

§ 20. Атом Бора. Рентгеновские лучи

В этом разделе используются данные таблиц 3 и 19 из приложения. В задачах 20.5, 20.33 дан авторский вариант решения

20.1. Найти радиусы r_k трех первых боровских электронных орбит в атоме водорода и скорости v_k электрона на них.

Решение:

На электрон, движущийся в атоме водорода по k -й боровской орбите, действует кулоновская сила $F = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_k^2}$ —

(1), где e — заряд электрона. Эта сила является центростремительной и сообщает электрону нормальное ускорение $a_n = \frac{v_k^2}{r_k}$ — (2), где v_k — скорость электрона на

k -й орбите. По второму закону Ньютона $F = ma_n$ — (3).

Подставляя (1) и (2) в (3), получим $\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_k^2} = \frac{mv_k^2}{r_k}$, откуда

$r_k = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 mv_k^2}$ — (4). Согласно первому постулату Бора

движение электрона вокруг ядра возможно только по определенным орбитам, радиусы которых удовлетворяют соотношению $mv_k r_k = k \frac{h}{2\pi}$ — (5). Решая совместно урав-

нения (4) и (5), найдем $v_k = \frac{e^2}{2\epsilon_0 kh}$ и $r_k = \frac{\epsilon_0 k^2 h^2}{\pi m e^2}$. По ре-

зультатам вычислений составим таблицу.

k	1	2	3
$v, 10^9 \text{ м/с}$	2,18	1,08	0,73
$r, 10^{12} \text{ м}$	52,9	211,6	476,1

20.2. Найти кинетическую W_k , потенциальную W_n и полную W энергии электрона на первой боровской орбите.

Решение:

Скорость движения электрона по k -й орбите $v_k = \frac{e^2}{2\varepsilon_0 kh}$ —

(1) (см. задачу 20.1). Кинетическая энергия электрона на k -й орбите $W_{k(k)} = \frac{mv_k^2}{2}$ — (2). Подставляя (1) в (2), полу-

чим $W_{k(k)} = \frac{me^4}{8\varepsilon_0^2 h^2 k^2}$. По условию $k = 1$. Подставляя число-

вые данные, получим $W_{k(1)} = 21,78 \cdot 10^{-19}$ Дж = 13,6 эВ. По-

тенциальная энергия электрона $W_{n(1)} = -2W_{k(1)} = -27,2$ эВ.

Полная энергия электрона $W_1 = W_{k(1)} + W_{n(1)} = -13,6$ эВ.

20.3. Найти кинетическую энергию W_k электрона, находящегося на k -й орбите атома водорода, для $k = 1, 2, 3$ и ∞ .

Решение:

Кинетическая энергия электрона на k -й орбите $W_{k(k)} = \frac{mv_k^2}{2}$

(см. задачу 20.2). Если $k = 1$, то $W_{k(1)} = 13,6$ эВ. Если $k = 2$,

то $W_{k(1)} = 3,4$ эВ. Если $k = 3$, то $W_{k(1)} = 1,51$ эВ. Если $k = \infty$,

то $W_{k(1)} = 0$.

20.4. Найти период T обращения электрона на первой боровской орбите атома водорода и его угловую скорость ω .

Решение:

Радиус k -й боровской орбиты электрона в атоме водорода и скорость движения электрона по k -й орбите соответ-

ственно равны $r_k = \frac{\varepsilon_0 k^2 h^2}{\pi m e^2}$ — (1) и $v_k = \frac{e^2}{2\varepsilon_0 k h}$ — (2) (см.

задачу 20.1). Период обращения электрона $T_k = \frac{2\pi r_k}{v_k}$ —

(3). Подставляя (1) и (2) в (3), получим $T_k = \frac{4\varepsilon_0^2 k^3 h^3}{\pi m e^4}$ — (4).

Для $k=1$ найдем $T_1 = 1,52 \cdot 10^{-16}$ с. Угловая скорость движения электрона по k -й орбите $\omega_k = \frac{2\pi}{T_k}$ — (5).

Подставляя (4) в (5), получим $\omega_k = \frac{\pi m e^4}{2\varepsilon_0^2 k^3 h^3}$. Для $k=1$

найдем $\omega_1 = 4,13 \cdot 10^{16}$ рад/с.

20.5. Найти наименьшую λ_{\min} и наибольшую λ_{\max} длины волн спектральных линий водорода в видимой области спектра.

Решение:

Длины волн спектральных линий водорода всех серий определяются формулой $\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (1).

k	n	Серия	Область
1	2, 3, 4 ...	Лаймана	Ультрафиолетовая
2	3, 4, 5 ...	Бальмера	видимая
3	4, 5, 6 ...	Пашена	инфракрасная
4	5, 6, 7 ...	Брекетта	инфракрасная
5	6, 7, 8 ...	Пфунда	инфракрасная

Таким образом, видимая область спектра соответствует значениям $k=2$ и $n=3, 4, 5 \dots$. Очевидно, наименьшая

длина волны спектральных линий этой серии будет при $n \rightarrow \infty$. Тогда из (1) имеем $\frac{1}{\lambda_{\min}} = \frac{R}{4}$ или $\lambda_{\min} = \frac{4}{R} = 365 \text{ нм}$ (с точностью до третьей значащей цифры). Наибольшая длина волны соответствует $n = 3$, при этом $\lambda_{\max} = 656 \text{ нм}$.

20.6. Найти наибольшую длину волны λ_{\max} в ультрафиолетовой области спектра водорода. Какую наименьшую скорость v_{\min} должны иметь электроны, чтобы при возбуждении атомов водорода ударами электронов появилась эта линия?

