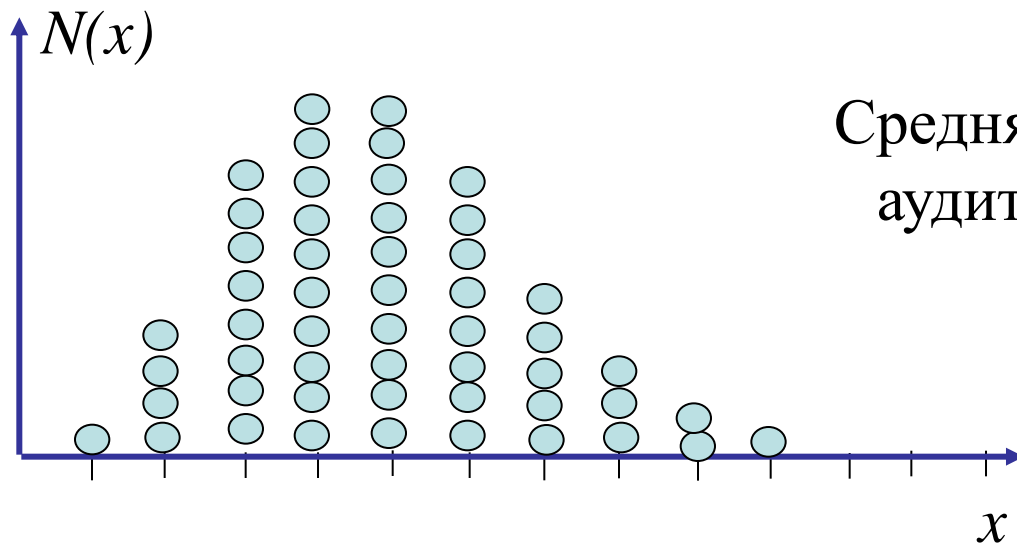


Тема 3. Операторы физических величин

- 3.1. Средние значения физических величин

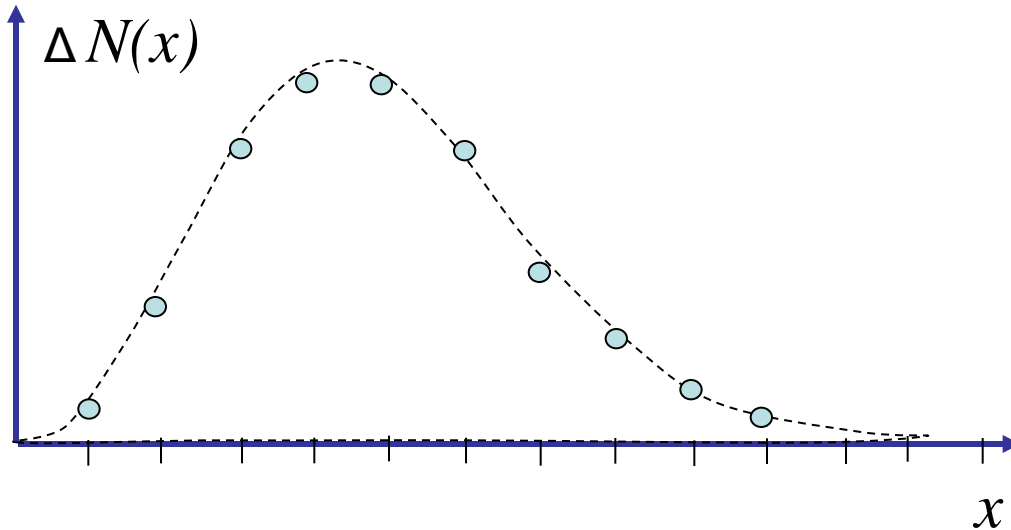
Среднее значение координаты в классической физике



