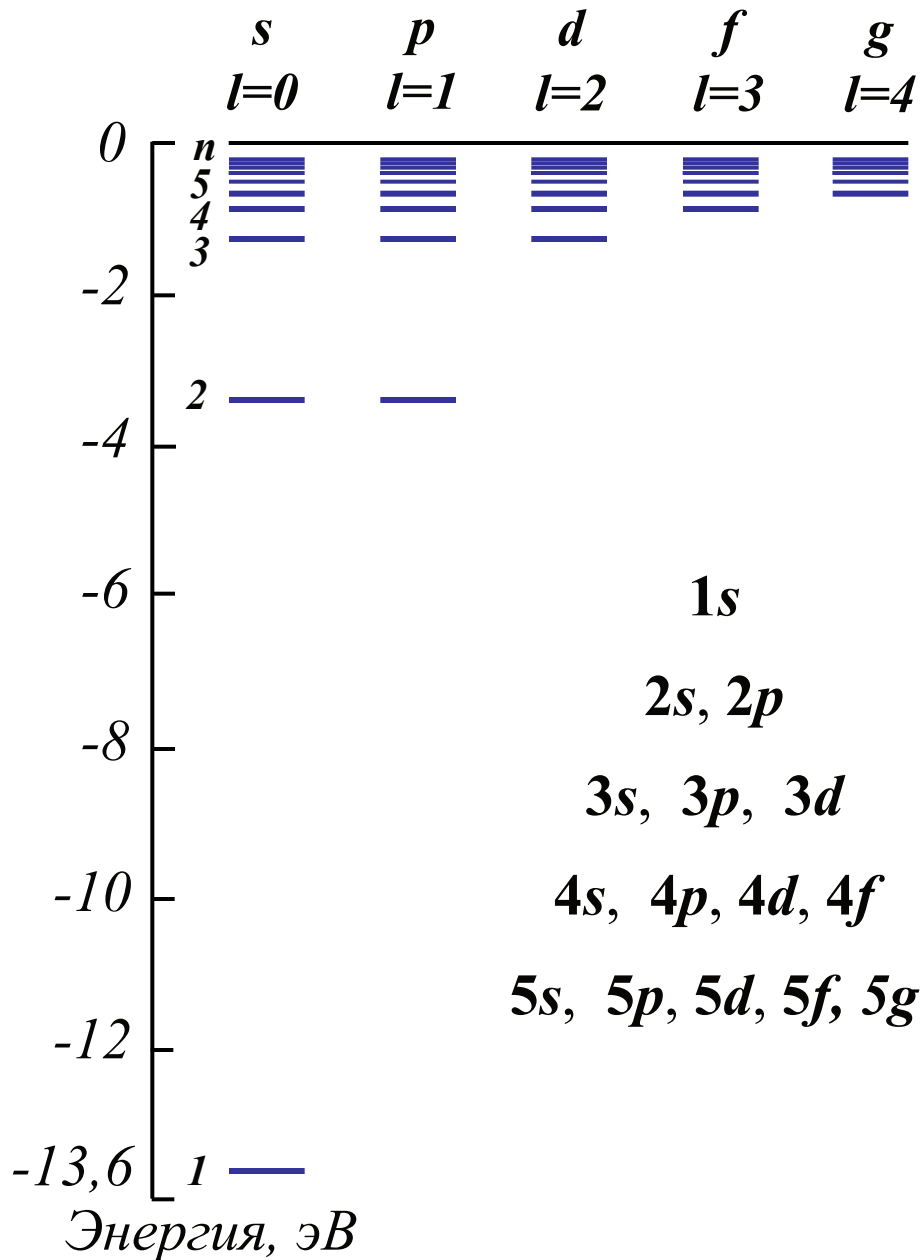


# ЛЕКЦИЯ 7а

## ПЛАН ЛЕКЦИИ

1. Спектр атома водорода.
2. Конфигурация электронных состояний атома водорода.  $1s$  – состояние.
3. Магнитный момент микрочастицы.
4. Механический момент импульса микрочастицы. Спин.
5. Неразличимость одинаковых микрочастиц. Принцип Паули.