Решение:

Длины волн спектральных линий водорода всех серий определяются формулой $\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (1). В ультрафиолетовой области $k = 1$, $n = 2, 3, 4 \dots$ — серия Лаймана. Наибольшая длина волны соответствует $n = 2$, тогда из (1)

имеем $\frac{1}{\lambda_{\max}} = \frac{3R}{4}$ или $\lambda_{\max} = \frac{4}{3R}$, где $R = 1,1 \cdot 10^7 \text{ м}^{-1}$ — по-

стоянная Ридберга. Подставляя числовые данные, получим $\lambda_{\max} = 121 \text{ нм}$. С другой стороны, из соотношения де Брой-

ля для релятивистских частиц $\lambda_{\max} = \frac{h}{mv_{\min}} \sqrt{1 - \frac{v_{\min}^2}{c^2}}$ — (3).

Приравнивая правые части соотношений (2) и (3), получим

$\frac{4}{3R} = \frac{h}{mv_{\min}} \sqrt{1 - \frac{v_{\min}^2}{c^2}}$, откуда наименьшая скорость, необ-

ходимая для появления данной спектральной линии, равна

$$v_{\min} = \frac{3Rhc}{\sqrt{16m^2c^2 + 9R^2h^2}} = 1,88 \cdot 10^6 \text{ м/с}.$$

20.7. Найти потенциал ионизации U_i атома водорода.

Решение:

Потенциал ионизации U_i атома определяется соотношением $eU_i = A_i$, где A_i — работа по удалению электрона с нормальной орбиты на бесконечность. Для атома водорода $A_i = h\nu = hRc \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$. При $k=1$ и $n=\infty$ имеем

$$A_i = hRc, \text{ потенциал ионизации } U_i = \frac{A_i}{e} = \frac{hRc}{e} = 13,6 \text{ В.}$$

20.8. Найти первый потенциал возбуждения U_1 атома водорода.

Решение:

Первый потенциал возбуждения атома водорода определяется из закона сохранения энергии $W_{n(1)} = W_{k(1)} - W_{k(2)}$, где $W_{n(1)} = eU_1$ — (2) — потенциальная энергия электрона,

необходимая для возбуждения. $W_{k(k)} = \frac{me^4}{8\varepsilon_0^2 h^2 k^2}$ — (3) (см.

задачу 20.2) — кинетическая энергия электрона на k -й орбите. Подставляя (2) и (3) в (1), получим

$$eU_1 = \frac{me^4}{8\varepsilon_0^2 h^2} \left(\frac{1}{k_1^2} - \frac{1}{k_2^2} \right), \text{ откуда, учитывая, что } k_1 = 1 \text{ и}$$

$$k_2 = 2, \text{ найдем } U_1 = \frac{3me^4}{32\varepsilon_0^2 h^2} = 10,2 \text{ В.}$$

20.9. Какую наименьшую энергию W_{min} (в электронвольтах) должны иметь электроны, чтобы при возбуждении атомов водорода ударами этих электронов появились все линии всех серий спектра водорода? Какую наименьшую скорость v_{min} должны иметь эти электроны?

Решение:

Все линии всех серий спектра водорода появятся при ионизации атома водорода. Следовательно, наименьшая

энергия $W_{min} = eU_1 = \frac{mv_{min}^2}{2}$ — (1). Поскольку $W_{min} = 13.6$ эВ

(см в задаче 20.7), то из (1) найдем $v_{min} = \sqrt{\frac{2eU_1}{m}} =$

$$= 2.2 \cdot 10^6 \text{ м/с.}$$

20.10. В каких пределах должна лежать энергия бомбардирующих электронов, чтобы при возбуждении атома водорода ударами этих электронов спектр водорода имел только одну спектральную линию?

Решение:

Энергия, необходимая для перевода атома в первое возбужденное состояние, $W_1 = 10.2$ эВ (см. задачу 20.8).

Энергия, необходимая для перевода атома во второе возбужденное состояние ($k=1, n=3$), $W_2 = 12.1$ эВ. Таким образом, спектр водорода будет иметь только одну спектральную линию, если энергия бомбардирующих электронов лежит в интервале $10.2 \leq W \leq 12.1$ эВ.

20.11. Какую наименьшую энергию W_{min} (в электронвольтах) должны иметь электроны, чтобы при возбуждении атомов водорода ударами этих электронов спектр водорода имел три спектральные линии? Найти длины волн λ этих линий.

Решение:

Длины волн спектральных линий водорода для всех серий определяются формулой $\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (1). Для серий

Лаймона первые две линии будут иметь следующие длины волн: 1) Если $k=1$ и $n=2$, то $\lambda_1 = 121$ нм. 2) Если $k=1$ и $n=3$, то $\lambda_2 = 102.6$ нм. Кроме того, первая линия в серии

Бальмера при $k=2$ и $n=3$ будет иметь длину волны $\lambda_3 = 656,3$ нм. Минимальная энергия бомбардирующих электронов, необходимая для возникновения данных спектральных линий, W_{min} по закону сохранения энергии будет равна энергии, необходимой для перевода атома из основного во второе возбужденное состояние, т.е. $W_{min} = W_{k(1)} - W_{k(5)} = 12,03$ эВ.

20.12. В каких пределах должны лежать длины волн λ монохроматического света, чтобы при возбуждении атома водорода квантами этого света наблюдались три спектральные линии?

