

Методические указания к практическим занятиям по разделу "Атомная физика."

Методические указания к решению задач домашнего задания по данной теме. (6 модуль)

Для студентов, изучающих физику 3 семестра.

Гипотеза де-Бройля.

Движущаяся частица с импульсом p , в некоторых ситуациях, может обладать волновыми свойствами с длиной волны

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

(длина волны де-Бройля)

где h - постоянная Планка $h = 6,63 \cdot 10^{-34} \text{ Дж} \cdot \text{с}$

1) Классическая частица, обладающая кинетической энергией W , где

$$W = \frac{p^2}{2m}, \text{ откуда } p = \sqrt{2mW}, \text{ имеет}$$

$$\text{длину волны } \lambda = \frac{h}{\sqrt{2mW}}$$

Если заряженная частица приобретает кинетическую энергию в электрическом поле, пройдя разность потенциалов U , то

$$W = qU$$

где q - заряд частицы

$$\text{и } \lambda = \frac{h}{\sqrt{2mqU}}$$

2) Релятивистская частица

полная энергия такой частицы (1) $E = E_0 + W$, где

$$E = mc^2$$

$$E_0 = m_0 c^2 - \text{энергия покоя}$$

Длина волны де-Бройля:

$$\textcircled{*} \lambda = \frac{h}{p}, \text{ где } \left\{ \begin{array}{l} p = \frac{m_0 v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \\ E = mc^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{E_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{исключив } v, \\ \text{получим:} \end{array}$$

$$\Rightarrow p = \frac{\sqrt{E^2 - E_0^2}}{c}, \text{ тогда}$$

$$\textcircled{*} \lambda = \frac{hc}{\sqrt{E^2 - E_0^2}}, \text{ учитывая: } E - E_0 = W \text{ (из (1)), найдем}$$

$$\underline{E^2 - E_0^2} = W(W + 2E_0), \text{ и}$$

$$\lambda = \frac{hc}{\sqrt{W(W + 2E_0)}}, \text{ а также } \lambda = \frac{hc}{\sqrt{qu(qu + 2E_0)}}$$

3) Если $W \ll E_0$ - частица классическая
 $W \sim E_0$ - частица релятивистская

$$\underline{E_0 = m_0 c^2} = 9,1 \cdot 10^{-31} \cdot 9 \cdot 10^{16} = 81,9 \cdot 10^{-15} \text{ Дж} =$$

энергия
покоя
электрона

$$= \frac{81,9 \cdot 10^{-15}}{1,6 \cdot 10^{-19}} \approx 0,51 \cdot 10^6 \text{ эВ} =$$

$$= \underline{0,51 \text{ МэВ}}.$$

Примеры решения задач.

Задача: Определить дебройлевскую длину волны электрона, кинетическая энергия которого равна 100 эВ.

$$\begin{array}{l} W_e = 100 \text{ эВ} \\ W_e \ll E_0 \\ \lambda_e = ? \end{array} \quad \lambda_e = \frac{h}{\sqrt{2m_e W_e}} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34}}{\sqrt{2 \cdot 9,1 \cdot 10^{-31} \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}}} = 1,22 \cdot 10^{-10} (\text{н}) = 1,22 \text{ \AA}$$

Задача: На сколько отличаются дебройлевские длины волн протона и нейтрона, движущихся с энергией равной 1 эВ?

$$\begin{array}{l} W = 1 \text{ эВ} \\ m_p = 1836,1 m_e \\ m_n = 1839,6 m_e \\ \Delta \lambda = ? \end{array} \quad \Delta m = 3,5 m_e, \text{ т.е. разность масс по отношению к массе элементарных частиц очень мала и } \Delta \text{ можно считать дифференциалом, а } m_p \approx m_n \approx m,$$

тогда, продифференцировав

$$\lambda = \frac{h}{\sqrt{2mW}} \text{ по массе, получим:}$$

$$\Delta \lambda = d\lambda = \frac{-h \lambda W dm}{2 \lambda^2 m W \sqrt{2mW}} = -\frac{h}{2\sqrt{2mW}} \cdot \frac{\Delta m}{m} =$$

$$= \frac{6,63 \cdot 10^{-34}}{2\sqrt{2 \cdot 1838 \cdot 9,1 \cdot 10^{-31} \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}}} \cdot \frac{3,5 m_e}{1838 m_e} = 2,7 \cdot 10^{-14} (\text{м}) = 2,7 \cdot 10^{-4} \text{ \AA}$$

Задача: Какова скорость изменения дебройлевской длины волны протона, ускоренного продольным электрическим полем напряженности 3 кВ/см, в тот момент, когда его кинетическая энергия равна 1 кэВ?

