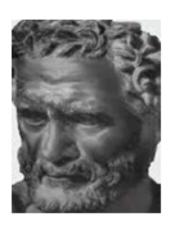
ЛЕКЦИЯ №8

8. Теория водородоподобного атома. Энергетические уровни

В переводе с греческого языка «атом» – это неделимая частица, это тот первокирпичик, из которых построена вся материя, все вещества.

Демокрит



Существуют только атомы и пустота.

Атомы – неделимые материальные элементы (геометрические тела, «фигуры»), вечные, неразрушимые, непроницаемые, различаются формой, положением в пустоте, величиной;

Движутся в различных направлениях, из их «вихря» образуются как отдельные тела, так и все бесчисленные миры;

Они невидимы для человека, истечения из них, действуя на органы чувств, вызывают ощущения.

Однако простая ионизация атома, при которой нейтральный атом становится положительно заряженным ионом, и при этом из атома вылетает отрицательно заряженный электрон, указывает на сложное строение атомов.

(<u>Ионизация атома</u> – процесс отрыва электрона от атома и превращение атома в положительно заряженный ион.)

Значит, атом имеет сложное строение!

Первая попытка создания на основе накопленных экспериментальных данных модели атома принадлежит английскому физику Томсону (1903 г.)

Согласно этой модели, атом представляет собой непрерывно заряженный положительным зарядом шар радиусом порядка 10^{-10} м, внутри которого около своих положений равновесия колеблются электроны; суммарный отрицательный заряд электронов равен положительному заряду шара, поэтому атом в целом нейтрален – модель «пудинг с изюмом»!

Однако довольно быстро было доказано, что представление о непрерывно распределенном внутри атома положительном заряде ошибочно.

Джозеф Джон Томсон



Атом представляет собой непрерывно заряженный положительным зарядом шар радиуса порядка 10⁻¹⁰ м, внутри которого около своих положений равновесия колеблются электроны

В 1919 году английский физик Резерфорд провел опыты по бомбардировке α -частицами атомов, в результате которых была создана так называемая «**планетарная модель атома**»: в центре атома находится положительно заряженное ядро, в котором сосредоточена практически вся масса атома, а вокруг ядра, подобно планетам Солнечной системы, движутся по орбитам отрицательно заряженные электроны (их суммарный заряд по модулю равен заряду ядра — так что в целом атом нейтрален).

Выводы

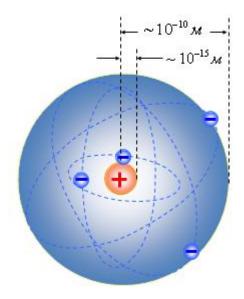
Атом в основном "прозрачен" для α-частиц
Весь положительный заряд и вся масса

Электроны вращаются вокруг ядра по

сосредоточены в его центре - ядре

Электроны вращаются вокруг ядра по орбитам подобно планетам, вращающимся вокруг Солнца Планетарная модель атома

Атом по Резерфорду



Критика планетарной модели:

1) Электрон – заряженная частица, движется с центростремительным ускорением, а из электродинамики известно, что заряженная частица, движущаяся с ускорением, излучает электромагнитные волны.

Тогда, потеряв энергию на излучение, электрон должен быть электрической силой притянут к ядру и атом должен прекратить свое существование.

Но этого не происходит. Атомы существуют вечно!

2) Если электрон непрерывно теряет свою энергию, значит, атом должен излучать энергию на всех частотах, но эксперименты показывают, что спектр излучения атомов – линейчатый.

Классическая физика не смогла объяснить эти противоречия.

Спасти ситуацию попытался датский физик-теоретик Нильс Бор, который ввел понятие «квантование электронных орбит», сформулировав два постулата:

Первый постулат Бора (постулат стационарных состояний): в атоме существуют стационарные (не изменяющиеся со временем) состояния, в которых он не излучает энергии. Стационарным состояниям атома соответствуют стационарные орбиты, по которым движутся

электроны. Движение электронов по стационарным орбитам не сопровождается излучением электромагнитных волн.