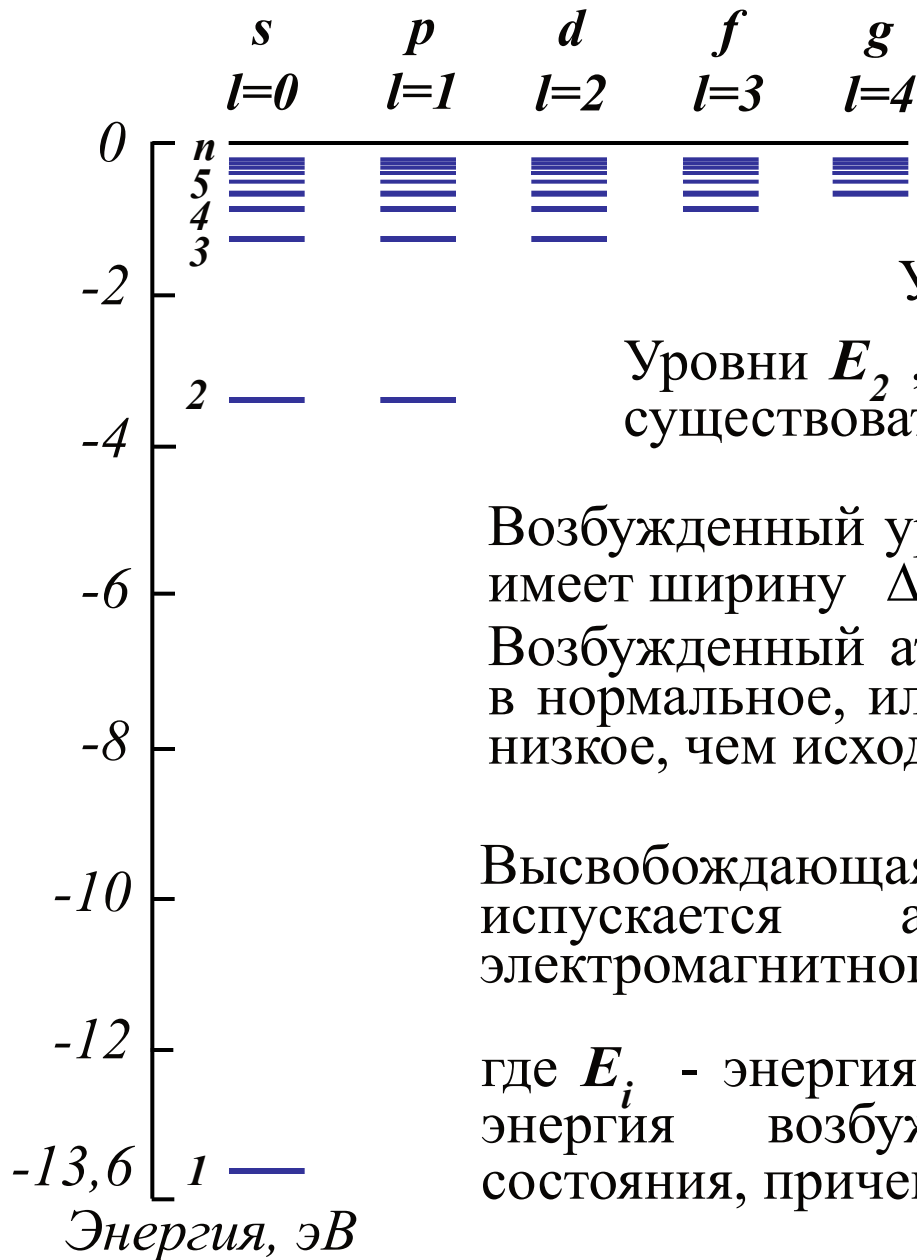
## СПЕКТР АТОМА ВОДОРОДА.



Состояние атома  $1s$ , в котором электрон находится на нижнем энергетическом уровне  $E_n = -13,6$  эВ, называется *основным* или *нормальным* и является стационарным.

Атом, не подверженный внешнему воздействию, может находиться в основном состоянии неопределенно долго.

## СПЕКТР АТОМА ВОДОРОДА.



Уровень  $E_1$  - бесконечно тонкий.

Уровни  $E_2$ ,  $E_3$ , ... - возбужденные, могут существовать лишь ограниченное время  $\Delta\tau$ .