$$\begin{array}{l} E = 3 \cdot 10^5 \text{ В/м} \\ W = 10^3 \text{ эВ} \\ \frac{d\lambda}{dt} = ? \end{array} \quad \lambda = \frac{h}{m v}; \text{ где } \left. \begin{array}{l} v = at \\ a = \frac{qE}{m} \end{array} \right\} \text{ тогда } \lambda = \frac{h}{qEt}$$

$$\frac{d\lambda}{dt} = -\frac{h}{qEt^2} \text{ *}, \quad \text{а } t = ? \quad (\text{когда } W = 10^3 \text{ эВ})$$

$$W = \frac{m a^2 t^2}{2} \Rightarrow t^2 = \frac{2W}{m a^2} = \frac{2Wm}{q^2 E^2}$$

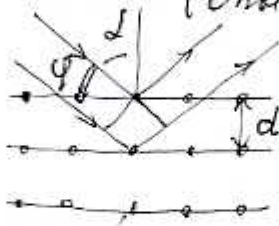
подставим в *

$$\text{*} \quad \frac{d\lambda}{dt} = -\frac{h q E}{2 W m} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34} \cdot 1,6 \cdot 10^{-19} \cdot 3 \cdot 10^5}{2 \cdot 10^3 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19} \cdot 1,67 \cdot 10^{-27}} = 5,96 \cdot 10^{-5} \text{ м/с}$$

W в Дж

Дифракция электронов на кристаллических структурах.

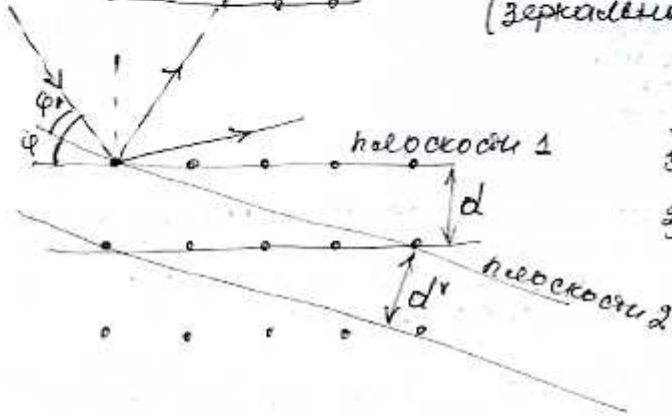
(Опыты Левисона и Дэтермера)



Условие максим. тах: $2d \sin \varphi = k\lambda$

(формула Вульфа - Бреллов)

(зеркальное отражение от как-бы возникших плоскостей)

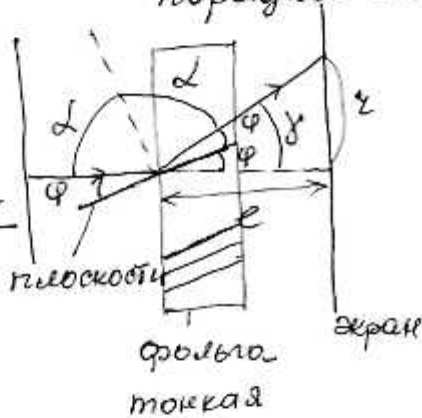


$$1) 2d \sin \varphi = k_1 \lambda$$

$$2) 2d' \sin \varphi' = k_2 \lambda$$

Задача: Пучок электронов с кинетической энергией 10кэВ проходит через точечную поликристаллическую фольгу и образует систему дифракционных колец на экране, отстоящем от фольги на $l = 10$ см. Найти межплоскостное расстояние, для которого максимум отражения третьего порядка соответствует кольцу с радиусом $r = 1,6$ см.

$W = 10 \cdot 10^3 \text{ эВ}$
 $l = 0,1 \text{ м}$
 $k = 3$
 $r = 1,6 \cdot 10^{-3} \text{ м}$
 $d = ?$



$$\varphi = \frac{r}{2} \quad r = ? \quad \text{tg } \gamma = \frac{r}{l} = \frac{1,6 \cdot 10^{-3}}{1 \cdot 10^{-1}} = 1,6 \cdot 10^{-2} \approx \gamma$$

тогда $\varphi = 0,8 \cdot 10^{-2}$

Усл. В-Бр:

$$2d \sin \varphi = k\lambda$$

$$2d \varphi = k \frac{h}{\sqrt{2mW}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow d = \frac{k h}{2 \varphi \sqrt{2mW}} = \frac{3 \cdot 6,63 \cdot 10^{-34}}{2 \cdot 8 \cdot 10^{-3} \sqrt{2 \cdot 9,1 \cdot 10^{-31} \cdot 1,6 \cdot 10^{-15}}} = \frac{19,89 \cdot 10^{-34}}{16 \cdot 10^{-3} \cdot 53,96 \cdot 10^{-23}} = 0,23 \text{ нм}$$

Почему кольца? Вопрос Вам!

Связь неопределенностей Гейзенберга.

