

# Глава 9. Элементы квантовой механики.

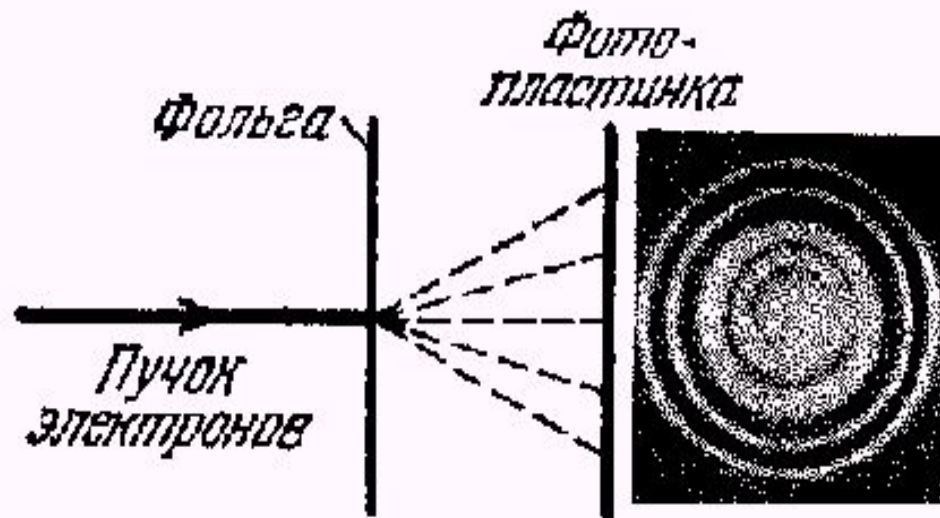
## § 9.1. Гипотеза де Бройля.

Квантовая механика, созданная для описания свойств квантовых объектов, основывается на предположении Луи де Бройля о том, что так же как свету присущи одновременно свойства частицы (корпускулы) и волны (двойственная корпускулярно-волновая природа света), так и **электроны и любые другие частицы материи наряду с корпускулярными обладают также волновыми свойствами.**

Каждому объекту присущи как корпускулярные характеристики — **энергия  $E$**  и **импульс  $p$** , так и волновые характеристики — **частота  $\nu$**  и **длина волны  $\lambda$ .**

Таким образом, любой частице, обладающей *импульсом сопоставляется волновой процесс* с длиной волны, определяемой по формуле де Бройля:

$$\lambda = \frac{h}{p}$$



Полная энергия частицы

$$E = h\nu$$

Таким образом, корпускулярно-волновой дуализм — универсальное свойство материи.

Это свойство существенным образом проявляется только для **микрообъектов**. Для макроскопических тел длины волн де Бройля исчезающе малы (так, например, частице массой 1г, движущейся со скоростью 1м/с, соответствует длина волны де Бройля с  $\lambda = 6,62 \cdot 10^{-31}$  м) и волновыми эффектами пренебрегают.

Двойственная корпускулярно-волновая природа микрочастиц определяет еще одно необычное, с точки зрения классических представлений, свойство микрообъектов — *невозможно одновременно точно определить координату и импульс частицы.*

В общем случае это свойство микрообъектов называется **соотношением неопределенностей Гейзенберга**:

Микрочастица не может иметь одновременно определенную координату  $(x, y, z)$  и определенную соответствующую проекцию импульса  $(p_x, p_y, p_z)$ , причем неопределенности этих величин удовлетворяют соотношениям

$$\Delta x \Delta p_x \geq h,$$

$$\Delta y \Delta p_y \geq h,$$

$$\Delta z \Delta p_z \geq h$$

*т.е. произведение неопределенностей координаты и соответствующей ей проекции импульса не может быть меньше величины порядка  $h$ .*