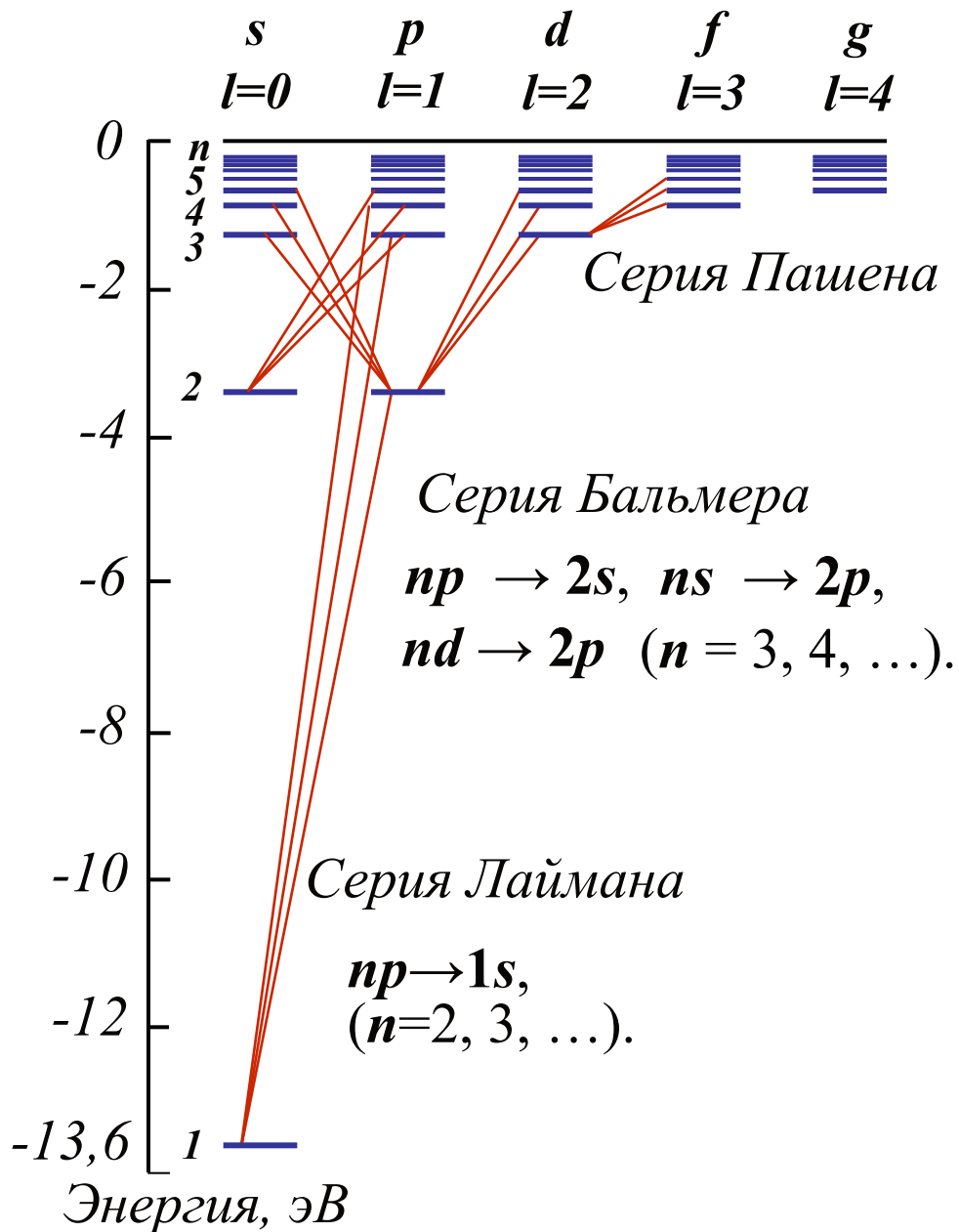
Возбужденный уровень несколько «размыт», т. е. имеет ширину  $\Delta E_1 \sim \hbar / \Delta\tau$ .

Возбужденный атом самопроизвольно переходит в нормальное, или в другое, энергетически более низкое, чем исходное, состояние.

Высвобождающаяся при этом энергия испускается атомом в виде кванта электромагнитного излучения:  $\hbar\omega = E_i - E_k$

где  $E_i$  - энергия возбужденного состояния,  $E_k$  - энергия возбужденного или нормального состояния, причем  $E_i > E_k$ .

