

Вычисление с помощью частиц вакуума
полной энергии многоэлектронного атома и ядра

Салосин Е.Г.

e-mail salosinevgeniy@rambler.ru

Используя энергию частиц вакуума и равенство нулю его градиента вычислена энергия водородоподобного атома и многоэлектронного атома. Преимущество проведенных расчетов состоит в том, что не нужно учитывать экранировку и взаимодействие электронов, вся система определяется из частиц вакуума как из единого целого. Удалось вычислить энергию многоэлектронного атома и водородоподобного атома. Таки вычислив энергию одного электрона в атоме, для вычисления полной энергии, энергию одного атома надо умножить на количество равноправных образований – электронов. Это преимущество вычисления энергии частиц вакуума. К сожалению, я использовал для проверки формулы полной энергии атома только одно значение – атом гелия, приведенное в книге ЛЛЗ, других значений полной энергии я не нашел. По свойствам частиц вакуума вычислена энергия на единицу массы ядерного и атомного взрыва. Оценивалась степень формулы для полной энергии дейтерия и урана по энергии на единицу массы из свойств частиц вакуума, т.е. водородной и атомной бомбы. Получена формула для степени формулы энергии ядра через квантовые числа, т.е. ядро описано полностью.

Опишем кристаллическую структуру твердой элементарной частицы

$$\sum_{k=-N}^N \exp\left(-\frac{Zr_{kp}}{n^2 a_0}\right) \cdot \left\{ -\frac{2Z \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{n^2 a_0 [(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^2} - \frac{4 \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^3} + \right.$$

$$+ \left[\frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mp} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^2} + \frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mk} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^2} \right] \mathbf{d}_m = 0$$

Величина энергии диполя равна

$$E = \frac{e^2 (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{d_0 [(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^2}$$

Если рассматривать решение уравнения общего вида, то определяются значения $\mathbf{d}_p = \mathbf{d}_p(p, k_{-N}, \dots, k_N), k_n = n$ при целых значениях p, k . Будет выделено счетное количество направлений \mathbf{d}_p , вдоль которых имеется дискретная структура. Дефекты в кристалле связаны с соотношением неопределенности, когда невозможно определить координату частицы. Запишем систему нелинейных уравнения

$$\sum_{m=-N}^N A_{pm} \mathbf{d}_{m\alpha} = 0$$

Эта система нелинейных уравнений имеет $2N+1$ разных комплексных значений \mathbf{d}_m . Имеем $3N^2$ значений $\mathbf{d}_{m\alpha} = \mathbf{d}_{-m-\alpha}^*, \mathbf{G}_\alpha = \mathbf{G}_{-\alpha}^* m = 1, \dots, N; \alpha = 1, \dots, L$. На самом деле имеем не сумму, а интеграл по α и значение собственных чисел и векторов определяется размерностью $L; N = L$. Т.е. сумму надо свести к L элементов. Подстановка значения параметров для атома водорода для одного электрона приводит $N = L = 0$ к значению плеча диполя $d_0 = -2n^2 a_0 / Z$ и значение полной энергии для водородоподобных атомов $E_n = \frac{e^2 (r, d)(r, d)}{d r^4} = -\frac{ze^2}{2n^2 a_0} = -\frac{zm_e e^4}{2n^2 \hbar^2}$.

Для многоэлектронных атомов надо определять значение \mathbf{G}_α , используя вычисленное значение диаметра $d_0 = -2n^2 a_0 / Z$ у водородоподобных атомов. Для многоэлектронных атомов надо использовать формулы

$$\sum_{k=-N}^N \exp\left(-\frac{zr_{kp}}{n^2 a_0}\right) \cdot$$

$$\begin{aligned}
& \cdot \left\{ - \frac{Z \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{n^2 a_0 [(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha)^2]^{5/2}} \right. \\
& - \frac{4 \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha)^2]^3} \\
& + \left[\frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mp} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha)^2]^2} \right. \\
& \quad \left. + \frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mk} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha)^2]^2} \right] \mathbf{d}_m = 0
\end{aligned}$$

Величина энергии диполя равна

$$E = \frac{e^2}{d_0} \frac{(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p) (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha)^2]^2}$$