Средняя координата студентов в аудитории на данной лекции

$$\langle x \rangle = \frac{1}{N} \sum_{x_i} N_i x_i$$

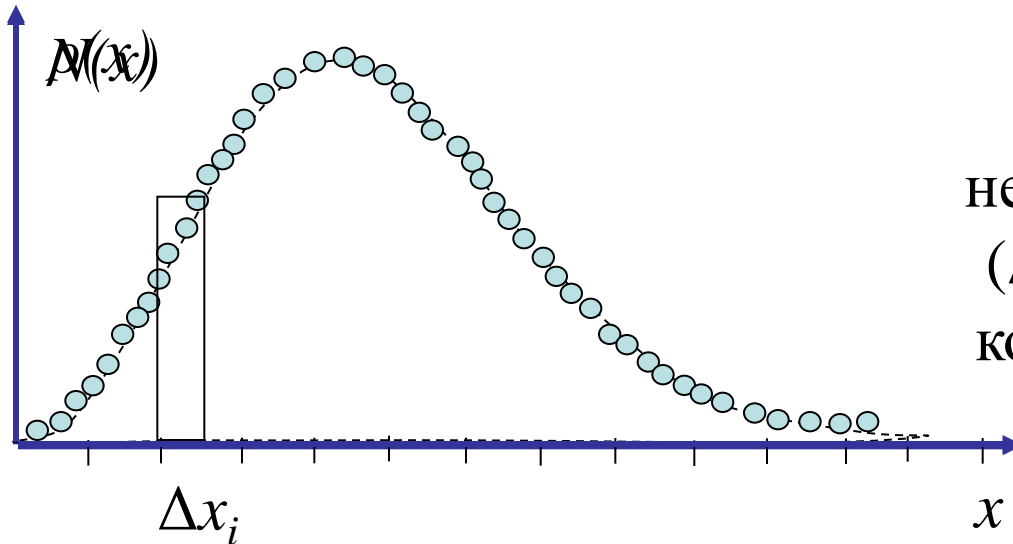
Среднее значение координаты в классической физике



Средняя координата
одного студента в
аудитории за все время
обучения (N - общее
количество лекций, ΔN_i -
количество лекций с
координатой студента x_i)

$$\langle x \rangle = \frac{1}{N} \sum_{x_i} \Delta N_i x_i = \sum_{x_i} \frac{\Delta N_i}{N} x_i = \sum_{x_i} w_i x_i$$

Среднее значение координаты в классической физике

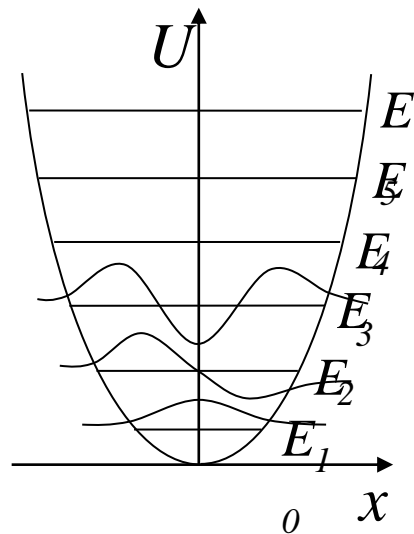
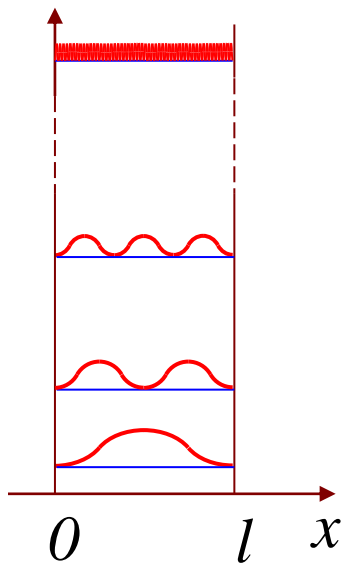


Средняя координата при непрерывном распределении (ΔN_i -количество объектов с координатой в пределах Δx_i)

$$\langle x \rangle = \frac{1}{N} \sum_{x_i} \Delta N_i x_i = \sum_{x_i} \frac{\Delta N_i}{N} x_i = \sum_{x_i} \rho_i x_i \Delta x$$

$$\langle x \rangle = \int_0^{\infty} x \rho \, dx$$

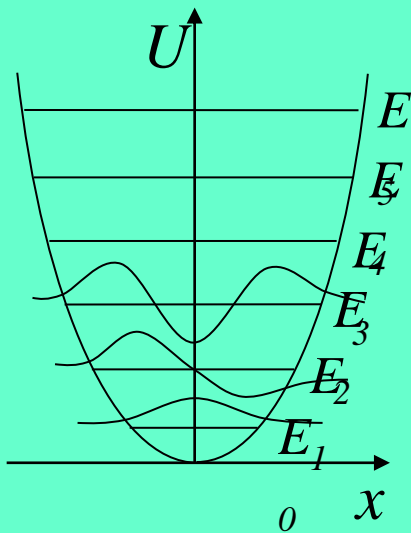
Среднее значение координаты в квантовой физике