Решение:

Для наблюдения трех спектральных линий необходимо, чтобы мог осуществляться переход электронов в атоме водорода с первого электрического уровня на третий. В этом случае будут наблюдаться две линии серии Лаймана и одна линия серии Бальмера. Формула, позволяющая найти длины волн, соответствующие линиям водородного спектра, имеет вид $\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$, где k и n — номера орбит, $R = 1,097 \cdot 10^7 \text{ м}^{-1}$ — постоянная Ридберга. Тогда

$\lambda = \frac{k^2 n^2}{R(n^2 - k^2)}$. Для минимальной длины волны $k=1$ и $n=3$, следовательно, $\lambda_{min} = \frac{9}{8R} = 102,6$ нм. Для максимальной длины волны $k=1$ и $n=3$, следовательно, $\lambda_{max} = \frac{9}{8R} =$

$= 102,6$ нм. Для максимальной длины волны $k=1$ и $n=2$, следовательно, $\lambda_{max} = \frac{4}{3R} = 121,5$ нм. Таким образом, $102,6 \leq \lambda \leq 121,5$ нм.

20.13. На сколько изменилась кинетическая энергия электрона в атоме водорода при излучении атомом фотона с длиной волны $\lambda = 486 \text{ нм}$?

Решение:

Согласно второму постулату Бора частота излучения, соответствующая переходу электрона с одной орбиты на другую, определяется формулой $h\nu = \Delta W$ или $\nu = \frac{\Delta W}{h}$ —

(1). С другой стороны, $\nu = \frac{c}{\lambda}$ — (2), где $c = 3 \cdot 10^8 \text{ м/с}$ —

скорость света, λ — длина волны излученного атомом фотона. Приравнявая правые части уравнений (1) и (2), полу-

чаем $\frac{\Delta W}{h} = \frac{c}{\lambda}$, откуда изменение кинетической энергии

электрона $\Delta W = \frac{ch}{\lambda} = 2,55 \text{ эВ}$.

20.14. В каких пределах должны лежать длины волн λ монохроматического света, чтобы при возбуждении атомов водорода квантами этого света радиус орбиты r_k электрона увеличился в 9 раз?

Решение:

Радиусы орбит, по которым возможно движение электронов в атоме водорода, согласно первому постулату Бора

удовлетворяют соотношению $m v_k r_k = k \frac{h}{2\pi}$ — (1), где

m — масса электрона, v_k — его скорость на k -й орбите,

r_k — радиус этой орбиты, $h = 6,62 \cdot 10^{-34} \text{ Дж}\cdot\text{с}$ — постоянная Планка. На электроны действует кулоновская сила

$F_k = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_k^2}$ — (2), которая является центростремительной

и сообщает электронам нормальное ускорение $a_n = \frac{vk^2}{r_k}$ —

(3). По второму закону Ньютона $F_K = ma_n$ — (4).

Подставляя (2) и (3) в (4), получаем $\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_k^2} = m \frac{vk^2}{r_k}$ — (5).

где $e = 1.6 \cdot 10^{-19}$ Кл — элементарный заряд, $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12}$ Ф/м. Решая совместно уравнения (1) и (5),

находим $r_k = \frac{\epsilon_0 k^2 h^2}{\pi m e^2}$ — (6). По условию $\frac{r_n}{r_k} = 9$, тогда из

формулы (6) следует, что $\frac{n}{k} = 3$. Поскольку $n = 3k$, то пе-

реход электронов осуществляется между первым и третьим энергетическими уровнями, тогда (см. задачу 20.12) длины волны $102,6 \leq \lambda \leq 121,5$ нм.

20.15. На дифракционную решетку нормально падает пучок света от разрядной трубки, наполненной атомарным водородом. Постоянная решетки $d = 5$ мкм. Какому переходу электрона соответствует спектральная линия, наблюдаемая при помощи этой решетки в спектре пятого порядка под углом $\varphi = 41^\circ$?

Решение:

Согласно условию главных максимумов для дифракционной решетки $d \sin \varphi = k\lambda$ — (1). В нашем случае

$k = 5$. тогда из формулы (1) имеем $\lambda = \frac{d \sin \varphi}{k}$ — (2).

Изменение кинетической энергии электрона при переходе с одной орбиты на другую (см. задачу 20.13) определяется

соотношением $\Delta W = \frac{ch}{\lambda}$ — (3). Подставляя (2) в (3), полу-

чаем $\Delta W = \frac{chk}{d \sin \varphi} = 1,89$ эВ. Подбором находим, что такой

переход возможен с $n = 3$ на $k = 2$ в серии Бальмера.

20.16. Найти длину волны де Бройля λ для электрона, движущегося по первой боровской орбите атома водорода.

Решение:

Длина волны де Бройля для электрона (см. задачу 20.6)

определяется соотношением $\lambda = \frac{h}{mv_e} \sqrt{1 - \frac{v_e^2}{c^2}}$ — (1), где

$v_k = \frac{l^2}{2\varepsilon_0 kh}$ — (2) (см. задачу 20.1) — скорость электрона

на k -й орбите. Подставляя (2) в (1), получаем

$$\lambda = \frac{2\varepsilon_0 kh^2}{ml^2} \sqrt{1 - \frac{l^4}{4\varepsilon_0 k^2 h^2 c^2}} = 0,33 \text{ нм.}$$

20.17. Найти радиус r_1 первой боровской электронной орбиты для однократно ионизированного гелия и скорость v_1 электрона на ней.