**Соотношение неопределенностей — квантовое ограничение применимости классической механики к микрообъектам.**

$$\Delta E \Delta t \geq h$$

## § 9.2. Уравнение Шредингера. Волновая функция.

$$dw = |\Psi|^2 dV$$

**плотность вероятности:**

$$\rho_w = \frac{dw}{dV} = |\Psi|^2$$

$$|\Psi|^2 = \Psi\Psi^*$$

**условие нормировки  
вероятности:**

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\Psi|^2 dV = 1$$

*Основное уравнение нерелятивистской квантовой механики*

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta\Psi + U(x, y, z, t) \cdot \Psi = i\hbar \frac{\partial\Psi}{\partial t}$$

где  $\hbar = \frac{h}{2\pi}$ ;  $m$  — масса частицы;  $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$  — оператор

Лапласа;  $i$  — мнимая единица;  $U(x, y, z, t)$  — потенциальная функция частицы в силовом поле, в котором она движется;  $\Psi(x, y, z, t)$  — искомая волновая функция частицы.

Важным частным случаем общего уравнения Шредингера, является уравнение Шредингера для стационарных состояний, в котором исключена зависимость  $\Psi$  от времени и, поэтому, **значения энергии** этих состояний являются **фиксированными** (не изменяются со временем).

$$U = U(x, y, z) \quad \Psi(x, y, z, t) = \psi(x, y, z) \cdot \exp\left(-i \frac{E}{\hbar} t\right)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \exp\left(-i \frac{E}{\hbar} t\right) \Delta \psi + U \psi \exp\left(-i \frac{E}{\hbar} t\right) = i\hbar \left(-i \frac{E}{\hbar}\right) \psi \exp\left(-i \frac{E}{\hbar} t\right)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi + U \psi = E \psi$$

$$\Delta \psi + \frac{2m}{\hbar^2} (E - U) \psi = 0$$

**Уравнение Шредингера для стационарных состояний.**

Потенциальная энергия кулоновского взаимодействия электрона с атомным ядром, обладающим зарядом  $Ze$  (для атома водорода  $Z = 1$ )

$$U(r) = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$r$  — расстояние между электроном и ядром

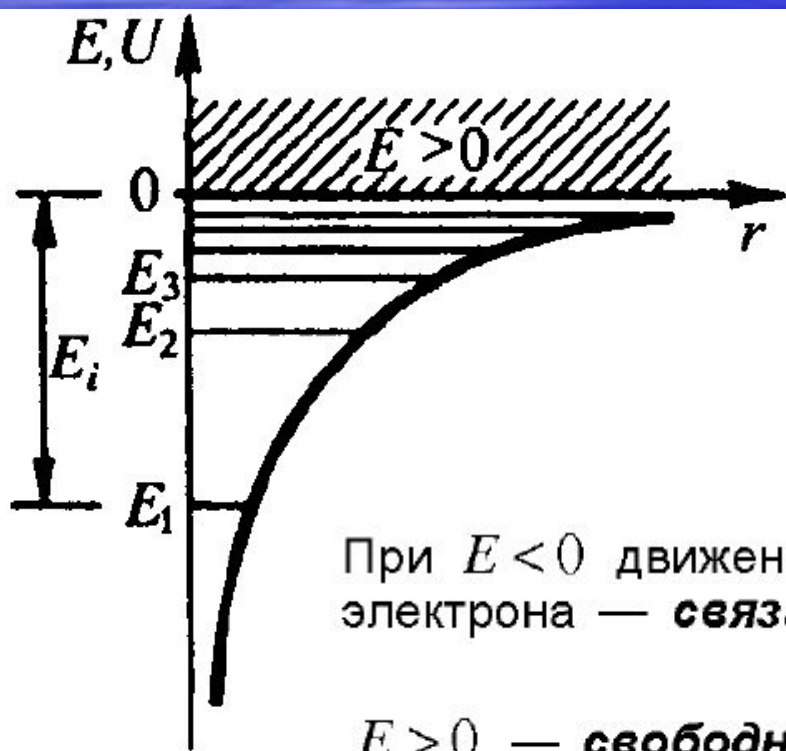
**Уравнение Шредингера :**

$$\Delta\psi + \frac{2m}{\hbar^2} \left( E + \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right) \psi = 0$$

**Собственные значения энергии :**

$$E_n = -\frac{1}{n^2} \frac{Z^2 m e^4}{8h^2 \epsilon_0^2}$$

$$(n = 1, 2, 3, \dots)$$



При  $E < 0$  движение электрона — **связанное**,

$E > 0$  — **свободное**  
(атом **ионизуется**).