$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x \rho \, dx$$

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x \psi^2 \, dx = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* x \psi \, dx$$

$$\langle \vec{r} \rangle = \int_V \psi^* \vec{r} \psi \, dV$$



$$\langle A \vec{r} \rangle = \int_V \psi^* A \vec{r} \psi dV$$

$$\langle U \vec{r} \rangle = \int_V \psi^* U \vec{r} \psi dV$$

$$\langle \Delta x \rangle = 0 \quad !!!$$

$$\langle \Delta x^2 \rangle = \langle (x - x_{cp})^2 \rangle = \langle x^2 \rangle - 2 \langle x x_{cp} \rangle + x_{cp}^2$$

$$\langle \Delta x^2 \rangle = \langle x^2 \rangle - x_{cp}^2$$

ВЫВОД:

- Для ансамбля микрочастиц, описываемых $\psi(r)$, как сами координаты, так и любая функция от координат $A(r)$ в стационарных состояниях не имеют определенных значений. Энергия при этом определена, что свидетельствует о несовместимости одновременного измерения $A(r)$ и E .

Тема 3. Операторы физических величин

- 3.1. Средние значения физических величин
- 3.2. Понятие об операторах физических величин

$$\langle E_k \rangle = \int_V \psi^* E_k \psi dV \quad E_k = ?$$

$$\nabla^2 \psi + \frac{2m}{\hbar^2} \underbrace{(E - U)}_{E_k} \psi = 0$$

$$E_k \psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi$$

$$\langle E_k \rangle = \int_V \psi^* \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \right) \psi dV = \int_V \psi^* E_k \psi dV$$

$$\langle E \rangle = \langle E_k + U \rangle$$

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + U$$

$$\langle E \rangle = \int_V \psi^* H \psi dV$$

Вывод:

- В квантовой механике для определения среднего значения физической величины $\langle A \vec{r}, \vec{p} \rangle$ ей необходимо сопоставить некий оператор $A \vec{r}, \vec{p}$.

Тогда

$$\langle A \vec{r}, \vec{p} \rangle = \int_V \psi^* A \vec{r}, \vec{p} \psi dV$$

Уравнение Шрёдингера

$$H\psi = E\psi$$

Одно из основных утверждений квантовой механики

- Состояние, в котором физическая величина A имеет определенное значение A_i и описывается волновой функцией Ψ_i , является решением операторного уравнения $A\Psi = A_i\Psi$
- A_i – являются собственными значениями оператора A , а Ψ_i – его собственными функциями

Если $A = A(\vec{r}, \vec{p})$, то $A = A(\vec{r}, \vec{p})$

Сравним

$$E_k = \frac{p^2}{2m}$$

$$E_k = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2$$

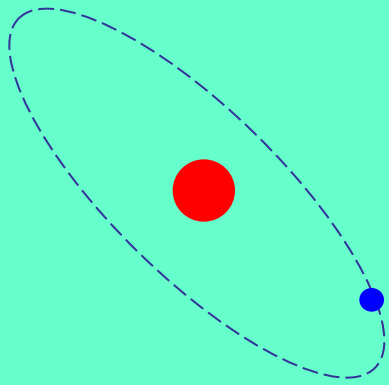
$$\vec{p} = -i\hbar \vec{\nabla}$$

$$p_x = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

Тема 3. Операторы физических величин

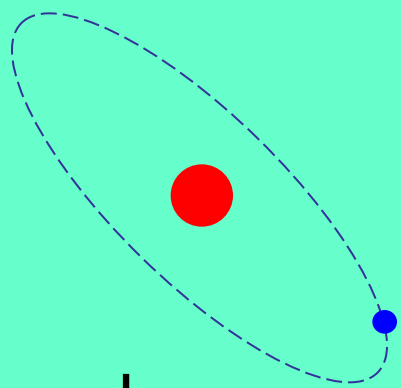
- 3.2. Понятие об операторах физических величин
- 3.3. Собственные значения проекции и квадрата модуля момента импульса