Решение:

В однократно ионизированном гелии на электрон, движущийся по первой боровской орбите, будет действовать

сила Кулона $F_K = \frac{Ze^2}{4\pi\varepsilon_0 r_1^2}$ — (1), где Z — порядковый

номер элемента в таблице Менделеева, $e = 1,6 \cdot 10^{-19}$ Кл — заряд электрона, r_1 — радиус первой боровской орбиты.

Эта сила является центростремительной и сообщает электрону нормальное ускорение $a_n = \frac{v_1^2}{r_1}$ — (2), где v_1 — скорость электрона на первой боровской орбите. По второму закону Ньютона $F_K = ma_n$ — (3). Подставляя (1) и (2) в (3),

получаем $\frac{Ze^2}{4\pi\varepsilon_0 r_1^2} = \frac{mv_1^2}{r_1}$ — (4). Согласно первому постулату Бора движение электрона вокруг ядра возможно

только в том случае, если радиус орбиты r_n удовлетворяет условию $2\pi r_n = n\lambda$, где n — квантовое число, λ — длина волны де Бройля электрона. Подставляя (4) в (1), получаем $r_n = \frac{4\pi\varepsilon_0 n^2 h^2}{Zm^2}$ — (5). Для гелия $Z = 2$, для первой орбиты $n = 1$, следовательно $r_1 = \frac{4\pi\varepsilon_0 h^2}{2m^2} = 0,053 \text{ нм}$.

Скорость электрона на первой боровской орбите $v_1 = \frac{h}{m\lambda} = \frac{h}{m} \frac{Zm^2}{4\pi\varepsilon_0 n^2 h^2} = \frac{Zm}{4\pi\varepsilon_0 n^2 h}$ — (6). Для гелия $Z = 2$, для первой орбиты $n = 1$, следовательно $v_1 = \frac{2m}{4\pi\varepsilon_0 h} = 1,097 \cdot 10^8 \text{ м/с}$.

Энергия электрона на первой боровской орбите $E_1 = \frac{mv_1^2}{2} = \frac{m}{2} \left(\frac{Zm}{4\pi\varepsilon_0 n^2 h} \right)^2 = -\frac{Z^2 m^3}{32\pi^2 \varepsilon_0^2 n^4 h^2}$ — (7). Для гелия $Z = 2$, для первой орбиты $n = 1$, следовательно $E_1 = -\frac{2^2 m^3}{32\pi^2 \varepsilon_0^2 h^2} = -5,4 \cdot 10^{-18} \text{ Дж}$.

только по определенным орбитам, радиусы которых удовлетворяют соотношению $mvr_k = k \frac{h}{2\pi}$, где k — номер орбиты.

В нашем случае $k=1$, поэтому $mvr_1 = \frac{h}{2\pi}$ —

(5), где $h = 6,62 \cdot 10^{-34}$ Дж·с — постоянная Планка. Решая совместно уравнения (4) и (5), находим радиус первой боровской орбиты r_1 и скорость электрона на ней, которые

$$\text{соответственно равны } r_1 = \frac{\varepsilon_0 h^2}{\pi m Z e^2} = 26,47 \text{ пм и } v_1 = \frac{Z e^2}{2 \varepsilon_0 h} =$$

$$= 4,37 \cdot 10^6 \text{ м/с.}$$

20.18. Найти первый потенциал возбуждения U_1 : а) однократно ионизированного гелия; б) двукратно ионизированного лития.

Решение:

Согласно второму постулату Бора частота излучения, соответствующая переходу электрона с одной орбиты на другую, определяется формулой $h\nu = W_n - W_k$ — (1), где k и n — номера орбит, причем $n > k$. В нашем случае $n=2$ и $k=1$. В водородоподобных ионах частоты определяются

из соотношения $\nu = R c Z^2 \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$, где $R = 1,097 \cdot 10^7 \text{ м}^{-1}$ —

постоянная Ридберга. Подставляя значения k и n для

нашего случая, получаем $\nu = \frac{3 R c Z^2}{4}$ — (2). Подставляя (2)

в (1), получаем $\nu = \frac{3 R c Z^2 h}{4} = W_n - W_k$ — (3). Для возбуж-

дения водородоподобных ионов электроны должны обладать энергией $W = eU_1$, тогда по закону сохранения энергии $eU_1 = W_n - W_k$ — (4). Приравнявая левые части урав-

нений (3) и (4), получаем $eU_1 = \frac{3RcZ^2h}{4}$, откуда первый потенциал возбуждения водородоподобного иона $U_1 = \frac{3RcZ^2h}{4e}$. а) Для однократно ионизированного гелия $Z = 2$, поэтому $U_1 = 40,8 \text{ В}$. б) Для двукратно ионизированного лития $Z = 3$, поэтому $U_2 = 91,8 \text{ В}$.

20.19. Найти потенциал ионизации U_i : а) однократно ионизированного гелия; б) двукратно ионизированного лития.

Решение:

Потенциал ионизации водородоподобного иона U_i определяется уравнением $eU_i = A_i$ — (1), где A_i — работа удаления электрона с нормальной орбиты в бесконечность. Для водородоподобных ионов $A_i = h\nu$ — (2), где

$\nu = RcZ^2 \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (3). Подставляя (3) в (2), получаем

$A_i = hRcZ^2 \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (4). При $k = 1$ и $n = \infty$ формула (4)

примет вид $A_i = hRcZ^2$ — (5). Подставляя (5) в (1), получаем $eU_i = hRcZ^2$, откуда потенциал ионизации $U_i = \frac{hRcZ^2}{e}$.

а) Для однократно ионизированного гелия $Z = 2$, поэтому $U_i = 54,5 \text{ В}$. б) Для двукратно ионизированного лития $Z = 3$, поэтому $U_i = 122,8 \text{ В}$.