- 1) $\Delta x \Delta p \geq \hbar$
- 2) $\Delta E \Delta t \geq \hbar$

т.к. неопределенности по сути есть малые величины, то математически, с ними следует обращаться как с дифференциалами.

Задача: Оценить относительную неопределенность импульса и кинетической энергии частицы, у которой неопределенность координаты в 20 раз больше её длины волны.

$$\frac{\Delta x}{\lambda} = 20$$

- 1) $\frac{\Delta p}{p} = ?$
- 2) $\frac{\Delta W}{W} = ?$

1) $\frac{\Delta p}{p} = ?$

учта: $\Delta x \Delta p = \hbar \Rightarrow \Delta p = \frac{\hbar}{\Delta x}$

$\lambda = \frac{\hbar}{p} \Rightarrow p = \frac{\hbar}{\lambda}$, подставив в 1)

$$\frac{\Delta p}{p} = \frac{\hbar \cdot 20}{\Delta x \cdot \hbar} = \frac{20}{\Delta x} = \frac{1}{20} = 0,05 = \underline{\underline{5\%}}$$

изученное

2) $\frac{\Delta W}{W} = ?$

учта: $W = \frac{p^2}{2m} \Rightarrow$

$\Rightarrow \Delta W = \frac{2p \Delta p}{2m}$

$$\frac{\Delta W}{W} = \frac{2p \Delta p}{2m p^2} = 2 \frac{\Delta p}{p} = 2 \cdot 0,05 = 0,1 = \underline{\underline{10\%}}$$

Задача: Атом излучил фотон с длиной волны $\lambda = 550 \text{ нм}$ за время равное $\tau = 10^{-8} \text{ с}$. Оценить неопределенность его координаты, энергии и относит. неопр. его длины волны.

для фотона

$$\tau \equiv \Delta t = 10^{-8} \text{ с}$$

$$\lambda = 550 \cdot 10^{-9} \text{ м}$$

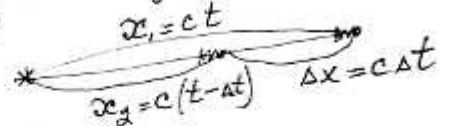
$$\Delta x = ?$$

$$\Delta E = ?$$

$$\frac{\Delta \lambda}{\lambda} = ?$$

τ - неопределенность во времени излучения фотона (определяется временем жизни \bar{e} в возбужденном состоянии)

1) $\Delta x = c \Delta t = 3 \cdot 10^8 \cdot 10^{-8} = \underline{\underline{3 \text{ м}}}$



2) $\Delta E = \frac{\hbar}{\Delta t} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34}}{10^{-8}} = 6,63 \cdot 10^{-26} = \underline{\underline{4,1 \cdot 10^{-7} \text{ эВ}}}$

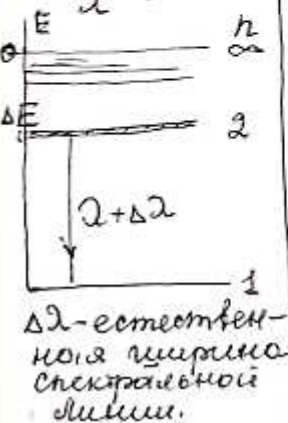
из соотн неопр.

3) $E = \frac{\hbar c}{\lambda} \Rightarrow \Delta E = \frac{\hbar c}{\lambda^2} \Delta \lambda \Rightarrow$
 знак имеет физической

$$\Rightarrow \Delta \lambda = \frac{\Delta E \cdot \lambda^2}{\hbar c} = \frac{\Delta E}{c \Delta t} = \frac{\Delta E}{\Delta x} = 1 \cdot 10^{-3} \text{ \AA}$$

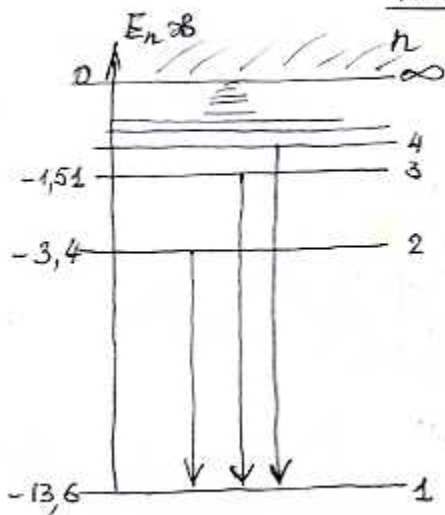
$$\frac{\Delta \lambda}{\lambda} = \frac{\Delta \lambda}{\lambda} = \frac{0,55 \cdot 10^{-6}}{3} = 1,8 \cdot 10^{-7}$$

! $\frac{\Delta \lambda}{\lambda}$ - степень монохроматичности излучения



Спектральные закономерности

теория Бора



Энергетическая
схема атома
водорода
(распределение по
возможным значениям
энергии электронов
в атоме)

Состояния атома
делятся на основные и
возбужденные:

1) основное - все э-ны в
атоме находятся в
основном состоянии, т.е.
обладают min возможными
для них значениями
энергии.