В стационарном состоянии атома электрон, двигаясь по круговой орбите с центростремительным ускорением, должен иметь дискретные квантованные значения момента импульса, удовлетворяющие условию:

$$\begin{cases}
 ma = \frac{mv^{2}}{R} = k_{e} \frac{z|e|^{2}}{R^{2}} \\
 L_{n} = mv_{n}R_{n} = n\hbar, \quad n = 1, 2, 3, ...
\end{cases}$$
(8-1)

Теория атома по Бору

Атом может находиться только в дискретных устойчивых состояниях, характеризуемых определенными дискретными значениями энергии.

В устойчивых состояниях атома электроны движутся вокруг ядра по определенным ("дозволенным") орбитам, причем радиусы этих орбит соответствуют возможным значениям энергии атома.

> При движении по "дозволенным" орбитам электроны — вопреки классической электродинамике — не излучают электромагнитных волн.

Решая эту систему уравнений, Бор получил выражения для радиусов электронных орбит, скорости и энергии электронов на этих орбитах, которые представляют дискретный набор значений:

$$R_n = R_1 \cdot n^2$$
, $v_n = \frac{v_1}{n}$, $W_n = -\frac{const}{n^2}$, $n = 1, 2, 3, ...$, (8-2)

где $\mathbf{R_1} = 0.53 \cdot 10^{-10}$ м — радиус первой боровской орбиты, $\mathbf{v_1} = 2.19 \cdot 10^6$ м/с — скорость электрона на первой орбите,

const — постоянная для каждого атома (для атома водорода const = 13,6 эВ).

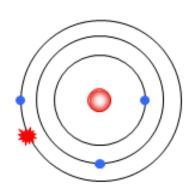
Второй постулат Бора (постулат частот): при переходе электрона с одной стационарной орбиты на другую излучается (поглощается) один фотон с энергией

$$h v = W_m - W_n \tag{8-3}$$

равной разности энергий соответствующих стационарных состояний до и после излучения (поглощения).

Набор возможных дискретных частот, определяемый квантовыми переходами (8-3) и определяет линейчатый спектр атома.

Теория атома по Бору



Излучение может происходить только при переходе электрона с одной "дозволенной" орбиты на другую.

Испускание и поглощение энергии атомом происходит "скачками", каждый из которых представляет собой порцию (квант энергии), кратную hv.

При поглощении энергии атомом электрон переходит с внутренней орбиты на внешнюю, более далекую от ядра.

При обратном переходе атом излучает порцию энергии.

Итоги

Теория Бора построила количественную теорию спектра атома водорода.

Относительно атомов гелия и более сложных атомов теория Бора позволяла делать лишь качественные (хотя и очень важные) заключения, но не удалось построить количественную теорию.

Боровская теория смогла описать излучение лишь водородоподобных атомов!

А для остальных результаты сильно расходились с экспериментом.

Спасти ситуацию попытался Зоммерфельд. Он рассуждал примерно так: электрон = волна де Бройля, для которой должно выполнятся условие: на длине орбиты должно укладываться целое число длин волн

$$2\pi R_n = n\lambda_B, \quad n = 1, 2, 3, ...$$

$$2\pi R_n = n \cdot \frac{2\pi \hbar}{m v_n}$$
 \rightarrow $m v_n R_n = n\hbar$, $n = 1, 2, 3, ...$

что соответствует условию квантования боровских орбит (см. формулу (8-1)).

Ответ на все вопросы дала лишь квантовая механика.

Потенциальная энергия взаимодействия электрона с ядром атома представляет собой гиперболическую функцию

$$W_p(x,y,z) = -k_e \frac{ze^2}{r},$$

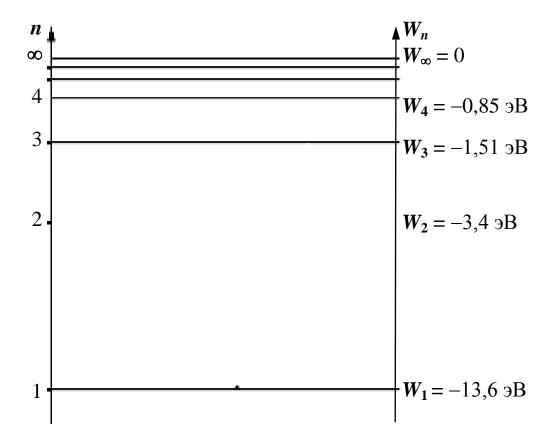
тогда уравнение Шредингера запишется в виде:

$$\Delta \psi(x,y,z) + \frac{2m}{\hbar^2} \left(W + k_e \frac{ze^2}{r} \right) \psi = 0.$$

Решая его относительно энергии частицы W, получим:

$$W_n = -\frac{const}{n^2}, \quad n = 1, 2, ..., \infty$$
 (8-4)

где для атома водорода const = 13,6 эВ.