20.20. Найти длину волны λ фотона, соответствующего переходу электрона со второй боровской орбиты на первую в однократно ионизированном атоме гелия.

Решение:

Частота излучения фотона водородоподобным ионом (см. задачу 20.18) при переходе электрона со второй боровской орбиты на первую равна $\nu = \frac{3RcZ^2}{4}$ — (1). С другой сто-

роны, $\nu = \frac{c}{\lambda}$ — (2), где λ — длина волны фотона. Прирав-

нивая правые части уравнений (1) и (2), получим

$$\frac{c}{\lambda} = \frac{2RcZ^2}{4} \quad \text{или} \quad \frac{1}{\lambda} = \frac{3RZ^2}{4}, \quad \text{откуда} \quad \text{длина} \quad \text{волны}$$

$\lambda = \frac{4}{3RZ^2}$. Для однократно ионизированного гелия $Z = 2$, поэтому $\lambda = 30.4$ нм.

20.21. Решить предыдущую задачу для двукратно ионизированного атома лития.

Решение:

Длина волны фотона, соответствующего переходу электрона со второй боровской орбиты на первую (см. задачу 20.20), равна $\lambda = \frac{4}{3RZ^2}$. Для двукратно ионизированного лития $Z = 3$, поэтому $\lambda = 13.5$ нм.

20.22. D -линия натрия излучается в результате такого перехода с одной орбиты атома на другую, при котором энергия атома уменьшается на $\Delta W = 3,37 \cdot 10^{-19}$ Дж. Найти длину волны λ D -линии натрия.

Решение:

Изменение кинетической энергии электрона при переходе с одной орбиты атома на другую (см. задачу 20.13) равно

$\Delta W = \frac{ch}{\lambda}$, откуда длина волны D -линии натрия

$$\lambda = \frac{ch}{\Delta W} = 589 \text{ нм.}$$

20.23. На рисунке изображена схема прибора для определения резонансного потенциала натрия. Трубка содержит пары натрия. Электроды G и A имеют одинаковый потенциал. При какой наименьшей ускоряющей разности потенциалов U между катодом K и сеткой G наблюдается спектральная линия с длиной волны $\lambda = 589 \text{ нм}$?

Решение:

По закону сохранения энергии потенциальная энергия электрического поля между катодом и анодом $W_n = eU$ — (1) идет на изменение кинетической энергии электронов при переходе с одной орбиты на другую, которое (см. задачу 20.13) равно $\Delta W = \frac{ch}{\lambda}$ — (2), т. е. $W_n = \Delta W$ — (3).

Подставляя (1) и (2) в (3), получаем $eU = \frac{ch}{\lambda}$, откуда ускоряющая разность потенциалов $U = \frac{ch}{e\lambda} = 2,1 \text{ В}$.

20.24. Электрон, пройдя разность потенциалов $U = 4,9 \text{ В}$, сталкивается с атомом ртути и переводит его в первое возбужденное состояние. Какую длину волны λ имеет фотон, соответствующий переходу атома ртути в нормальное состояние?

Решение:

Ускоряющая разность потенциалов (см. задачу 20.23) равна $U = \frac{ch}{e\lambda}$. Отсюда длина волны фотона, соответ-

ствующего переходу атома ртути в нормальное состояние,

$$\lambda = \frac{ch}{eU} = 533 \text{ нм.}$$

20.25. На рисунке изображена установка для наблюдения дифракции рентгеновских лучей. При вращении кристалла C только тот луч будет отражаться на фотографическую пластинку D , длина волны которого удовлетворяет уравнению Вульфа-Брэгга. При каком наименьшем угле φ между мощным кристаллом и пучком рентгеновских лучей были отражены рентгеновские лучи с длиной волны $\lambda = 20$ пм? Постоянная решетки кристалла $d = 303$ пм.

Решение:

Наименьший угол соответствует спектру первого порядка, т. е. $\lambda = 2d \sin \varphi$, откуда $\sin \varphi = \frac{\lambda}{2d} = 0.033$; $\varphi \approx 2^\circ$.

20.26. Найти постоянную решетки d каменной соли, зная молярную массу $\mu = 0,058$ кг/моль каменной соли и ее плотность $\rho = 2,2 \cdot 10^3$ кг/м³. Кристаллы каменной соли обладают простой кубической структурой.

Решение:

Молярный объем каменной соли $V = \frac{\mu}{\rho}$. Количество ионов в молярном объеме равно $2N_A$. Объем, приходящийся на один ион, $V_1 = \frac{\mu}{2\rho N_A}$, откуда расстояние между ионами,

$$\text{или постоянная решетки, } d = \sqrt[3]{V_1} = \sqrt[3]{\frac{\mu}{2\rho N_A}} = 281 \cdot 10^{-12} \text{ м.}$$

20.27. При экспериментальном определении постоянной Шлапга λ при помощи рентгеновских лучей кристалл устанав-

вливается под некоторым углом φ , а разность потенциалов U , приложенная к электродам рентгеновской трубки, увеличивается до тех пор, пока не появится линия, соответствующая этому углу. Найти постоянную Планка h из следующих данных: кристалл каменной соли установлен под углом $\varphi = 14^\circ$; разность потенциалов, при которой впервые появилась линия, соответствующая этому углу, $U = 91$ кВ; постоянная решетки кристалла $d = 281$ нм.

