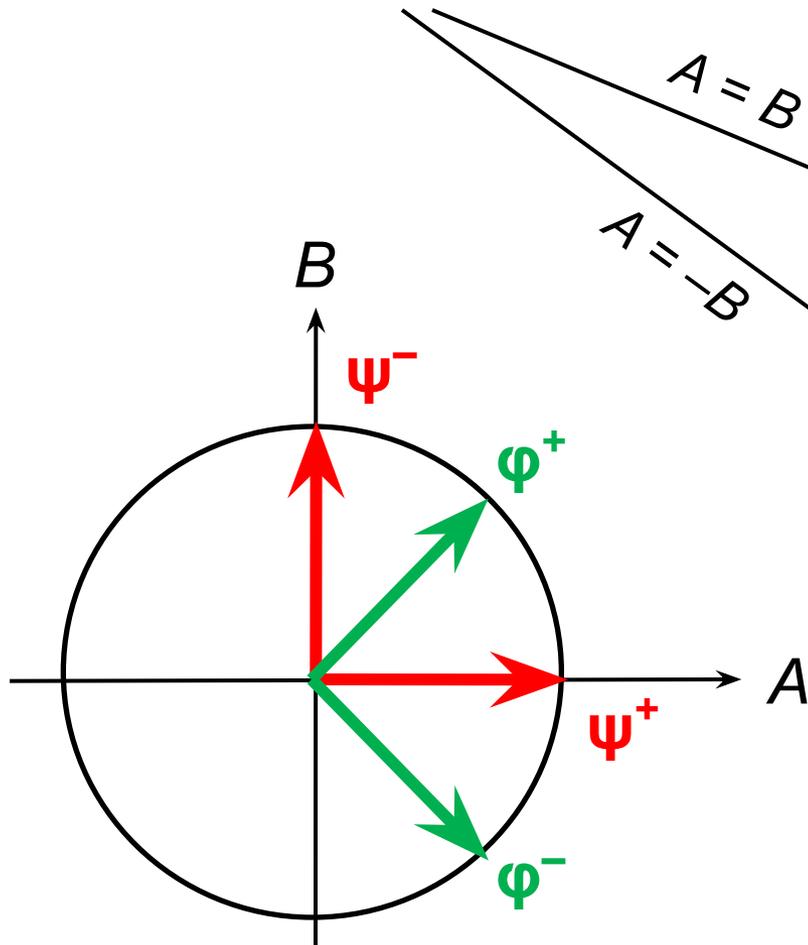
то величина второй становится неопределенной:

$$X = ???$$

(при измерении X может быть обнаружено с равной вероятностью любое допустимое значение X_i)