2) возбужденные - когда
хотя бы один э-н находится
в состоянии с энергией
большей, чем он имеет
в основном состоянии.

Постулаты Бора

1) О стационарных орбитах

$$L = p r = n \hbar$$

момент
импульса

2) Излучение только при
переходе с одной орбиты
на другую.

Упорядочение излучения:

введение серий излучения
(переходы $\bar{\nu}$ из всех выше
лежащих состояний энергии
в одну)

Формула Бальмера (описывающая
серийное излучение)

$$\bar{\nu} = R Z^2 \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right) \text{ где}$$

$\bar{\nu}$ - волновое число = $\frac{1}{\lambda}$, где

λ - длина волны излучения.

R - постоянная Ридберга =

$$= 1,0967 \cdot 10^7 \frac{1}{\text{м}}$$

n - главное квантовое число

n_1 - значение главного кванто-
вого числа для уровня
энергии, на который идет
переход.

n_2 - с которого.

Энергия стационарного состояния $E_n = \frac{-hcR Z^2}{n^2}$

Z - зарядовое число ядра

Энергия излучения $h\nu = E_2 - E_1$

$$h\nu = \frac{hc}{\lambda} = hcR Z^2 \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right)$$

Комбинационный принцип Ритца.

Для описания системы энергетических состояний электрона в атоме Ритцем было введено понятие термов. $T = \frac{R\lambda^2}{n^2}$

Систему энергетических состояний атома называют иначе системой термов.

а излучение длиной волны λ по Ритцу определяется:

$$\tilde{\nu} = \frac{1}{\lambda} = T_1 - T_2 = R\lambda^2 \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right)$$

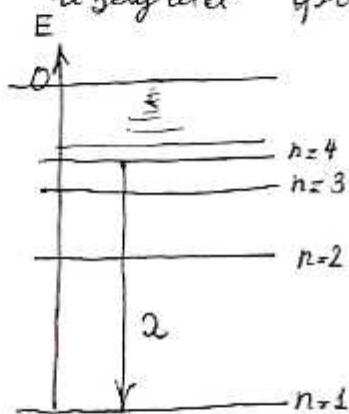
Связь энергии уровня с термом:

$$E = -hc \left(\frac{R\lambda^2}{n^2} \right) = -hcT$$

Задача. Определить квантовое число n возбужденного состояния атома водорода, если известно, что при переходе в основное состояние атома излучил фотон с длиной волны $\lambda = 97,25 \text{ нм}$

$$\lambda = 97,25 \text{ нм}$$

$$n = ?$$

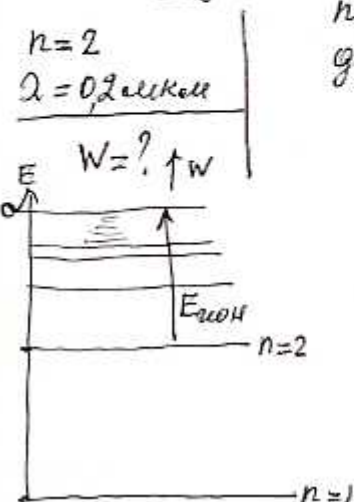


$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{n^2} \right) \Rightarrow n^2 = \frac{1^2 R \lambda}{R \lambda - 1^2}$$

$$n^2 = \frac{1,0967 \cdot 10^7 \cdot 97,25 \cdot 10^{-9}}{1,0967 - 1} = \frac{1,0663}{0,0967} = 16$$

$$\underline{\underline{n = 4}}$$

Задача: Вычислить кинетическую энергию электрона, выбитого из первого возбужденного состояния атома водор. фотонами, длина волны которого 0,2 мкм.



$$h\nu_{\text{ф}} = E_{\text{ион}} + W$$

$$E_{\text{ион}} = \Delta E = hcR \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{\infty} \right)$$

$$E_{\text{ион}} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34} \cdot 3 \cdot 10^8 \cdot 1,0967 \cdot 10^7}{4 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}} = 3,4 \text{ эВ}$$

$$E_{\text{ф}} = h\nu_{\text{ф}} = \frac{hc}{\lambda} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34} \cdot 3 \cdot 10^8}{2 \cdot 10^{-7} \cdot 1,6 \cdot 10^{-19}} = 6,2 \text{ эВ, тогда:}$$

$$\underline{\underline{W = h\nu_{\text{ф}} - E_{\text{ион}} = 6,2 - 3,4 = 2,8 \text{ эВ}}}$$

Задача:

- 1) Показать, что для атома водорода на боровских стационарных орбитах укладывается целое число длин волн де-Бройля.
- 2) Определить длину волны на первой боровской орбите.
- 3) Чему равна λ_2 на второй боровской орбите, выраженная через радиус второй орбиты (R).