Решение:

При увеличении разности потенциалов U , приложенной к электродам рентгеновской трубки, появляется спектральная линия в спектре первого порядка, длина волны которой λ удовлетворяет уравнению $eU = h\nu = \frac{hc}{\lambda}$ — (1). Но по формуле Вульфа — Брэгга $\lambda = 2d \sin \varphi$ — (2). Из (1) и (2) находим $h = \frac{eU\lambda}{c} = \frac{eU \cdot 2d}{c} \sin \varphi = 6,6 \cdot 10^{-34}$ Дж·с.

20.28. К электродам рентгеновской трубки приложена разность потенциалов $U = 60$ кВ. Наименьшая длина волны рентгеновских лучей, получаемых от этой трубки, $\lambda = 20,6$ нм. Найти из этих данных постоянную h Планка.

Решение:

Частота $\nu_0 = \frac{c}{\lambda_{min}}$ — (1), соответствующая коротковолновой границе сплошного рентгеновского спектра, где λ_{min} — наименьшая длина волны рентгеновских лучей, получаемых от этой трубки, может быть найдена из соотношения $h\nu_0 = eU$ — (2). Подставляя (1) в (2), получаем $\frac{hc}{\lambda_{min}} = eU$, откуда постоянная Планка $h = \frac{eU\lambda_{min}}{c} = 6,62 \cdot 10^{-34}$ Дж·с.

20.29. Найти длину волны λ , определяющую коротковолновую границу непрерывного рентгеновского спектра, для случаев, когда к рентгеновской трубке приложена разность потенциалов U , равная: 30, 40, 50 кВ.

Решение:

Частота $\nu = \frac{c}{\lambda}$ — (1), соответствующая коротковолновой границе сплошного рентгеновского спектра (см. задачу 20.28), может быть найдена из соотношения $h\nu_1 = eU$ —

(2). Подставляя (1) в (2), получаем $\frac{hc}{\lambda} = eU$, откуда длина

волны, определяющая коротковолновую границу непре-

рывного рентгеновского спектра, $\lambda = \frac{hc}{eU}$. Если $U_1 = 30$ кВ,

то $\lambda_1 = 43,1$ пм. Если $U_2 = 40$ кВ, то $\lambda_2 = 31$ пм. Если

$U_3 = 50$ кВ, то $\lambda_3 = 24,8$ пм.

20.30. Найти длину волны λ , определяющую коротковолновую границу непрерывного рентгеновского спектра, если известно, что уменьшение приложенного к рентгеновской трубке напряжения на $\Delta U = 23$ кВ увеличивает искомую длину волны в 2 раза.

Решение:

Длина волны, определяющая коротковолновую границу непрерывного рентгеновского спектра (см. задачу 20.29),

равна $\lambda = \frac{hc}{eU}$ — (1). По условию $2\lambda = \frac{hc}{e(U - \Delta U)}$ — (2).

Разделив (2) на (1), получаем $\frac{U}{U - \Delta U} = 2$, откуда

$U = 2\Delta U$ — (3). Подставляя (3) в (1), получаем

$$\lambda = \frac{hc}{2e\Delta U} = 27 \text{ пм.}$$

20.31. Длина волны гамма-излучения радия $\lambda = 1.6$ пм. Какую разность потенциалов U надо приложить к рентгеновской трубке, чтобы получить рентгеновские лучи с этой длиной волны?

Решение:

Длина волны гамма-излучения радия (см. задачу 20.29)

равна $\lambda = \frac{hc}{eU}$. Отсюда разность потенциалов, которую

необходимо приложить к рентгеновской трубке.

$$U = \frac{hc}{e\lambda} = 775 \text{ кВ.}$$

20.32. Какую наименьшую разность потенциалов U надо приложить к рентгеновской трубке, чтобы получить все линии K -серии, если в качестве материала антиматериала взять: а) медь; б) серебро; в) вольфрам; г) платину?

Решение:

Все линии K -серии (а также линии остальных серий) появятся одновременно, как только будет удален электрон с K -орбиты атома. Для этого надо приложить разность потенциалов U , удовлетворяющую соотношению $eU = h\nu =$

$$= \frac{hc}{\lambda}, \text{ где } \lambda \text{ — длина волны, соответствующая переходу}$$

бесконечно удаленного электрона на K -орбиту, т. е. длина волны, определяющая границу K -серии. Для нашего случая длина волны λ равна (см. таблицу 19): а) 138 пм; б) 48,4 пм; в) 17,8 пм; г) 15,8 пм. Искомая разность потенциалов

найдется по формуле $U = \frac{hc}{e\lambda}$. Подставляя числовые

данные, получим следующие значения для разности потенциалов U : а) 9 кВ; б) 25,3 кВ; в) 69 кВ; г) 79 кВ.

20.33. Считая, что формула Мозли с достаточной степенью точности дает связь между длиной волны λ характеристических

рентгеновских лучей и порядковым номером элемента Z , из которого взят антикатод, найти наибольшую длину волны λ линий K -серии рентгеновских лучей, даваемых трубкой с анодом из: а) железа; б) меди; в) молибдена; г) серы; д) галта; е) вольфрама; ж) платины. Для K -серии постоянная экранирования $b = 1$.

Решение:

Имеем $\frac{1}{\lambda} = R(Z - b) \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (1). Наибольшая длина

волны K -серии соответствует линии K_{α} . При этом в формуле (1) мы должны положить $b = 1$, $k = 1$, $n = 2$. Решая уравнение (1) относительно λ и подставляя числовые значения, получим значения λ , равные: а) 194 нм; б) 155 нм; в) 72 нм; г) 57,4 нм; д) 23,4 нм; е) 22,8 нм; ж) 20,5 нм. Экспериментально найденные значения длин волн λ линии K_{α} следующие: а) 194 нм; б) 154 нм; в) 71,2 нм; г) 56,3 нм; д) 22 нм; е) 21,4 нм; ж) 19 нм.