Нижайший уровень  $E_1$  — **основной**, все остальные — **возбужденные**.

## § 9.3. Квантовые числа.

Главное квантовое число  $n$  определяет **энергетические уровни** электрона в атоме:

$$n = 1, 2, 3, \dots$$

Орбитальное квантовое число  $l$  при заданном  $n$  принимает значения:

$$l = 0, 1, 2, \dots, (n - 1)$$

и определяет величину **момента импульса** (механический **орбитальный момент**) электрона в атоме:

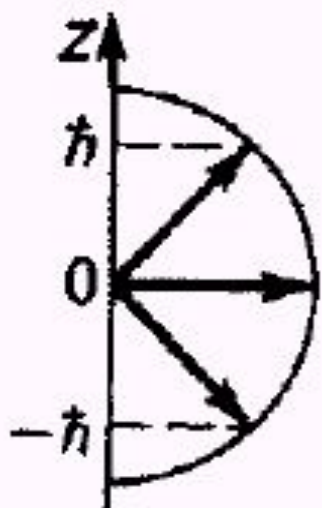
$$L_l = \hbar \sqrt{l(l + 1)}$$

Магнитное квантовое число  $m$  при данном  $l$  принимает значения:

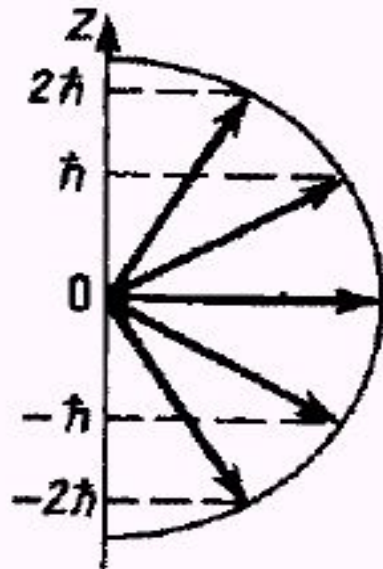
$$m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$$

и определяет **величину** момента импульса электрона в заданном направлении.

орбитальный момент импульса электрона  $\vec{L}_l$  может иметь лишь такие ориентации в пространстве, при которых **проекция**  $L_{lz}$  вектора  $\vec{L}_l$  на направление внешнего магнитного поля принимает только квантованные значения, кратные  $\hbar$  (**пространственное квантование**):