1) Исходя из условия квантования (первого постулата Бора):

$$p r = n \hbar \Rightarrow p r = n \frac{h}{2\pi} \Rightarrow 2\pi r = n \left(\frac{h}{p}\right) \Rightarrow \underline{2\pi r = n \lambda}$$

$$2) \lambda_1 = \frac{2\pi r_{B1}}{n} \quad \text{где} \quad r_{B1} = \frac{n^2 \hbar^2 \epsilon_0}{\pi m e^2} = 0,53 \text{ \AA}$$

$$\boxed{r_B \sim n^2}$$

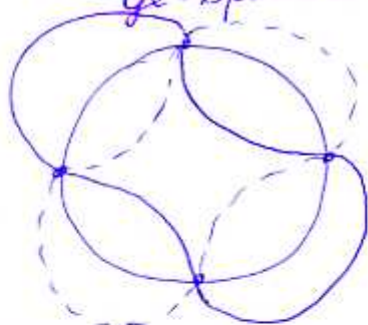
и тогда

$$\textcircled{+} \underline{\lambda_1 = 3,32 \text{ \AA}}$$

$$3) p R = n \hbar \Rightarrow 2\pi R = n \lambda_2 \quad \text{если, по условию } n=2,$$

то $\underline{\lambda_2 = \pi R}$

Графически: при $n=2$ укладывается на орбите две длины волны де-Бройля (стоячие волны)

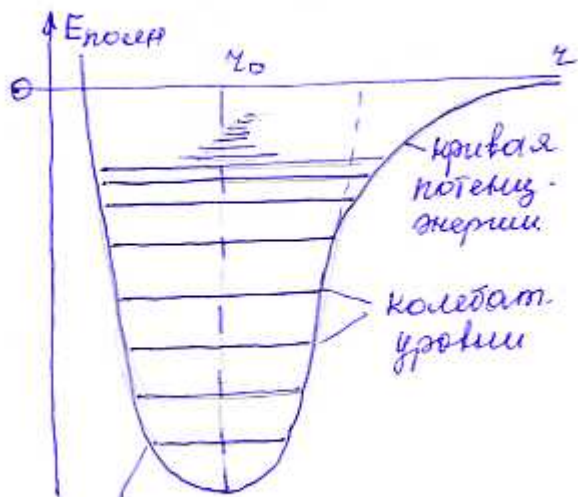


стоячие волны
с числом узлов
 $2n$

($n=2$; число узлов-4)

0 Применили решения урав-ий Шредингера для описания составных ядерона в потенциальной яме (ящике), читайте в учебнике Э.В. Шпольского „Атомная физика“ том I, §§ 156-157.

О молекулах (двухатомных)



Минимальная колеб. энергия молекулы (при $v=0$)

$$E_{min} = \frac{\hbar \omega_0}{2}$$

(рис. 1)

На рисунке энергетическая схема, описывающая распределение энергии (полной) молекулы в основном состоянии.

Кривая потенциальной энергии определяется состоянием электронной конфигурацией молекулы. ($E_{эл. конф}$)

z_0 - равновесное расстояние между ядрами молекул.

Колебательные уровни - значения колебательной энергии молекулы. ($E_{кол}$)

Так как молекулы колеблются и вращаются одновременно, то, естественно, существуют так называемые вращательные уровни энергии, которые на такой схеме располагаются между колебательными уровнями энергии. ($E_{вращ}$)

Полная энергия молекулы описывается выражением:

$$E_{полн} = E_{эл. конф} + E_{кол} + E_{вращ}. \quad (E_{эл. конф} > E_{кол} > E_{вращ})$$

где: $E_{кол} = \hbar \omega_0 \left(v + \frac{1}{2} \right) \cdot [1 - x \left(v + \frac{1}{2} \right)]$ - в общем случае. (*)

v - колебательное квантовое число - $v = 0, 1, 2, \dots$
 x - коэффициент асимметрии (о нем позже)

$$E_{вращ} = \frac{\hbar^2}{2I} y(y+1) \quad (**)$$

I - момент инерции молекулы
 y - вращательное квантовое число - $y = 0, 1, 2, \dots$

$$I = \mu d^2, \text{ где } \mu - \text{приведенная масса } \mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

d - расстояние между атомами в двухатомной молекуле.

При изменении энергетического состояния, молекулы излучают (и поглощают) так называемые колебательные спектры молекул.

По типу эти спектры делятся на:

- 1) Электронно-колебательные
- 2) Колебательно-вращательные
- 3) Вращательные

1) Возникают при изменении электронной конфигурации молекул. Поскольку задач на эту тему в оле не предполагается, рассматривать их мы не будем.