Суперпозиционные состояния

$$\Psi(x) = A \cdot e^{ikx} + B \cdot e^{-ikx}$$



$$A = B$$

$$A = -B$$

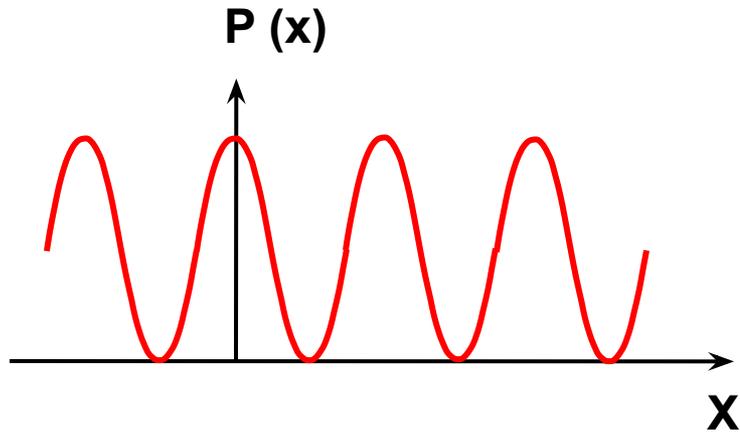
$$\Phi^+ = e^{ikx} + e^{-ikx}$$

$$\Phi^- = e^{ikx} - e^{-ikx}$$

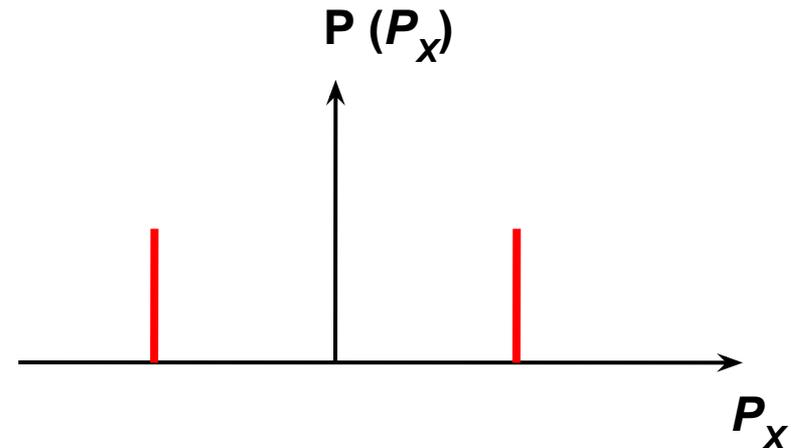
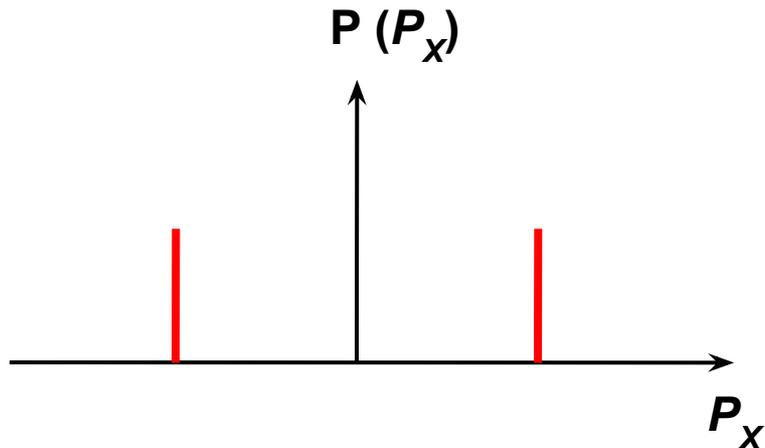
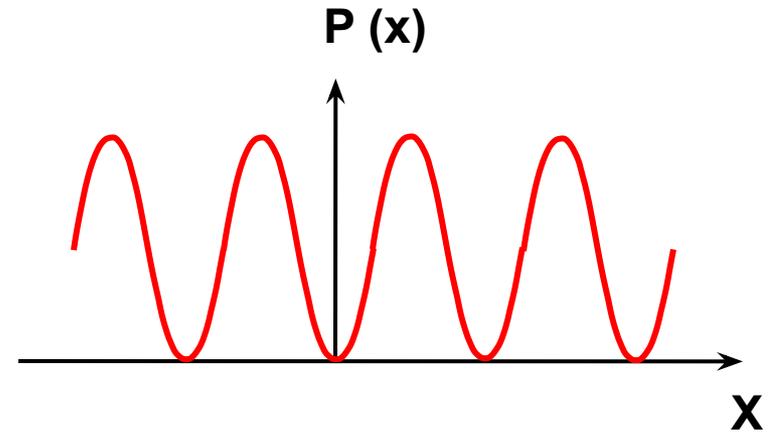
$$\Phi^+ = \cos(kx)$$

$$\Phi^- = i \cdot \sin(kx)$$

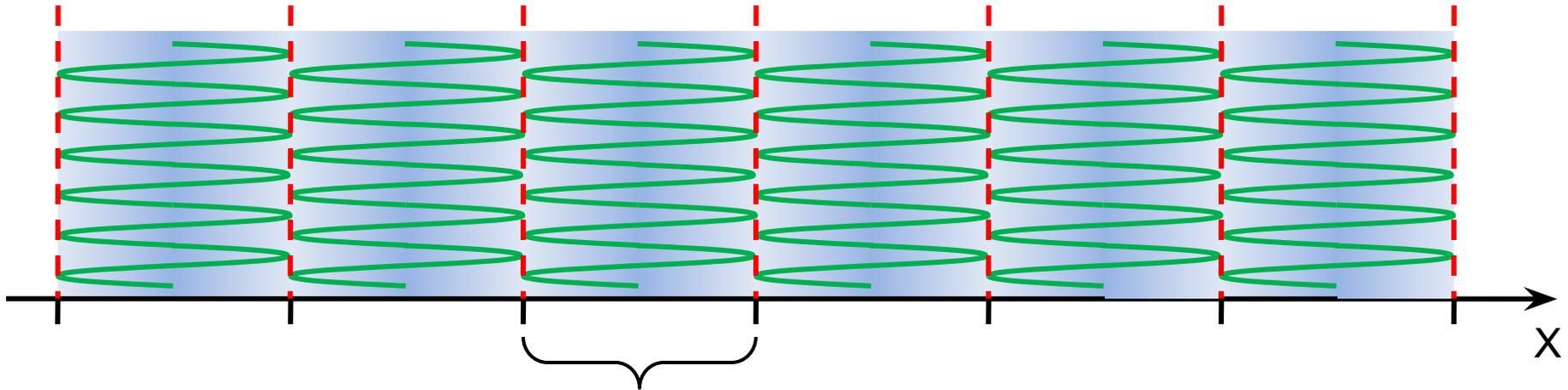
$$\varphi^+ = \cos(kx)$$



$$\varphi^- = i \cdot \sin(kx)$$



Узловые поверхности



$$\Delta X = \pi / k = \pi \hbar / P_x$$

Если $P_x = 1 \text{ н} \cdot \text{с}$, то $\Delta X \approx 10^{-34} \text{ м}$

Волновой характер не проявляется («классическое» поведение)

Если $P_x = 10^{-34} \text{ н} \cdot \text{с}$, то $\Delta X \approx 1 \text{ м}$

Волновой характер ясно виден («квантовое» поведение)