$$l = 1$$



$$l = 2$$

$$L_{lz} = m\hbar$$

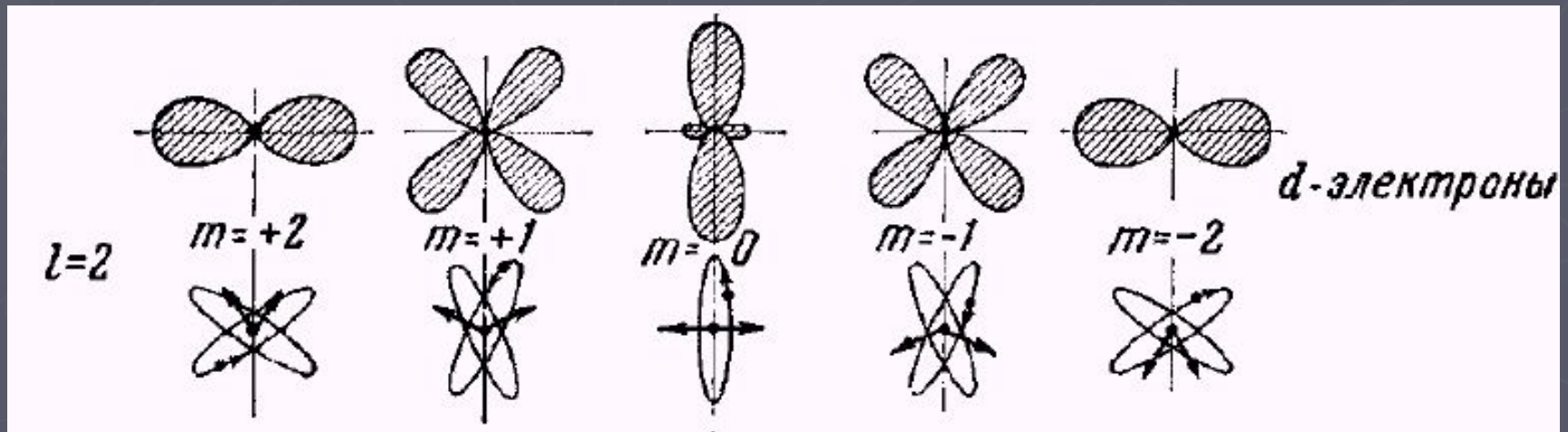
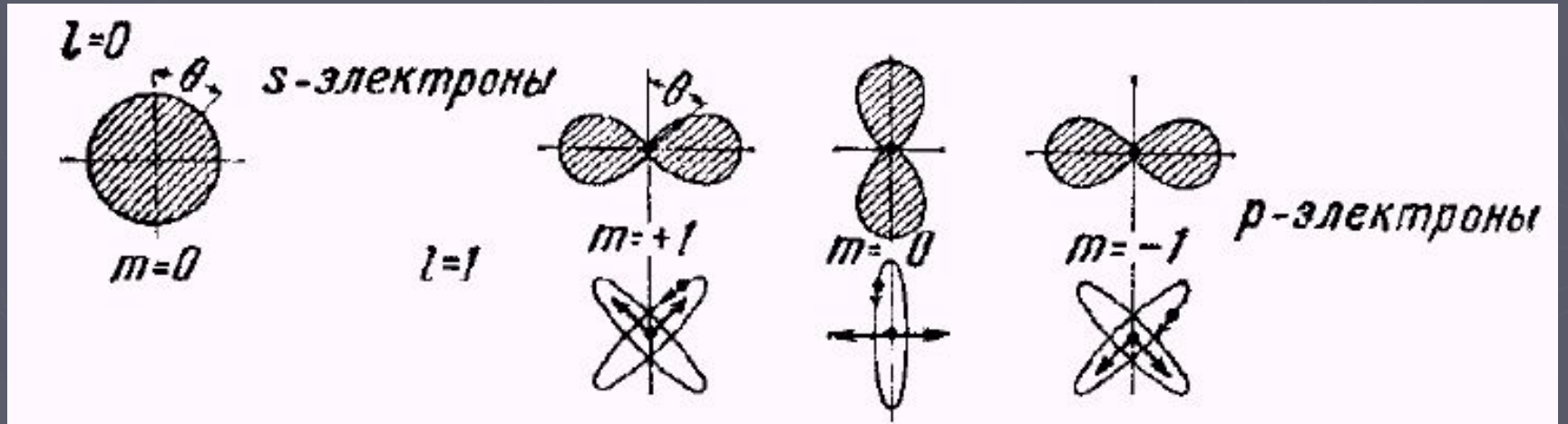
**Эффект Зеемана** – расщепление в магнитном поле уровня с главным квантовым числом  $n$  на  $2l+1$  подуровней.

**Эффект Штарка** – расщепление уровней энергии во внешнем электрическом поле.



Квантовые числа  $n$  и  $l$  характеризуют размер и форму электронного облака, а квантовое число  $m$  характеризует ориентацию электронного облака в пространстве.

$l=0$  – s-состояние, s-электрон;  $l=1$  – p-состояние, p-электрон;  $l=2$  – d-состояние, d-электрон.