Состояние с n = 1 — основное (невозбужденное) состояние.

Из соотношения неопределенностей Гейзенберга

$$\Delta W \Delta t \geq h$$

следует, что если $\Delta t = \tau \rightarrow \infty$, то $\Delta W \rightarrow 0$.

Все остальные состояния с $n = 2,3, ..., \infty$ – возбужденные.

Чтобы электрон из основного состояния перешел в любое возбужденное состояние, ему нужно сообщить дополнительную энергию

$$W_{\text{доп}} = W_m - W_1 \tag{8-5}$$

где W_1 — энергия основного состояния (для атома водорода $W_1 = -13,6$ эВ),

 W_m — энергия возбужденного состояния, куда переходит электрон (атом).

Если электрону, находящемуся в основном состоянии, сообщить дополнительную энергию, достаточную для перехода его в состояние

с $W_{\infty} = 0$, то это равносильно процессу отрыва электрона от атома – ионизация!

Следовательно, минимальная энергия, которую нужно сообщить невозбужденному атому, чтобы он стал положительно заряженным ионом, – <u>энергия ионизации</u> равна

$$W_i = W_{\infty} - W_1 = -W_1,$$

для атома водорода $W_i = 13,6$ эВ.

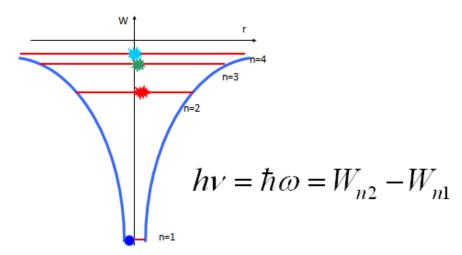
В любом возбужденном состоянии электрон находится очень короткое время $\tau \sim 10^{-8}$ с. За это время он теряет часть своей энергии и переходит в состояние с меньшей энергией.

Потеря электроном атома энергии при переходе его из состояния с большей энергией W_m в состояние с меньшей энергией W_n сопровождается электромагнитным излучением = испускается фотон, энергия которого

$$W_f = h\nu_{mn} = \frac{hc}{\lambda_{mn}} = W_m - W_n. \tag{8-6}$$

где W_m — энергия состояния, с которого переходит электрон; W_n — энергия состояния, на которое переходит электрон.

Теория атома по Бору



Из (8-6) получаем:

$$\frac{1}{\lambda_{mn}} = \frac{const}{hc} \left[\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right] = R \left[\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right], \tag{8-7}$$

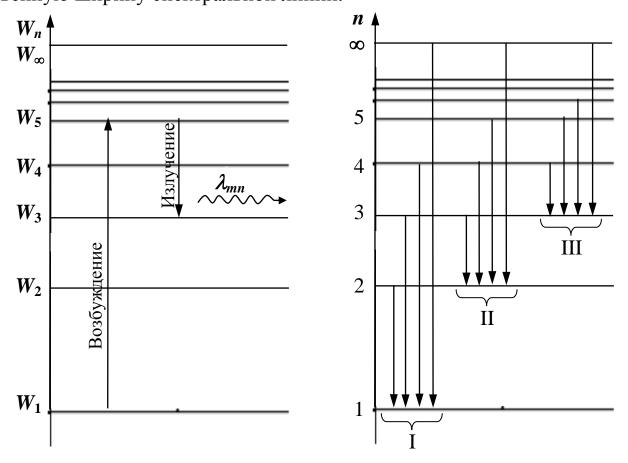
где $\mathbf{R} = 1,097 \cdot 10^7 \,\mathrm{m}^{-1} - \mathrm{постоянная} \,\mathrm{Ридберга}.$

Каждому переходу $m \to n$ соответствует своя спектральная линия λ_{mn} .