В классической физике



$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

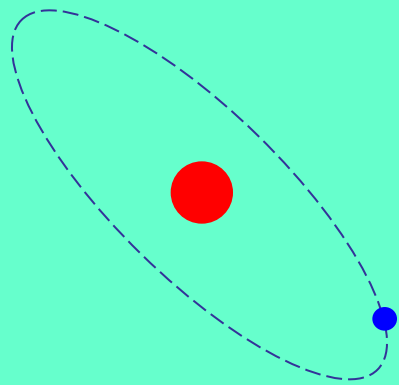
$$\begin{aligned} E &= \frac{p^2}{2m} + U = \\ &= \frac{p_r^2}{2m} + \frac{p_\tau^2}{2m} + U = \\ &= \frac{p_r^2}{2m} + \frac{L^2}{2I} + U \end{aligned}$$



$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

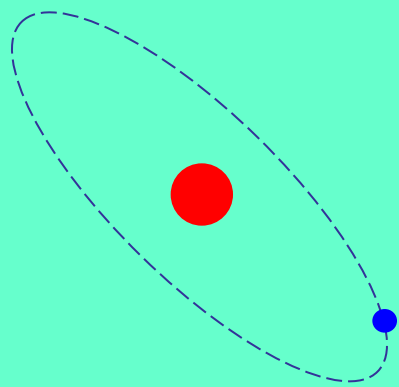
$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

$$\vec{L} = \begin{vmatrix} \vec{e}_x & \vec{e}_y & \vec{e}_z \\ x & y & z \\ -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} & -i\hbar \frac{\partial}{\partial y} & -i\hbar \frac{\partial}{\partial z} \end{vmatrix}$$



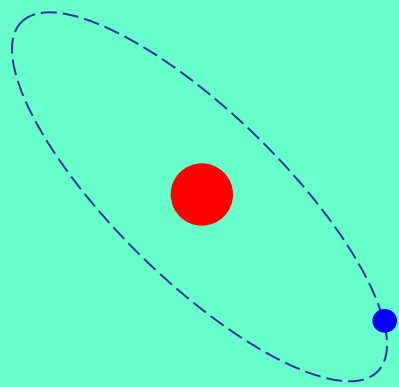
$$\vec{L} = \begin{vmatrix} \vec{e}_x & \vec{e}_y & \vec{e}_z \\ x & y & z \\ -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} & -i\hbar \frac{\partial}{\partial y} & -i\hbar \frac{\partial}{\partial z} \end{vmatrix}$$

$$\vec{L} = \dots \dots \dots \underbrace{-i\hbar \left(x \frac{\partial}{\partial y} - y \frac{\partial}{\partial x} \right)}_{L_z} \vec{e}_z$$



$$\begin{cases} x = r \sin \theta \cos \varphi \\ y = r \sin \theta \sin \varphi \\ z = r \cos \theta \end{cases}$$