## Правила отбора:

Для электрона существуют такие переходы, для которых :

- изменение  $\Delta l$  *орбитального квантового числа  $l$*  удовлетворяет условию

$$\Delta l = \pm 1$$

- изменение  $\Delta m$  *магнитного квантового числа* удовлетворяет условию

$$\Delta m = 0, \pm 1$$

- **серия Лаймана -  $np \rightarrow 1s$  ( $n=2,3\dots$ )**
- **серия Бальмера -  $np \rightarrow 2s$ ,  $ns \rightarrow 2p$ ,  $nd \rightarrow 2p$  ( $n=3,4\dots$ )**

# § 9.4. Спин электрона.

Штерн и Герлах (1922 г.)

$$L_0 = \hbar \sqrt{l(l+1)} = 0$$

**СПИН** – собственный неуничтожимый механический момент импульса электрона

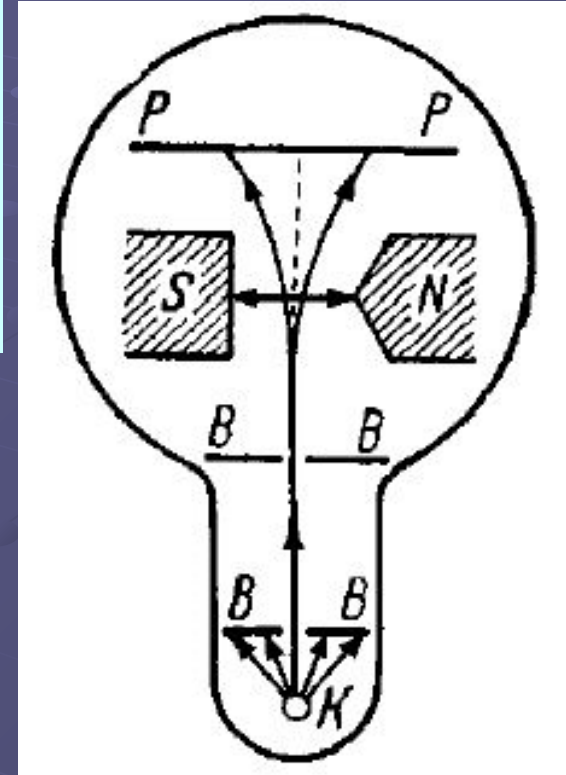
Спин квантуется по закону :

$$L_s = \hbar \sqrt{s(s+1)}$$

$S$  – спиновое квантовое число.  $S = 1/2$ .

Проекция  $L_{sz} = \hbar m_s$

$m_s$  – магнитное спиновое квантовое число  $m_s = \pm 1/2$



**Состояние электрона в атоме**  
**определяется набором четырех**  
**квантовых чисел:**

- **главного  $n$**  ( $n=1, 2, 3, \dots$ )
- **орбитального  $l$**  ( $l=0, 1, 2, 3, n-1$ )
- **магнитного  $m$**  ( $m=0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \pm l$ )
- **магнитного спинового  $m_s$**  ( $m_s = \pm 1/2$ )

# § 9.5. Распределение электронов в атоме по состояниям.

**ПРИНЦИП ПАУЛИ:** В одном и том же атоме не может быть более одного электрона с одинаковым набором четырех квантовых чисел  $n, l, m, m_s$ .

Совокупность электронов в многоэлектронном атоме, имеющих одно и то же главное квантовое число  $n$ , называется **электронной оболочкой**.

Максимальное число электронов, находящихся в состояниях определяемых данным главным квантовым числом, равно

$$Z(n) = \sum_{l=0}^{n-1} 2(2l+1) = 2n^2$$

В каждой из оболочек электроны распределяются по **подоболочкам**, соответствующим данному  $l$ .

Поскольку  $l$  принимает значение от 0 до  $n-1$ , то число подоболочек равно порядковому номеру  $n$  оболочки.