Энергия, эВ



## СПЕКТР АТОМА ВОДОРОДА.

В атоме возможны не все переходы между уровнями, а только те, при которых орбитальное квантовое число  $l$  изменяется на единицу:

$$\Delta l = \pm 1.$$

Это условие называется *правилом отбора*.

Покажем некоторые переходы, разрешенные правилом отбора.

## КОНФИГУРАЦИЯ ЭЛЕКТРОННЫХ СОСТОЯНИЙ АТОМА ВОДОРОДА. $1s$ – СОСТОЯНИЕ.

Пространственное распределение вероятности обнаружить электрон вблизи ядра зависит от квантовых чисел  $n$ ,  $l$ ,  $m$  (нерелятивистский случай).

Рассмотрим для примера только  $1s$  – состояние атома, как наиболее простое.

Все волновые функции, соответствующие  $s$  – состояниям атома, сферически симметричны.

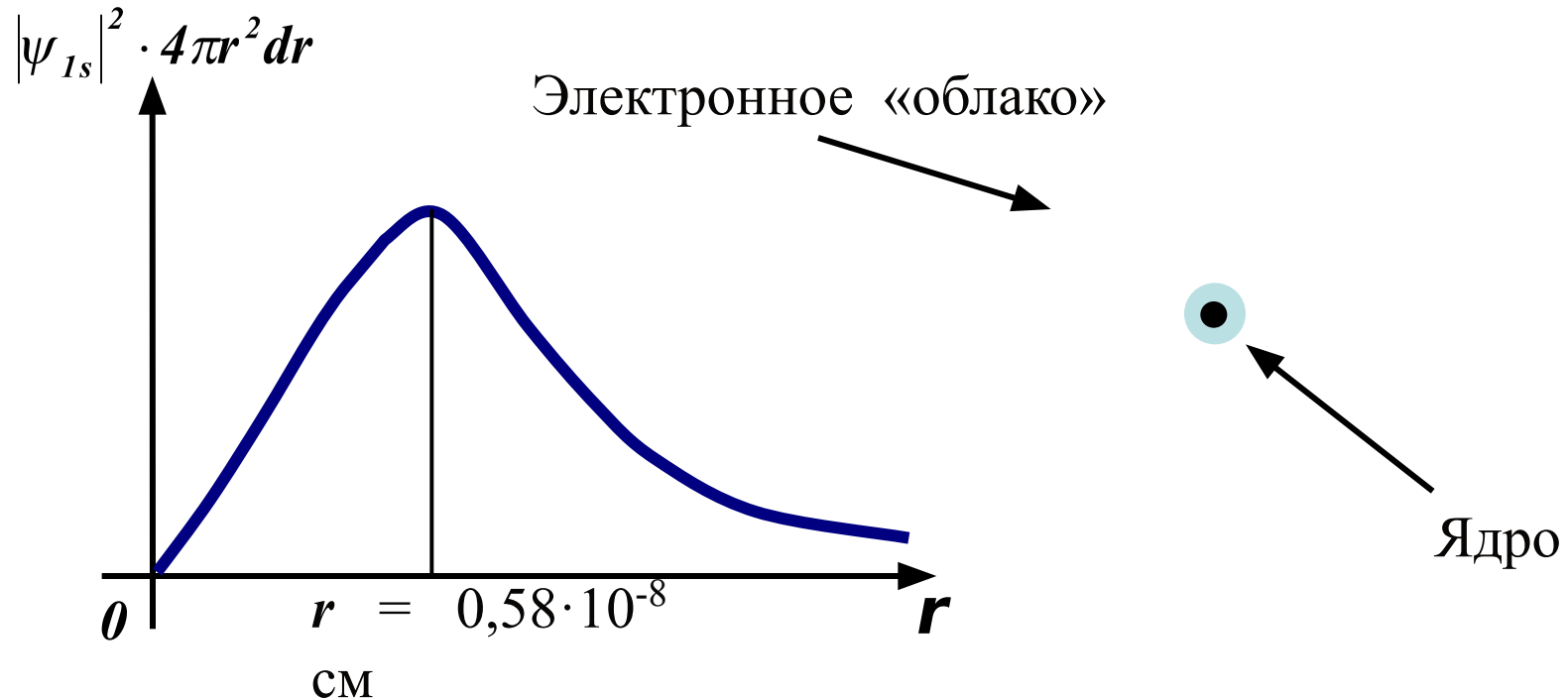
Вероятность обнаружения электрона в сферическом слое объемом равна (без вывода):  $dV = 4\pi r^2 dr$

$$dW = |\psi_{1s}|^2 dV = \frac{1}{\pi a^3} \exp(-2r/a) \cdot 4\pi r^2 dr, \quad a = \text{const}$$

Это означает, что вероятность обнаружить электрон на некотором расстоянии  $r$  вблизи ядра зависит только от этого расстояния.