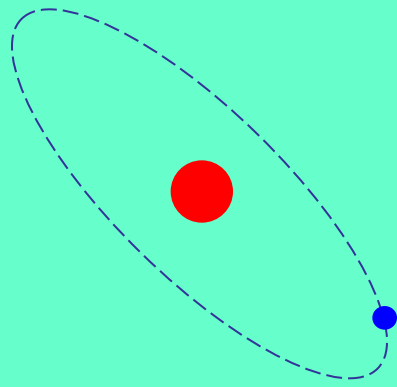


$$L_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi}$$

$$L_z \psi = L_z \psi$$

$$-i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi} \psi = L_z \psi$$

$$\psi = A e^{\frac{i}{\hbar} L_z \varphi}$$

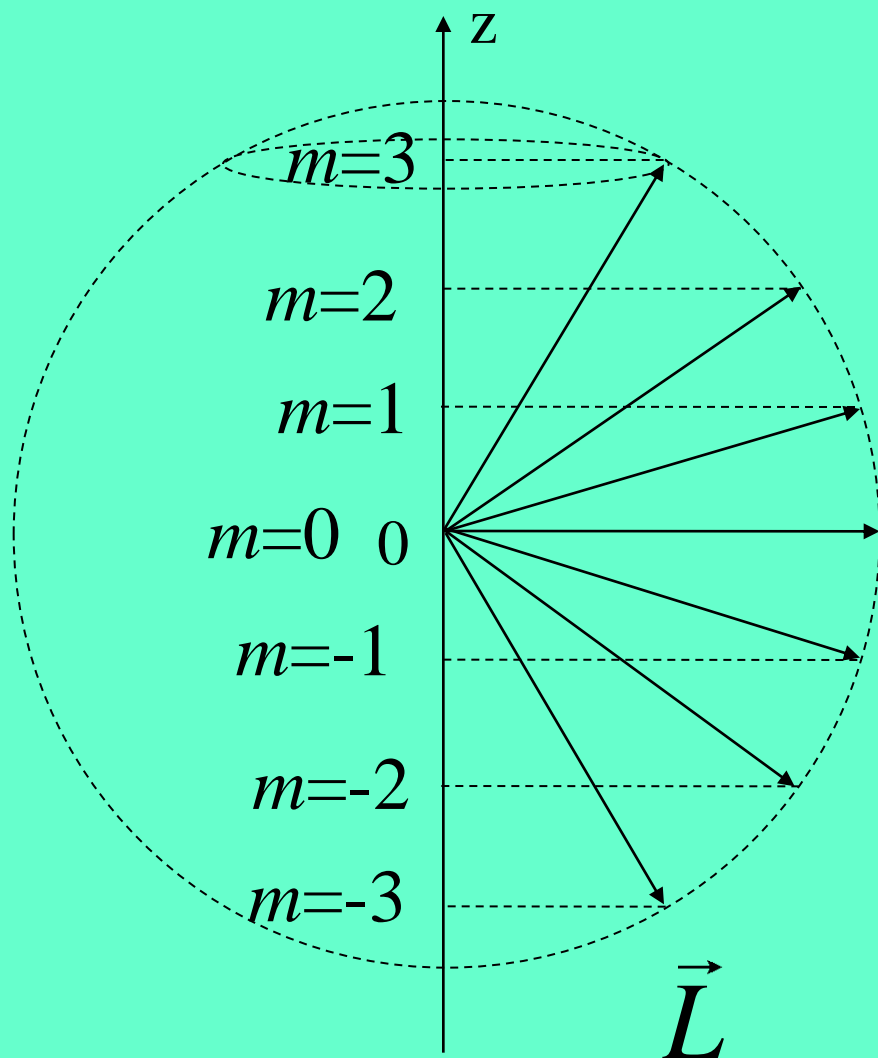


$$L_z = m\hbar$$

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{im\varphi}$$

$m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ - магнитное квантовое число

Из соотношения неопределенностей следует, что L_z и L_x , L_z и L_y не могут иметь одновременно определенных значений. Поэтому $L_z \neq L$

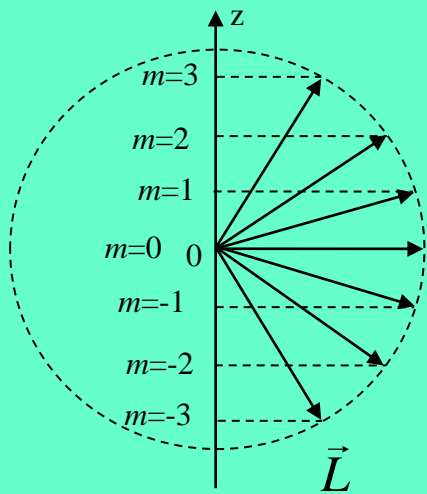


Вектор \vec{L} как бы прецессирует вокруг выбранной оси.

$$\langle L_z \rangle = 0$$

$$\langle L_z^2 \rangle \neq 0$$

Всего $2l+1$ значений



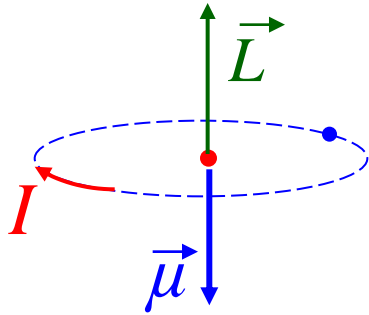
$$\langle L_z^2 \rangle = \frac{1}{2l+1} \sum_{m=-l}^{m=+l} m^2 \hbar^2$$

$$\langle L_z^2 \rangle = \frac{1}{3} \hbar^2 l(l+1)$$

$$L_l = \hbar \sqrt{l(l+1)}$$

$l = 0, 1, 2, \dots$ - орбитальное квантовое число

Орбитальный момент импульса:



$$L = \hbar \sqrt{l(l+1)} \quad (l = 0, 1, 2, 3, \dots, (n-1))$$

Орбитальный магнитный момент: $\mu = IS$;