2) В области, где кривая потенциальной энергии (рис.) представляет собой параболу (т.е. при малых значениях колебательного квантового числа v) молекула ведет себя как гармонический осциллятор, и уровни колебательной энергии располагаются на одинаковом энергетическом расстоянии.

Значения энергии этих уровней описывается выражением

$$E_{\text{кол}} = \hbar \omega_0 \left(v + \frac{1}{2} \right), \quad (\text{V})$$

этим же состоянием есть величина постоянная и равна, естественно; (энергия нулевого или пош.)

$$\Delta E_{\text{кол}} = \hbar \omega_0, \quad \text{где } \omega_0 - \text{собственная частота колебаний и является характеристикой молекулы.}$$

Там, где кривая потенциальной энергии перестает совпадать с параболой, колебательные уровни смещаются и выражение (V) преобразуется в выражение (*).
Выражение (*) позволяет рассчитать распределение энергетических состояний молекулы при больших значениях колебательного квантового числа.

3) Вращательные уровни располагаются между колебательными, при этом интервал между значащими жерями растет с увеличением вращательного квантового числа на одну и ту же величину, называемую жеретическим смещением вращательных уровней и равна:

$$\Delta E_{\text{вращ.}} = \frac{\hbar^2}{I} \quad - \quad \text{эта величина постоянна для каждой молекулы, зависит от её момента инерции и не зависит от квантового числа } j.$$

Схема распределения вращательных уровней жерии

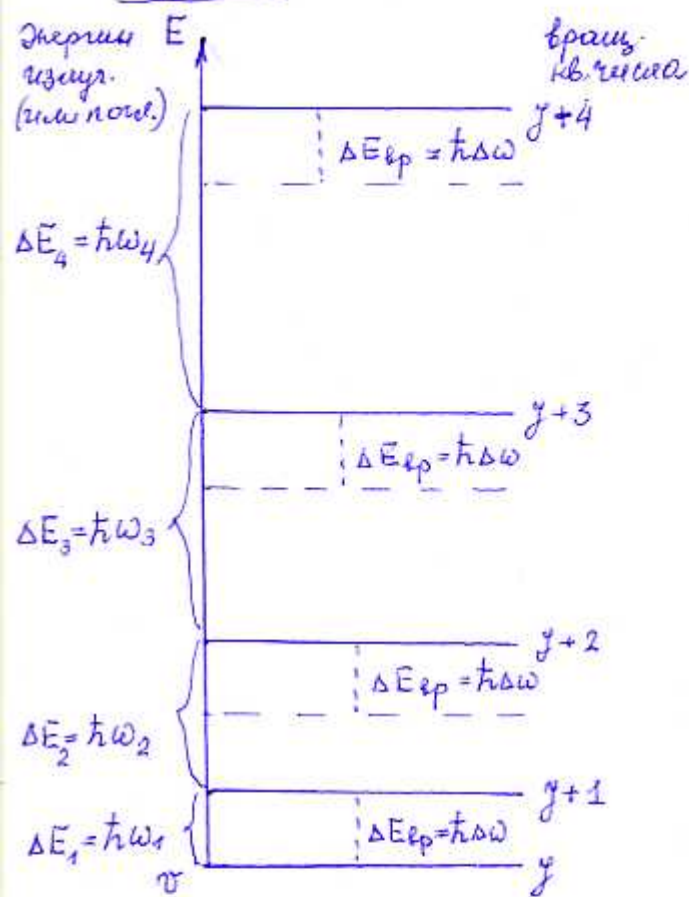


рис. 2.

В общем случае вывод вращательных для $\Delta E_{\text{вращ.}}$:

по схеме рис. 2 жерии вращательных уровней:

$$\left. \begin{aligned} E_1 &= \frac{\hbar^2}{2I} j(j+1) \\ E_2 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j+1)(j+2) \\ E_3 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j+2)(j+3) \end{aligned} \right\} \text{ тогда}$$

$$\left. \begin{aligned} \Delta E_1 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j+1)(j+2-j) = \frac{\hbar^2}{I} (j+1) \\ \Delta E_2 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j+2)(j+3-j-1) = \frac{\hbar^2}{I} (j+2) \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \Delta E_{j,j+1} = \Delta E_2 - \Delta E_1 = \frac{\hbar^2}{I} (j+2-j-1) = \frac{\hbar^2}{I}$$