Покажем условно на рисунке распределение вероятности встретить электрон в сферическом слое единичной толщины радиусом  $r$ .

# КОНФИГУРАЦИЯ ЭЛЕКТРОННЫХ СОСТОЯНИЙ АТОМА ВОДОРОДА. 1s – СОСТОЯНИЕ.



С наибольшей вероятностью электрон атома водорода в  $1s$  – состоянии «бывает» в сферическом слое радиусом  $0,58 \cdot 10^{-8}$  см, что соответствует первому боровскому радиусу орбиты электрона в невозбужденном атоме водорода.

В остальных слоях пространства вокруг ядра электрон бывает реже.

# СПИН И МАГНИТНЫЕ СВОЙСТВА МИКРОЧАСТИЦ

## *Магнитный момент микрочастицы.*

Частицы бывают заряженные и незаряженные. Заряд – это *параметр* частицы, т.е. величина, не зависящая от состояния частицы. Заряд квантуется, т.е. это дискретная величина.

Частицы бывают магнитными и не магнитными.

Магнитные частицы – это маленькие *постоянные* магниты. Основной характеристикой постоянного магнита является его магнитный момент  $\mu_m$ .

Магнитный момент, величина векторная. На магнит  $\mu$  в магнитном поле с индукцией  $\mathbf{B}$  будет действовать момент силы  $\mathbf{M}$ .

Этот момент стремится повернуть магнит так, чтобы его магнитный момент стал параллелен вектору  $\mathbf{B}$ .

Но: магнитный момент не является исчерпывающей характеристикой магнитных свойств *заряженной* частицы.

## МАГНИТНЫЙ МОМЕНТ МИКРОЧАСТИЦЫ.

Заряженная частица, совершающая движение по замкнутой траектории, подобна контуру с током.

Контур с током в магнитном поле ведет себя как магнит, т.е. тоже характеризуется *магнитным моментом*.

Магнитный момент плоского контура с током:  $\vec{p}_m = I\vec{S}\vec{n}$ , где  $I$  - сила тока в контуре,  $\vec{S}$  - площадь контура,  $\vec{n}$  - нормаль к плоскости контура.

Таким образом, если микрочастица, не обладающая магнитными свойствами, вращается с частотой  $\nu$  (ню) по замкнутой траектории, ограничивающей площадь  $\vec{S}$ , то она будет характеризоваться *магнитным моментом*  $\vec{\mu} = q\nu\vec{S}\vec{n}$ .



# МАГНИТНЫЙ МОМЕНТ МИКРОЧАСТИЦЫ.

Введем определения.

Магнитный момент микрочастицы, возникающий при ее движении по некоторой траектории (орбите), называется *орбитальным магнитным моментом*.

Орбитальный магнитный момент обычно обозначают  $\vec{\mu}_L$ .

Если частица неподвижна, то ее орбитальный магнитный момент равен нулю.

Магнитный момент неподвижной частицы называется ее *собственным магнитным моментом*.

Собственный магнитный момент обычно обозначают  $\vec{\mu}_S$ .

Если частица обладает собственным магнитным моментом  $\vec{\mu}_S$  и орбитальным  $\vec{\mu}_L$ , то ее полный магнитный момент равен:

$$\vec{\mu} = \vec{\mu}_S + \vec{\mu}_L$$

# МЕХАНИЧЕСКИЙ МОМЕНТ ИМПУЛЬСА ЧАСТИЦЫ. СПИН.

Механическим (орбитальным) моментом импульса обладает всякая частица, совершающая движение по траектории.

Это вектор, который равен  $\mathbf{L} = [\mathbf{r}, \mathbf{p}]$ , где  $\mathbf{r}$  - радиус-вектор частицы,  $\mathbf{p}$  - ее импульс.

Из этой формулы следует, что вектор орбитального механического момента импульса направлен по нормали к плоскости орбиты, т.е. также, как и орбитальный магнитный момент  $\mu_L$ .