Количество электронов в подоболочке определяется квантовыми числами  $l$  и  $m_l$ : максимальное число электронов в подоболочке с данным  $l$  равно

$$2(2l + 1)$$

## Распределение электронов по оболочкам и подоболочкам.

Главное квантовое число	1	2		3			4				5				
Символ оболочки	<i>K</i>	<i>L</i>		<i>M</i>			<i>N</i>				<i>O</i>				
Максимальное число электронов в оболочке	2	8		18			32				50				
Орбитальное квантовое число $l$	0	0	1	0	1	2	0	1	2	3	0	1	2	3	4
Символ подоболочки	<i>1s</i>	<i>2s</i>	<i>2p</i>	<i>3s</i>	<i>3p</i>	<i>3d</i>	<i>4s</i>	<i>4p</i>	<i>4d</i>	<i>4f</i>	<i>5s</i>	<i>5p</i>	<i>5d</i>	<i>5f</i>	<i>5g</i>
Максимальное число электронов в подоболочке	2	2	6	2	6	10	2	6	10	14	2	6	10	14	18

**K**  
I

1  
**H**  
1,00794(7)  
14,01 20,28  
hydrogen  
водень  
водород  
 $1s^1$

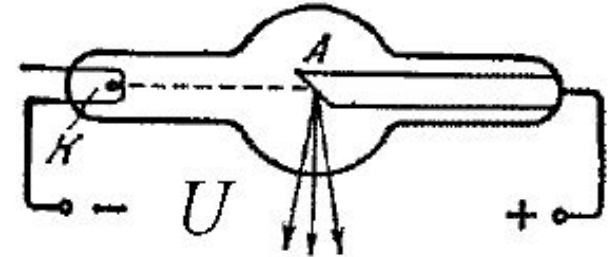
## Периодическая система элементов

2  
**He**  
4,002602(2)  
0,95 4,22  
helium  
гелій  
гелий  
 $1s^2$

<b>L</b> II	<p>3 <b>Li</b> 6,941(2) 453,69 1615 lithium літій литий <math>(He)2s^1</math></p>	<p>4 <b>Be</b> 9,012182(3) 1560 2742 beryllium берилій бериллий <math>(He)2s^2</math></p>	<p>5 <b>B</b> 10,811(7) 2349 4200 boron бор бор <math>(He)2s^2 2p^1</math></p>	<p>6 <b>C</b> 12,0107(8) 3800 4300 carbon вуглець углерод <math>(He)2s^2 2p^2</math></p>
<b>M</b> III	<p>11 <b>Na</b> 22,98977(2) 370,87 1156 sodium натрій натрий <math>(Ne)3s^1</math></p>	<p>12 <b>Mg</b> 24,3050(6) 923 1363 magnesium магній магний <math>(Ne)3s^2</math></p>	<p>13 <b>Al</b> 26,981538 933,47 2792 aluminium алюміній алюминий <math>(Ne)3s^2 3p^1</math></p>	<p>14 <b>Si</b> 28,0855(3) 1687 3173 silicon кремній кремний <math>(Ne)3s^2 3p^2</math></p>
<b>N</b>	<p>19 <b>K</b> 39,0983(1) 336,53 1032 potassium калій калий <math>(Ar)4s^1</math></p>	<p>20 <b>Ca</b> 40,078(4) 1115 1757 calcium кальцій кальций <math>(Ar)4s^2</math></p>	<p>21 <b>Sc</b> 44,955910 1814 3103 scandium скандій скандий <math>(Ar)4s^2 3d^1</math></p>	<p>22 <b>Ti</b> 47,867(1) 1941 3560 titanium титан титан <math>(Ar)4s^2 3d^2</math></p>