Начальное приближение значения определителя определяется при условии $(\mathbf{d}_p, \mathbf{d}_k) = d_0^2 \delta_{pk}$. Из равенства нулю определителя определяем постоянную составляющую кристаллической решетки $\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5|\mathbf{G}_\alpha, p = -N, \dots, N$. Уравнение для атомов гелия имеет вид $p = -1, 0, 1, m = -1, 0, 1; m > p$

Матрица для атомов гелия имеет вид. Надо приравнять этот определитель нулю

$$\|A_{pm}\| = \begin{vmatrix} A_{-1,-1} & A_{-1,0} & A_{-1,1} \\ 0 & A_{00} & A_{01} \\ 0 & 0 & A_{11} \end{vmatrix}$$

Равенство нулю этого определителя определяется тремя уравнениями $A_{pp} = 0$

и сводится к формуле $d_0/\mathbf{G}_\alpha = \frac{1+P_n}{4P_n}$.

$$A_{pm} = -\frac{Z(\mathbf{G}_\alpha, d_0)^2 P_n^2}{n^2 a_0 0.5^3 (\mathbf{G}_\alpha)^5} - \frac{4(\mathbf{G}_\alpha, d_0)^2 P_n^2}{0.5^4 (\mathbf{G}_\alpha)^6} + \frac{2(\mathbf{G}_\alpha, d_0) P_n}{0.5^3 (\mathbf{G}_\alpha)^4} =$$

$$= -\frac{8Zd_0^2P_n^2}{n^2a_0G_\alpha^3} - \frac{16 \cdot 4d_0^2P_n^2}{G_\alpha^4} + \frac{16d_0P_n}{G_\alpha^3} = \frac{8d_0P_n}{G_\alpha^3} \left(-\frac{Zd_0P_n}{n^2a_0} - \frac{8d_0P_n}{G_\alpha} + 2 \right) = 0; \frac{d_0}{G_\alpha} = \frac{1+P_n}{4P_n}; P_n = \frac{2^{0.5}}{(2n+1)^{0.5}} = \sqrt{\int_{-1}^1 P_n^2(x) dx}$$

При этом полная энергия атома стремится к энергии многоэлектронного атома и формулу надо дополнительно умножить на Z (в случае образования электронов из частиц вакуума и расчета энергии частиц вакуума такая процедура законная)

$$E_n = -\frac{Z^2m_e e^4 d_0^2}{2n^2\hbar^2 0.5^2 G_\alpha^3} = -\frac{Z^2m_e e^4 (1+P_n)^2}{8n^2\hbar^2 P_n^2} = 2.47 \text{ ат. ед.}$$

При экспериментальном значении 2.9 ат. ед. Точность вычисления полной энергии атома гелия из общей формулы для всех многоэлектронных атомов 14%. Но водородоподобные атомы этой формулой не описываются, этой формулой описываются многоэлектронные атомы.

В случае описания ядра атома водорода, имеющего один протон, изменится только коэффициент. Тут необходимо сказать, что использование частиц вакуума ликвидирует зависимость от спина и орбитального момента, а сводится к мультиполям, произвольной степени, которую выбираем для согласия с экспериментом.

$$\sum_{k=-N}^N \exp\left(-\frac{Zr_{kp}}{n^2a_0}\right) \left\{ -\frac{Z \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)^u}{n^2a_0 [(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} - \frac{14 \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)^u}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^{(2u+1)/2}} + \left[\frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mp} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)^{u-0.5}}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} + \frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mk} (\sum_{s=k}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, (\sum_{s=k}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)^{u-0.5}}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} \right] \mathbf{d}_m = 0$$

Получается $d_0 = -12n^2a_0/Z$

$$E_n = \frac{e^2 m l_\gamma^u}{d_0 m_\gamma d_0^u} \frac{(r, d)^7}{r^{14}} = \frac{m_p c^2 d_0^u}{d_0^u} = m_p c^2;$$

Вычислим энергию много нуклонного ядра с определяемым показателем степени u .