Можно ожидать, что векторы  $\mathbf{L}$  и  $\mu_L$  связаны между собой.

Действительно, такая связь существует в виде  $\mu_L = g\mathbf{L}$ ,

где скалярный коэффициент  $g$  называется *гиромагнитным отношением* и равен половине удельного заряда частицы  $g=q/2m$ .

# МЕХАНИЧЕСКИЙ МОМЕНТ ИМПУЛЬСА ЧАСТИЦЫ. СПИН.

Полный магнитный момент частицы складывается из орбитального и собственного магнитных моментов.

Из соображений симметрии: нет ли таких частиц, которые наряду с орбитальным механическим моментом импульса обладают еще и собственным (не связанным с орбитальным движением) механическим моментом импульса?

Классическая физика: нет орбитального движения, нет и момента импульса.

В квантовой физике, как показывают эксперименты, существуют частицы с таким свойством.

## Определение.

Существуют микрочастицы, момент импульса которых состоит из двух слагаемых. Одно из них является *орбитальным моментом импульса*, второе не зависит от орбитального движения частицы и называется *спином*.

## МЕХАНИЧЕСКИЙ МОМЕНТ ИМПУЛЬСА ЧАСТИЦЫ. СПИН.

Спин частицы связан с собственным магнитным моментом формулой, аналогичной формуле связи векторов  $\mathbf{L}$  и  $\boldsymbol{\mu}_L$ :

$$\boldsymbol{\mu}_S = g_s \mathbf{L}_S$$

Коэффициент  $g_s$  называется *спиновым гиромагнитным отношением* и равен удельному заряду частицы  $g = q/m$ , т.е. вдвое больше орбитального гиромагнитного отношения.

Существование спина у микрочастиц позволяет ввести понятие о полном механическом моменте импульса:

Вектор  $\mathbf{J}$ , равный сумме  $\mathbf{L} + \mathbf{L}_S$  орбитального момента импульса и спина, называется *полным механическим моментом импульса* микрочастицы.

Наличие спина подтверждено экспериментально, его свойства вытекают из решений релятивистского квантового уравнения. Спин следует считать внутренним свойством, присущим электрону также, как масса или заряд.

# КВАНТОВАНИЕ МЕХАНИЧЕСКОГО МОМЕНТА МИКРОЧАСТИЦЫ

Из лекции 8: механический орбитальный момент импульса частицы *квантуется*, т.е. не может быть произвольным, а принимает только определенные дискретные значения.

Эти значения определяются формулой:  $L = \hbar \sqrt{l(l+1)}$

$l$  – орбитальное квантовое число, которое при заданном  $n$  принимает значения  $l = 0, 1, \dots, (n - 1)$ .

Таким образом, момент импульса частицы определяется квантовым числом  $l$ .

Проекция  $L_z$  орбитального момента импульса на координатную ось также есть величина дискретная и кратная  $\hbar$ :

$$L_z = m \hbar$$

$m$  – магнитное квантовое число, которое при заданном  $l$  может принимать значения  $m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$ .

## КВАНТОВАНИЕ МЕХАНИЧЕСКОГО МОМЕНТА МИКРОЧАСТИЦЫ

Формулы квантования спина и его проекций почти такие же, что и формулы квантования орбитального момента импульса:

$$L_s = \hbar \sqrt{s(s+1)}, \quad s = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, 2, \dots$$

$s$  – это спиновое квантовое число, определяющее значения модуля собственного механического момента импульса – спина частицы.

$$L_{sz} = m_s \hbar, \quad m_s = -s, -s+1, s+1, s, \dots$$

Для электрона, протона, нейтрона  $s = \frac{1}{2}$ , следовательно,  $L_s = \frac{1}{2} \hbar \sqrt{3}$ .

Проекция спина на заданное направление для этих частиц может принимать всего два значения, отличающиеся друг от друга на  $\hbar$

$$+\frac{1}{2} \hbar \quad \text{и} \quad -\frac{1}{2} \hbar$$

## **НЕРАЗЛИЧИМОСТЬ ОДИНАКОВЫХ МИКРОЧАСТИЦ. ПРИНЦИП ПАУЛИ.**

В классической механике частицы одинаковой природы (например, электроны) можно различать.

Это связано с тем, что их движение происходит по определенным траекториям, что дает принципиальную возможность проследить за движением каждой частицы.