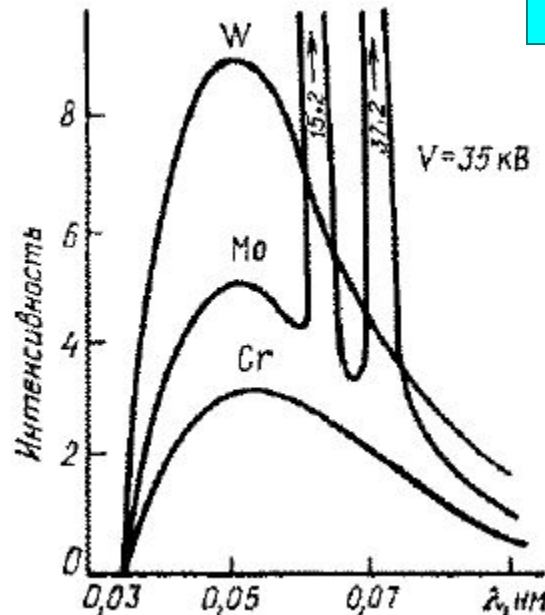
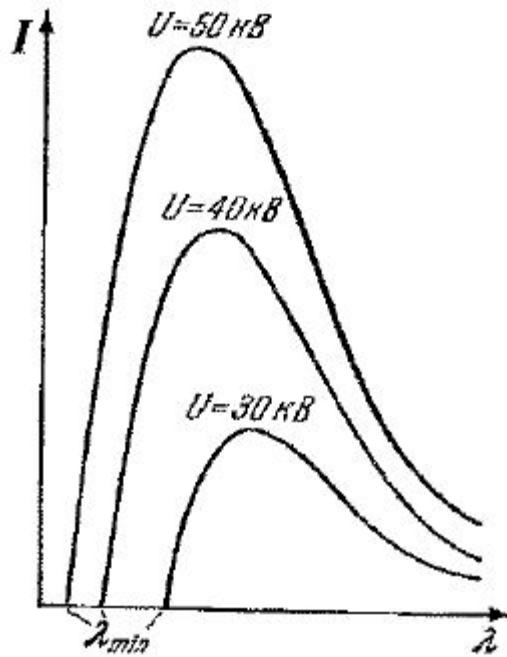
# § 9.6. Рентгеновское излучение.

рентгеновская трубка, в которой вылетающие с катода  $K$  электроны бомбардируют анод  $A$  (антикатод), изготовленный из тяжелых металлов ( $W$ ,  $Cu$ ,  $Pt$  и т.д.).



состоит из сплошного спектра **тормозного излучения**, возникающего при торможении электронов в аноде, и **линейчатого спектра характеристического излучения**, определяемого материалом анода.

Граница сплошного спектра –  $\lambda_{\min}$  :