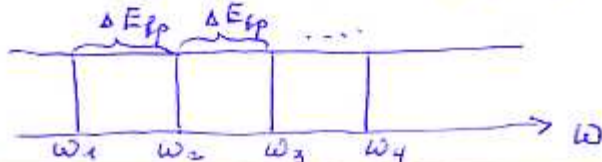
Если учесть, что жерии излучения $\Delta E = \hbar\omega$, то

$$\Delta E_{j,j+1} = \hbar\omega_2 - \hbar\omega_1 = \hbar(\omega_2 - \omega_1) = \hbar\Delta\omega = \frac{\hbar^2}{I} \quad \text{и}$$

$$\Delta\omega = \frac{\hbar}{I}$$

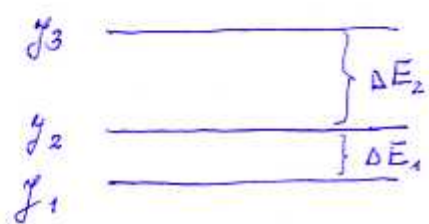
Более простой вывод этого выражения можно сделать учитывая численные значения вращательного квантового числа.

$$\left. \begin{aligned} \text{Если } j=0, \text{ то } E_{1 \text{ вращ.}} &= 0 \\ \text{или } j=1, \text{ то } E_{2 \text{ вращ.}} &= \frac{\hbar^2}{I} \end{aligned} \right\} \Delta E_1 = \frac{\hbar^2}{I} \text{ и равна } = \hbar\omega_1$$



Примеры решения задач по молекулам.

Задача. Для двухатомной молекулы известны интервалы между тремя последовательными вращательными уровнями энергии $\Delta E_1 = 0,2 \text{ мэВ}$ и $\Delta E_2 = 0,3 \text{ мэВ}$.
Найти вращательную энергию среднего уровня.

$\left. \begin{array}{l} \Delta E_1 = 0,2 \text{ мэВ} \\ \Delta E_2 = 0,3 \text{ мэВ} \\ E_{(j_2)} = ? \end{array} \right\}$	<p>Пусть:</p> 	<p>Обозначим:</p> $\begin{aligned} j_3 &\equiv j+1 \\ j_2 &\equiv j \\ j_1 &\equiv j-1 \end{aligned}$	<p>тогда надо найти <u>энергию</u> уровня с кв. числом <u>j</u></p>
--	---	---	---

При наших обозначениях энергии вращательных уровней определяются:

$$\left. \begin{aligned} E_1 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j-1)j \\ E_2 &= \frac{\hbar^2}{2I} j(j+1) \\ E_3 &= \frac{\hbar^2}{2I} (j+1)(j+2) \end{aligned} \right\} \text{отсюда}$$

$$\Delta E_1 = E_2 - E_1 = \frac{\hbar^2}{2I} j(j+1 - j+1) = \frac{\hbar^2}{I} j \quad (1)$$

$$\Delta E_2 = E_3 - E_2 = \frac{\hbar^2}{2I} (j+1)(j+2 - j) = \frac{\hbar^2}{I} (j+1) \quad (2)$$

Для того, чтобы найти E_2 надо знать j ; $j+1$; $\frac{\hbar^2}{I}$

Из равенства (1) найдем $j = \frac{\Delta E_1 I}{\hbar^2}$

Из равенства (2) найдем $j+1 = \frac{\Delta E_2 I}{\hbar^2}$

$\frac{\hbar^2}{I}$ - смещение вращательных уровней $\Delta E_{вр} = \Delta E_2 - \Delta E_1 = \frac{\hbar^2}{I}$
(смотрите теорию впереди),

тогда $E_2 \equiv E_{(j_2)} = \frac{\hbar^2}{2I} \cdot \frac{\Delta E_1 I}{\hbar^2} \cdot \frac{\Delta E_2 I}{\hbar^2} = \frac{\Delta E_1 \cdot \Delta E_2 \cdot I}{2 \cdot \hbar^2} = \frac{\Delta E_1 \cdot \Delta E_2}{2(\Delta E_2 - \Delta E_1)}$

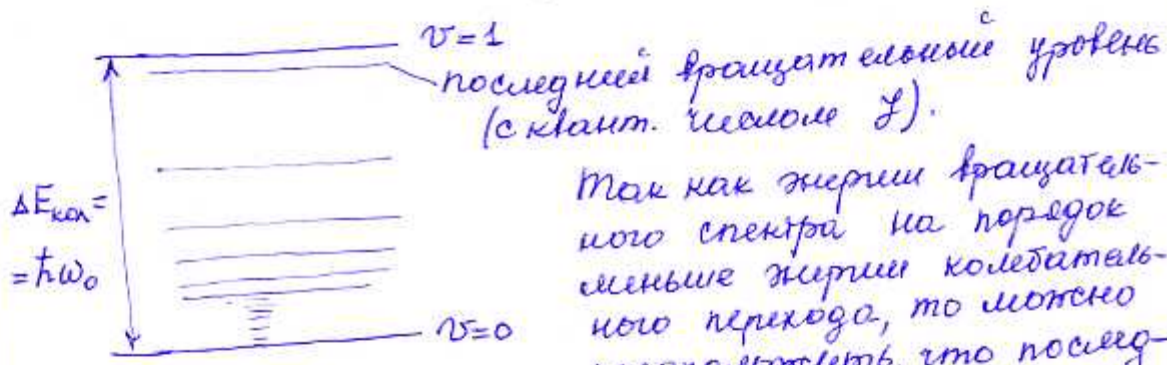
= ...