В квантовой механике в силу принципа неопределенности понятие траектории частицы не существует.

Состояние системы частиц описывается волновой функцией, которая имеет вероятностный смысл.

Поэтому следить за каждой из одинаковых частиц и тем самым различать их невозможно.

Определенным является лишь состояние системы частиц в целом, а не состояние каждой частицы в отдельности.

# НЕРАЗЛИЧИМОСТЬ ОДИНАКОВЫХ МИКРОЧАСТИЦ. ПРИНЦИП ПАУЛИ.

Таким образом, в квантовой механике частицы одинаковой природы оказываются неразличимыми.

Это утверждение носит понятие *принципа неразличимости* (или *принципа тождественности*) одинаковых частиц.

Принцип неразличимости одинаковых частиц является фундаментальным принципом квантовой механики, имеющим глубокие физические следствия.

Исходя из физического смысла величины  $|\psi|^2$ , принцип неразличимости можно записать в виде:

$$|\psi(x_1, x_2)|^2 = |\psi(x_2, x_1)|^2$$

где  $x_1$  и  $x_2$  – соответственно совокупность пространственных и спиновых координат первой и второй частиц.



# НЕРАЗЛИЧИМОСТЬ ОДИНАКОВЫХ МИКРОЧАСТИЦ. ПРИНЦИП ПАУЛИ.

Из записанного выражения вытекает, что возможны два случая:

$$\psi(x_1, x_2) = \pm \psi(x_2, x_1)$$

т.е. принцип неразличимости одинаковых частиц ведет к определенному свойству симметрии волновой функции.

Если при перемене частиц местами волновая функция не меняет знака, то она называется *симметричной*, если меняет — *антисимметричной*.

Изменение знака волновой функции не означает изменения состояния, так как физический смысл имеет только квадрат модуля волновой функции.

Установлено, что симметрия или антисимметрия волновой функции определяется спином частиц.

# НЕРАЗЛИЧИМОСТЬ ОДИНАКОВЫХ МИКРОЧАСТИЦ. ПРИНЦИП ПАУЛИ.

Частицы с полуцелым спином (например, электроны, протоны, нейтроны) описываются антисимметричными волновыми функциями и подчиняются статистике Ферми – Дирака.

Эти частицы называются *фермионами*.

Частицы с нулевым или целочисленным спином (например, фотоны) описываются симметричными волновыми функциями и подчиняются статистике Бозе – Эйнштейна.

Эти частицы называются *бозонами*.

Сложные частицы, составленные из нечетного числа фермионов (например, атомные ядра), являются фермионами, поскольку их суммарный спин – полуцелый, из четного – бозонами (суммарный спин – целый).

# НЕРАЗЛИЧИМОСТЬ ОДИНАКОВЫХ МИКРОЧАСТИЦ. ПРИНЦИП ПАУЛИ.

Если тождественные частицы имеют одинаковые квантовые числа, то их волновая функция симметрична относительно перестановки частиц. Следовательно, два одинаковых фермиона, входящих в одну систему, не могут находиться в одинаковых состояниях, т.к. для них волновая функция должна быть антисимметричной.

Таким образом, должно существовать правило, которое управляет поведением систем элементарных частиц.

Это правило называется *принципом исключения (запрета)* или *принципом Паули* (по имени ученого, сформулировавшего этот принцип).

Принцип Паули возникает как фундаментальное следствие принципа неразличимости микрочастиц.

Приведем некоторые формулировки принципа Паули для системы электронов в кулоновском потенциальном поле (сложный атом):

# ПРИНЦИП ПАУЛИ.

*Системы электронов встречаются в природе только в состояниях, описываемых антисимметричными волновыми функциями.*

Иная формулировка как следствие из первой:

*В определенном квантовом состоянии может находиться не более одного электрона.*

Квантовое состояние частицы определяется четырьмя квантовыми числами:  $n$  (главное квантовое число),  $l$  (орбитальное квантовое число),  $m$  (магнитное квантовое число),  $m_s$  (спиновое квантовое число). Следовательно,

*в атоме не может быть больше одного электрона с одинаковыми четырьмя квантовыми числами.*

Принцип Паули лежит в основе периодической системы элементов Менделеева.

Принцип Паули формулируется для частиц с антисимметричными волновыми функциями. Следовательно, он определяет распределение фермионов по квантовым состояниям и не распространяется на бозоны.