$$\begin{aligned}
& \sum_{k=-N}^N \exp\left(-\frac{r_{kp}}{n^2 a_0}\right) \left\{ -\frac{\sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)^u}{n^2 a_0 [(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} \right. \\
& - \frac{2u \sum_{m=p}^k (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)^u}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha)^2]^{(2u+1)/2}} - \\
& + \left[\frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mp} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_m)^{u-0.5}}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} \right. \\
& \left. + \frac{\sum_{m=p}^k \delta_{mk} (\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p)^{u-0.5}}{[(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha)^2]^u} \right] \mathbf{d}_m = 0 \\
A_{pm} &= -\frac{2^u d_0^u P_n^u}{n^2 a_0 G_a^u} - \frac{2^{u+1} 2s d_0^u P_n^u}{G_a^{u+1}} + \frac{2^{u+1.5} d_0^{u-0.5} P_n^{u-0.5}}{G_a^{u+0.5}} = \\
&= -\frac{2^s d_0^{u-0.5} P_n^{u-0.5}}{G_a^7} \left(\frac{\sqrt{d_0 P_n}}{n^2 a_0} + \frac{4u \sqrt{d_0 P_n}}{G_a} - \frac{2^{1.5}}{\sqrt{G_a}} \right) = 0
\end{aligned}$$

Из этого квадратного уравнения имеем значение собственного числа

$$\frac{1}{\sqrt{G_a}} = \frac{\sqrt{2} \pm \sqrt{2 - \frac{4ud_0 P_n}{n^2 a_0}}}{4u \sqrt{d_0 P_n}} = \frac{\sqrt{2} \pm \sqrt{2 + 4u \cdot (2u-2) P_n}}{4ui \sqrt{(2u-2)n^2 a_0 P_n}}$$

Откуда имеем значение период

$$G_a = -\frac{(4u)^2 (2u-2) n^2 a_0 P_n}{(\sqrt{2} \pm \sqrt{2 + 4u \cdot (2u-2) P_n})^2}$$

Полная энергия ядра равна

$$\begin{aligned}
E_n &= A \frac{e^2}{d_0} \left(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha, \mathbf{d}_p \right)^u \bigg/ \left[\left(\sum_{s=p}^m \mathbf{d}_s + |m-p+0.5| \mathbf{G}_\alpha \right)^2 \right]^u \\
&= A \frac{e^2 2^u d_0^u}{d_0 G_a^u} = -A \frac{e^2}{a_0} 2^u [(2u-2)n^2]^{u-1} \left[\frac{(\sqrt{2} \pm \sqrt{2 + 4u \cdot (2u-2) P_n})^2}{[(4u)^2 (2u-2) n^2 P_n]} \right]^u
\end{aligned}$$

Термоядерной реакции соответствует $n = 1, A = 2; u = 5.73; \sqrt{U_+ U_-} = 88c$
отношение энергии на единицу массы для термоядерной реакции вычислено

правильно $U^2 = 7.05 \frac{10^{24} \text{эрг}}{\text{г}}$. Атомному взрыву соответствует $n = 7, A = 235; u = 4.52; \sqrt{U_+ U_-} = 0.03 \text{с}$ отношение энергии на единицу массы для атомного взрыва вычислено правильно $U^2 = 8.1 \frac{10^{17} \text{эрг}}{\text{г}}$.

Я определили величину u по значению энергии на единицу массы для элементов, участвующих в реакции взрыва. На самом деле существует зависимость от спинового момента $u = \frac{1}{2}S(S + 1) + \frac{1}{2}(\mathbf{S}, \mathbf{n})$. Кандидами на значение показателя степени являются члены, например $u = \frac{1}{2}S(S + 1) + \frac{1}{2}S \cos \varphi = 5.73; S = 3; \varphi = 1.75; u = 4.52; S = 3, \varphi = 2.978$. Как показал численный эксперимент, параметры спина и угла определяются однозначно. Данная формула очень похожа на комплексную $u = \frac{1}{2}S(S + 1) + \frac{1}{2}iS$ физический смысл которой $\frac{1}{2}S(S + 1)\cos(\text{arg}u) + \frac{1}{2}S \sin(\omega t + \text{arg}u) \rightarrow \sqrt{\langle u^2 \rangle} = \frac{1}{2^{1.25}} \sqrt{S^2(S + 1)^2 + S^2} = 5.27$. Эта величина характеризует атомный взрыв, переходящий в термоядерный взрыв $\sqrt{U_+ U_-} = 17.2 \text{с}, \varphi = 2.08$. Взрыв с квантовым числом $S = 3.5$ имел бы $u = 6.78$ и величину $\sqrt{U_+ U_-} = 4306 \text{с}$ и заставил бы гореть протоны, и вся атмосфера Земли сгорела бы.