Задача. Сколько линий содержит чисто вращательный спектр молекулы OH между колебательными уровнями с колебательными квантовыми числами $\nu=0$ и $\nu=1$?

OH
 $\nu=0; \nu=1$

 $J=?$

Число спектральных линий равно числу вращательных уровней, заключенных между колебательными уровнями.



Так как ширина вращательного спектра на порядок меньше ширины колебательного перехода, то можно предположить, что последний вращательный уровень по ширине близок к ширине верхнего ($\nu=1$) колебательного уровня.

(при заданных условиях коэфф. ангармон. можно пренебречь)

Тогда $\Delta E_{kol} = E_J \text{ вращ.}$

$$h\omega_0 = \frac{h^2}{2I} J(J+1) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow J(J+1) = \frac{2I\omega_0}{h} \quad (*)$$

пусть $I = \mu d^2 = \frac{m_o m_H}{m_o + m_H} d^2 = 1,48 \cdot 10^{-47} \text{ кг} \cdot \text{м}^2$

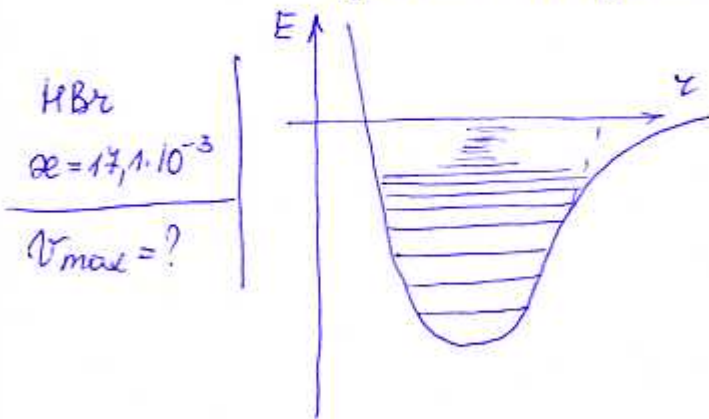
$$(*) \quad J(J+1) \leq \frac{2 \cdot 1,48 \cdot 10^{-47} \cdot 7,036 \cdot 10^{14}}{1,6546 \cdot 10^{-34}} = 197,5, \text{ тогда}$$

$$J = 13 \quad (13 \times 14 = 182)$$

Итого: между двумя колебательными уровнями в малечке OH в области, где кривая потенциальной энергии парадокс, находится 13 вращат. уровней

P.S. Константы двухатомных молекулы (собственная частота колебаний и межъядерное расстояние) написаны на стенде координаты физики рядом с домашними заданиями.

Задача. Определить число колебательных энергетических уровней, которое имеет молекула HBr , если коэффициент асимметричности $\alpha = 17,1 \cdot 10^{-3}$.



При увеличении значений квантовых чисел соответствующих колебательным состояниям энергетические уровни сближаются, а интервалы между ними уменьшаются.

Квантовое число соответствующее последнему колебательному уровню, после которого молекула диссоциирует, обозначим ν_{max} . В этом случае можно считать, что энергетическое расстояние между последними соседними уровнями практически равно 0.

Энергетическое расстояние между соседними уровнями в области асимметричности обозначим ΔE .

$$\begin{aligned} \Delta E &= E_{\nu+1} - E_{\nu} = \hbar\omega_0 \left[\nu + \frac{3}{2} - \alpha \left(\nu + \frac{3}{2} \right)^2 - \nu - \frac{1}{2} + \alpha \left(\nu + \frac{1}{2} \right)^2 \right] = \\ &= \hbar\omega_0 \left[1 + \alpha \left(\nu + \frac{1}{2} \right)^2 - \left(\nu + \frac{3}{2} \right)^2 \right] = \\ &= \hbar\omega_0 \left[1 + \alpha \left(\nu + \frac{1}{2} - \nu - \frac{3}{2} \right) \cdot \left(\nu + \frac{1}{2} + \nu + \frac{3}{2} \right) \right] = \hbar\omega_0 \left[1 - 2\alpha(\nu+1) \right] \end{aligned}$$

если $\nu = \nu_{\text{max}}$, то

$$\hbar\omega_0 \left[1 - 2\alpha(\nu_{\text{max}} + 1) \right] = 0 \text{ м.е.}$$

$$2\alpha(\nu_{\text{max}} + 1) = 1 \text{ и отсюда:}$$

$$\nu_{\text{max}} = \frac{1}{2\alpha} - 1 = (2 \cdot 17,1 \cdot 10^{-3})^{-1} - 1 = 28,2, \text{ м.е.}$$

$$\boxed{\nu_{\text{max}} = 28,}$$