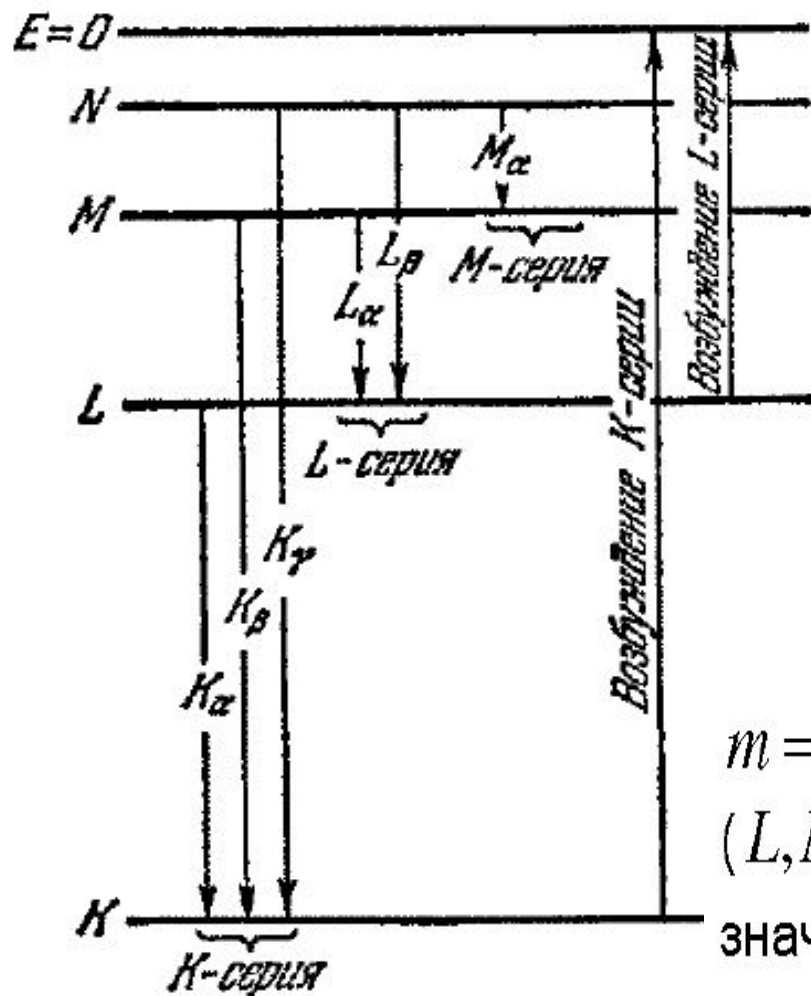


$$E_{\max} = h\nu_{\max} = eU$$

$$\lambda_{\min} = \frac{c}{\nu_{\max}}$$

$$\lambda_{\min} = \frac{ch}{eU} = \frac{ch}{E_{\max}}$$





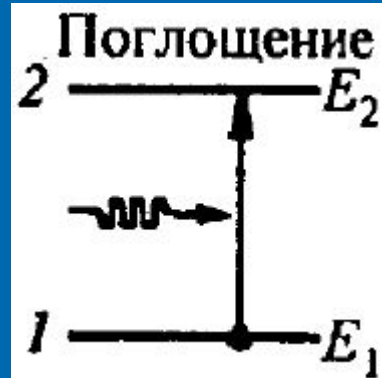
## Закон МОЗЛИ :

$$\nu = R(Z - \sigma)^2 \left( \frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

где  $R$  — постоянная Ридберга,  $m = 1, 2, 3, \dots$  определяет рентгеновскую серию ( $L, M, N, \dots$ ),  $n$  принимает целочисленные значения начиная с  $m+1$  (определяет отдельную линию  $\alpha, \beta, \gamma, \dots$  соответствующей серии),  $\sigma$  — постоянная экранирования, учитывающая экранирование данного электрона от атомного ядра другими электронами атома.

## § 9.7. Поглощение. Спонтанное и вынужденное излучение.

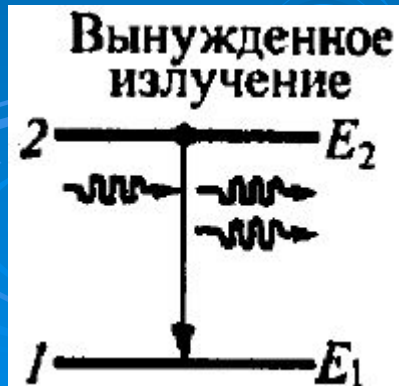
1. **Поглощение.** Если атом находится в основном состоянии 1, то под действием внешнего излучения может осуществиться вынужденный переход в возбужденное состояние 2, приводящий к поглощению излучения.



2. **Спонтанное излучение.** Атом, находясь в возбужденном состоянии 2, может спонтанно (без внешних воздействий) перейти в основное состояние, испуская при этом фотон с энергией  $h\nu = E_2 - E_1$ . Процесс испускания фотона возбужденным атомом *без внешних воздействий* называется **спонтанным излучением**.



3. **Вынужденное излучение.** Атом, находящийся в возбужденном состоянии 2, действует внешнее излучение с частотой, удовлетворяющей условию  $h\nu = E_2 - E_1$ , то возникает **вынужденный (индуцированный) переход** в основное состояние 1 с излучением фотона той же энергии  $h\nu = E_2 - E_1$  **дополнительно** к тому фотону, под действием которого произошел переход.



# § 9.8. ЛАЗЕРЫ.