20.34. Найти постоянную экранирования b для L -серии рентгеновских лучей, если известно, что при переходе электрона в атоме вольфрама с M - на L -слой испускаются рентгеновские лучи с длиной волны $\lambda = 143$ нм.

Решение:

Переход электрона с M - на L -слой соответствует значениям $k = 2$ и $n = 3$. Порядковый номер вольфрама в таблице Менделеева $Z = 74$. Из формулы Мозли имеем

$$\frac{1}{\lambda} = R(Z - b) \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right). \text{ Подставляя числовые данные,}$$

получим $b = 5,5$.

20.35. При переходе электрона в атоме с L - на K -слой испускаются рентгеновские лучи с длиной волны $\lambda = 78,9$ нм. Какой это атом? Для K -серии постоянная экранирования $b = 1$.

Решение:

Длина волны рентгеновских характеристических лучей может быть найдена по формуле Мозли $\frac{1}{\lambda} = R(Z - b)^2 \times$

$\times \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ — (1), где Z — порядковый номер элемента,

b — постоянная экранирования. При этом для K -серии

$k=1$ и $n=2$. Из формулы (1) находим $Z = \frac{kn}{\sqrt{\lambda R(n^2 - k^2)}} +$

$+ b = 40$. По таблице Менделеева находим, что элемент с порядковым номером $Z = 40$ — цирконий.

20.36. Воздух в некотором объеме V облучается рентгеновскими лучами. Экспозиционная доза излучения $D_3 = 4,5$ Р. Какая доля атомов, находящихся в данном объеме, будет ионизирована этим излучением?

Решение:

По определению экспозиционной дозы излучения

$D_3 = \frac{\Delta Q}{\Delta m}$ — (1), где $\Delta Q = N_e e$ — (2) — суммарный элект-

рический заряд всех ионов одного знака, созданных электронами, освобожденными в облученном воздухе при условии полного использования ионизирующей спосо-

бности электронов, $\Delta m = \frac{N}{N_A} \mu$ — (3) — масса воздуха.

Подставляя (2) и (3) в (1), получаем $D_3 = \frac{N_e N_A e}{N \mu}$, откуда

доля атомов, ионизированных излучением, $\frac{N_e}{N} = \frac{\mu D_3}{N_A e}$. Воз-

дух в первом приближении можно считать азотом с моляр-

ной массой $\mu = 0,028$ кг/моль. Подставляя числовые данные, получим $\frac{N_0}{N} = 3,42 \cdot 10^{-10}$.

20.37. Рентгеновская трубка создает на некотором расстоянии мощность экспозиционной дозы $P_3 = 2,58 \cdot 10^{-5}$ А/кг. Какое число N пар ионов в единицу времени создает эта трубка на единицу массы воздуха при данном расстоянии?

Решение:

По определению мощности экспозиционной дозы излучения $P_3 = \frac{D_3}{\Delta t}$ — (1), где $D_3 = \frac{\Delta Q}{\Delta m}$ — (2) — экспо-

зиционная доза излучения, Δt — интервал времени, за которое получена эта доза, Δm — масса ионизирующего вещества, $\Delta Q = Ne$ — (3) — суммарный электрический заряд всех ионов одного знака. Подставляя (2) и (3) в (1),

получаем $P_3 = \frac{Ne}{\Delta t \Delta m}$, откуда число пар ионов $N = \frac{P_3 \Delta t \Delta m}{e}$.

По условию $\Delta t = 1$ с и $\Delta m = 1$ кг, тогда, подставляя значения, находим $N = 1,61 \cdot 10^{14}$ с⁻¹·кг⁻¹.

20.38. Воздух, находящийся при нормальных условиях в ионизационной камере объемом $V = 6$ см³, облучается рентгеновскими лучами. Мощность экспозиционной дозы рентгеновских лучей $P_3 = 0,48$ мР/ч. Найти ионизационный ток насыщения I_n .

Решение:

По определению мощности экспозиционной дозы излучения $P_3 = \frac{D_3}{\Delta t}$ — (1), где $D_3 = \frac{\Delta Q}{\Delta m}$ — (2) — экспо-

зиционная доза излучения, Δt — интервал времени, за которое получена эта доза. Подставляя (2) в (1), полу-

чаем $P_3 = \frac{\Delta Q}{\Delta m \Delta t}$ — (3). Ионизационный ток насыщения

$I_n = \frac{\Delta Q}{\Delta t}$, откуда суммарный электрический заряд всех

ионов одного знака $\Delta Q = I_n \Delta t$ — (4). Подставляя (4) в (3),

получаем $P_3 = \frac{I_n}{\Delta m}$, откуда ионизационный ток насыщения

$I_n = P_3 \Delta m$ — (5). Из уравнения Менделеева — Клапейрона

$pV = \frac{\Delta m}{\mu} RT$, учитывая, что молярная масса воздуха

$\mu = 0,029$ кг/моль, получаем $\Delta m = \frac{pV\mu}{RT}$ — (6). Подставляя

(6) в (5), окончательно находим $I_n = \frac{P_3 pV\mu}{RT}$ или

$$I_n = \frac{0,48 \cdot 10^{-3} \cdot 1,013 \cdot 10^5 \cdot 6 \cdot 10^{-6} \cdot 29 \cdot 10^{-3}}{3,6 \cdot 10^3 \cdot 8,31 \cdot 273} = 10^{-12} \text{ А}^*.$$

20.39. Найти для алюминия толщину $x_{1/2}$ слоя половинного ослабления для рентгеновских лучей некоторой длины волны. Массовый коэффициент поглощения алюминия для этой длины волны $\mu_m = 5,3 \text{ м}^2/\text{кг}$.