Так как время жизни электрона в возбужденном состоянии составляет $\tau \sim 10^{-8}$ с, тогда, воспользовавшись соотношением неопределенностей Гейзенберга можно получить оценку ширины возбужденного энергетического уровня:

$$\Delta W \sim 10^{-7} \text{ 3B}$$

Так как $\Delta W = \Delta \left(\frac{hc}{\lambda}\right) = \frac{hc}{\lambda^2} \Delta \lambda \to \text{отсюда можно оценить } \Delta \lambda - \text{естест-венную ширину спектральной линии.}$



<u>Спектральная серия линий</u> – группа спектральных линий, соответствующая излучению возбужденных атомов при переходах электронов с вышележащих уровней <u>на один нижележащий</u>.

При переходе с $m=2,3,...,\infty$ на уровень $n=1\to \lambda_{mn}<\lambda_{\Phi}=400$ нм – ультрафиолетовая область излучения – серия Лаймана.

При переходе с $m=3,4,...,\infty$ на уровень $n=2\to 400$ нм $<\lambda_{mn}<700$ нм — видимый свет — серия Бальмера.

При переходе с m = 4, 5, ..., ∞ на уровень $n = 3 → \lambda_{mn} > \lambda_{\kappa p} = 700$ нм – инфракрасная область излучения – серия Пашена.

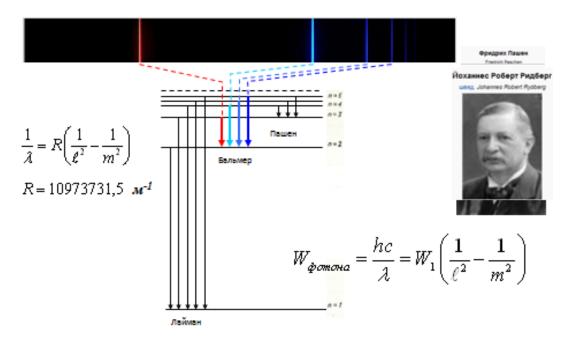
В любой спектральной серии есть λ_{\min} и λ_{\max}

$$\frac{hc}{\lambda_{mn}} = W_m - W_n, \quad \frac{1}{\lambda_{mn}} = R \left[\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right]$$

Максимальной энергии излученного фотона $W_f \to \max \to \lambda_{\min} \to$, что соответствует переходу электрона с уровня $m=\infty$ на уровень с номером n.

Минимальной энергии излученного фотона $W_f \to \min \to \lambda_{\max} \to$, что соответствует переходу электрона с соседнего уровня m=n+1 на уровень с номером n.

Спектр атома водорода



Общая формула для частот всех линий спектра

$$v = \frac{W_m - W_n}{h} = Z^2 R \left(\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right)$$

постоянная Ридберга 10973731, 5 м⁻¹

n и m - целые числа (n < m).

Если n = 1, получаем серию Лаймана (в ультрафиолетовой области),

при n = 2 - серию Бальмера (первые линии в видимой области),

при n = 3 - серию Пашена (инфракрасный диапазон),

и так далее.

Итоги

Квантовая теория прекрасно описывает экспериментальные результаты;

Энергия в атоме квантована и значение ее пропорционально 1/n2;

n² состояний имеют одну энергию;

У атома нет четкой границы;

В любом из состояний излучения нет, оно возникает только при переходах атома из одного состояния в другое;

Частоты в спектре излучения подчиняются простой закономерности;

Квантовая механика позволяет рассчитать вероятности переходов, т.е. определить интенсивности линий спектра;

<u>Задача</u>: Какую дополнительную минимальную энергию нужно сообщить невозбужденному атому водорода, чтобы в его излучении появилась хотя бы одна видимая линия?

Видимая линия 💛 серия Бальмера

Хотя бы одна $\rightarrow \lambda_{32}$ переход $3 \rightarrow 2$

Значит, чтобы она появилась, нужно возбудить невозбужденный атом водорода, переведя его из основного состояния с n=1 в возбужденное с n=3, тогда

$$W_{\text{доп min}} = W_3 - W_1 = 13,6 \text{ } 9B\left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{3^2}\right) = 12,09 \text{ } 9B.$$