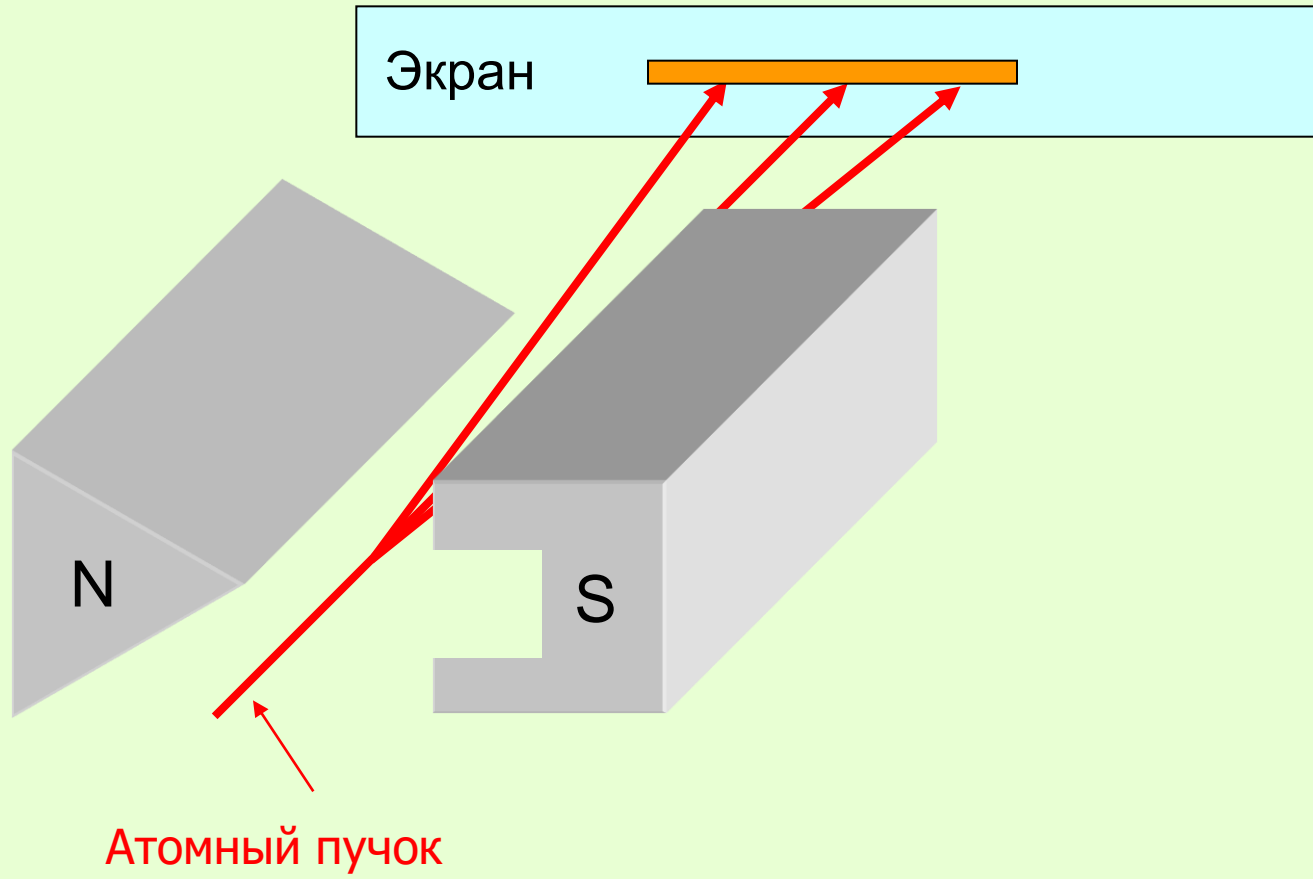
$$\mu = \mu_B \sqrt{l(l+1)} \quad \mu_B = \frac{e\hbar}{2m_e} \quad \text{- магнетон Бора}$$

Проекция магнитного момента: $\mu_z = \frac{e}{2m_e} L_z$

$$L_z = m\hbar \quad (m = 0, 1, 2, 3, \dots, \pm l)$$

$$\mu_z = \mu_B m$$

Опыт Штерна и Герлаха



Результаты опыта Штерна и Герлаха