Решение:

Интенсивность пучка рентгеновских лучей, прошедших сквозь пластинку толщиной x , определяется формулой

$I = I_0 e^{-\mu x}$ — (1), где I_0 — интенсивность пучка, падающего на пластинку, μ — линейный коэффициент поглощения.

Массовый коэффициент поглощения μ_m связан с линейным коэффициентом поглощения μ соотношением

$\mu_m = \frac{\mu}{\rho}$, откуда $\mu = \mu_m \rho$ — (2). Подставляя (2) в (1), полу-

* Ответ не совпадает с ответом первоисточника ($2,7 \cdot 10^{-16} \text{ А}$).

чаем $I = I_0 e^{-\mu_m \rho x}$ — (3). Пройдя поглощающий слой толщиной, равной толщине слоя половинного ослабления $x_{1/2}$, рентгеновские лучи будут иметь интенсивность

$$I = \frac{I_0}{2} \quad (4). \text{ Подставляя (4) в (3), получаем}$$

$\frac{1}{2} = \exp(-\mu_m \rho x_{1/2})$ — (5). Прологарифмировав выражение (5), получим искомое значение толщины слоя половинного

$$\text{ослабления. } x_{1/2} = \frac{\ln 2}{\mu_m \rho} = 0,5 \text{ мм.}$$

20.40. Во сколько раз уменьшится интенсивность рентгеновских лучей с длиной волны $\lambda = 20$ пм при прохождении слоя железа толщиной $d = 0,15$ мм? Массовый коэффициент поглощения железа для этой длины волны $\mu_m = 1,1 \text{ м}^2/\text{кг}$.

Решение:

Интенсивность пучка рентгеновских лучей, прошедших сквозь пластинку толщиной d (см. задачу 20.39), равна

$$I = I_0 \exp(-\mu_m \rho d), \text{ откуда } \frac{I_0}{I} = \exp(\mu_m \rho d) = 3,68.$$

20.41. Найти толщину $x_{1/2}$ слоя половинного ослабления для железа в условиях предыдущей задачи.

Решение:

Толщина слоя половинного ослабления (см. задачу 20.39)

$$x_{1/2} = \frac{\ln 2}{\mu_m \rho} = 79,76 \text{ мкм.}$$

20.42. В нижеследующей таблице приведены для некоторых материалов значения толщины слоя $x_{1/2}$ половинного ослабления рентгеновских лучей, энергия которых $W = 1 \text{ МэВ}$. Найти линейный μ и массовый μ_m коэффициенты поглощения этих

материалов для данной энергии рентгеновских лучей. Для какой длины волны λ рентгеновских лучей получены эти данные?

Вещество	Вода	Алюминий	Железо	Свинец
$x_{1/2}$, см	10.2	4.5	1.56	0.87

Решение:

Толщина слоя половинного ослабления (см. задачу 20.39)

$$x_{1/2} = \frac{\ln 2}{\mu_m \rho}, \text{ откуда массовый коэффициент поглощения}$$

$$\mu_m = \frac{\ln 2}{x_{1/2} \rho} \text{ — (1). С другой стороны, } \mu_m = \frac{\mu}{\rho} \text{ — (2). При-}$$

равнивая правые части уравнений (1) и (2), получаем

$$\mu = \frac{\ln 2}{x_{1/2}} \text{ — (3). Подставляя числовые данные в формулы}$$

(1) и (3), заполняем таблицу.

Вещество	Вода	Алюминий	Железо	Свинец
$x_{1/2}$, см	10.2	4.5	1.56	0.87
ρ , кг/м ³	1000	2600	7900	11300
μ , м ⁻¹	6.7	16	44	77
μ_m , 10 ⁻³ м ² /кг	6.7	6.2	5.6	6.8

Энергия рентгеновских лучей равна $W = h\nu = h\frac{c}{\lambda}$, откуда

$$\text{длина волны } \lambda = \frac{hc}{W} = 1.24 \text{ пм.}$$

20.43. Сколько слоев половинного ослабления необходимо для уменьшения интенсивности рентгеновских лучей в 80 раз?

Решение:

Интенсивность пучка рентгеновских лучей, прошедших сквозь пластинку толщиной d (см. задачу 20.39), равна

$$I = I_0 \exp(-\mu_m \rho d), \text{ откуда } \frac{I_0}{I} = \exp(\mu_m \rho d) \text{ — (1). По}$$

условию $\frac{I_0}{I} = 80$ — (2). Подставляя (2) в (1) и логарифмируя полученное уравнение, находим $\ln 80 = \mu_m \rho d$, откуда толщина слоя, необходимого для уменьшения интенсивности рентгеновских лучей в 80 раз, равна $d = \frac{\ln 80}{\mu_m \rho}$ —

(3). Толщина слоя половинного ослабления интенсивности рентгеновских лучей равна $x_{1/2} = \frac{\ln 2}{\mu_m \rho}$ — (4). Количество

слоев, необходимое для уменьшения интенсивности в 80 раз, равно $n = \frac{d}{x_{1/2}}$ — (5). Подставляя (3) и (4) в (5), полу-

чаем $n = \frac{\ln 80}{\ln 2} = 6,32$.