

какотою винилуф бояныцелы дна томе [8] винилоподает юнионианыл альбом  
эритроциты которых в субактивном виде манифестируют блюзийную анатомию и

УДК 539.194

## (1) ДВУХПАРАМЕТРИЧЕСКИЙ ПСЕВДОПОТЕНЦИАЛ

А. П. Копцев, А. В. Нявро, В. Н. Черепанов

Томский государственный университет

Федеральное агентство по образованию

634050 Россия, Томск, пр. Ленина, д. 36

rafting@sibmail.com

Предложена новая физическая модель определения параметров двухпараметрического псевдопотенциала, основанного на подходе Хейне-Абаренкова, что позволило фактически перейти к однопараметрическому псевдопотенциальному. Определены параметры псевдопотенциала для атомов и ионов второго и третьего периодов и иона Sr II. Показано, что предложенный двухпараметрический псевдопотенциал с найденными параметрами позволяет рассчитывать положение возбужденных одноэлектронных уровней ионов с хорошей точностью.

**Ключевые слова:** псевдопотенциал, атомно-молекулярные системы, спектроскопия.

Современная теория исследования электронных свойств сложных атомно-молекулярных систем, включая наноразмерные структуры, требует развития простых и эффективных моделей. Среди них широко используется метод модельного псевдопотенциала [1-3]. В частности, предложенный в [3] псевдопотенциал показал свою эффективность при расчете электронных свойств полупроводников [4]. В данной работе предлагается провести модернизацию псевдопотенциала [3] с целью его использования для расчета свойств молекулярно-кластерных систем произвольного состава и структуры с различным видом связи.

Модельный ионный псевдопотенциал [3] имеет вид непрерывной функции, которая в области, ограниченной некоторым эффективным радиусом  $R_m$ , является параболической, а вне её имеет кулоновский вид:

$$v_{\text{ион}}(r) = \begin{cases} V_0 \left(1 - \frac{r}{R_m}\right) - Zr \left[\frac{1}{R_m^2} + C(r - R_m)\right], & r \leq R_m \\ -\frac{Z}{r}, & r > R_m \end{cases}, \quad (1)$$

где  $V_0$ ,  $R_m$  – параметры псевдопотенциала,  $Z$  – заряд иона. В данной работе предлагаются выбирать значение параметра  $R_m$  равным значению  $r$ , при котором плотность оставшихся электронов становится меньше 0.1. В этом случае подгоночным остается только один параметр  $V_0$ , определяющий глубину потенциальной ямы. Таким образом, фактически мы получаем однопараметрический псевдопотенциал. В рамках развиваемого подхода были определены параметры  $R_m$  и  $V_0$  для атомов и ионов второго и третьего периодов и иона Sr II. Результаты расчетов параметров псевдопотенциала (1) представлены в табл. 1.

Таблица 1

Значение параметров псевдопотенциала  $V_0$ ,  $R_m$ 

для атомов и ионов 2-3 периодов и иона Sr II (все единицы в а.е.)

	Li I	Sr II	B III	C IV	N V	O VI	F VII	Ne VIII
nl	$V_0$ ( $R_m =$ 1.6)	$V_0$ ( $R_m =$ 3.5)	$V_0$ ( $R_m =$ 1)	$V_0$ ( $R_m =$ 0.83)	$V_0$ ( $R_m =$ 0.75)	$V_0$ ( $R_m =$ 0.7)	$V_0$ ( $R_m =$ 0.65)	$V_0$ ( $R_m =$ 0.6)
nS	-9.0	151.6	-6.3	-6.3	-14.35	-20.84	-29.17	-40.4
nP	4.6	88.1	-1.78	-7.35	-14.27	-21.69	-32.34	-42.97
nD	5.0	17.17	-3.74	-7.9	-13.15	-18.7	-32.45	-63.5
	Na I	Mg II	Al III	Si IV	P V	S VI	Cl VII	Ar VIII
	$V_0$ ( $R_m =$ 2.35)	$V_0$ ( $R_m =$ 2.07)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.8)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.63)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.5)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.35)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.25)	$V_0$ ( $R_m =$ 1.2)
nS	-48.44	-92.44	41.0	1.23	-12.2	-33.77	-28.23	-37.53
nP	-51.6	-97.12	12.1	-1.13	-11.12	-32.93	-27.55	-36.4
nD	-4.3	0.90	-1.2	-3.74	-7.04	-24.16	-14.17	-19.51

Таблица 2

Одноэлектронные уровни энергии для C IV, Sr II, Si IV

C IV			Sr II			Si IV		
nl	Расчет по (1)	[5]	nl	Расчет по (1)	Наш прямой расчет	nl	Расчет по (1)	[5]
3d	0.888*	0.888	4d	0.326*	0.326	3d	0.926*	0.926
4d	0.499	0.499	5d	0.144	0.177	4d	0.514	0.519
5d	0.319	0.319	6d	0.087	0.105	5d	0.327	0.330
6d	0.222	0.222	7d	0.059	0.105	6d	0.226	0.228
2p	2.073*	2.073	5p	0.295*	0.295	3p	1.332*	1.332
3p	0.901	0.910	6p	0.150	0.157	4p	0.625	0.622
4p	0.505	0.508	7p	0.091	0.097	5p	0.400	0.398
5p	0.321	0.324	8p	0.061	0.065	6p	0.266	0.265
2s	2.366*	2.366	5s	0.392*	0.392	3s	1.656*	1.656
3s	1.020	0.988	6s	0.177	0.194	4s	0.790	0.774
4s	0.557	0.540	7s	0.103	0.114	5s	0.455	0.448
5s	0.340	0.340	8s	0.068	0.074	6s	0.295	0.293

Эффективность обсуждаемой модели с найденными параметрами проиллюстрирована в табл. 2 на примере ионов C IV, Si IV, Sr II. Из табл. 2 видно, что уровни энергии, рассчитанные с псевдопотенциалом (1), согласуются с точностью до нескольких тысячных а.е. (максимальная погрешность не превышает нескольких сотых а.е.) с данными [5], а также с результатами наших прямых расчетов, основанных на методе Хартри–Фока с локальными обменно-корреляционными потенциалами [4]. Аналогичные результаты имеют место и для других ионов и атомов, приведенных в табл. 1.

\* уровни, используемые для нахождения параметра  $V_0$

Таким образом показано, что предложенная в настоящей работе модель позволяет предсказывать положение одноэлектронных уровней энергии с точностью до нескольких сотых а.е.

## ЛИТЕРАТУРА

- [1] И. И. Абаренков, В. Ф. Братцев, А. В. Тулуб, *Начала квантовой химии* (М., Высшая Школа, 1989).

- [2] I. V. Abarenkov, V. Heine, *Phyl. Mag.* **12**(7), 529 (1965).
  - [3] С. Н. Гриняев, С. Г. Катаев, А. В. Нявро, В. А. Чалдышев, *Изв. вузов. Физика* N 8, 122 (1985).
  - [4] А. В. Нявро, Теоретическое исследование электронных состояний атомов и атомных конденсатов методом Хартри-Фока с локальными обменно-корреляционными потенциалами. Дисс. на соиск. уч. степ. канд. физ.-мат. наук (Томск, Томский государственный университет, 2007).
  - [5] [http://physics.nist.gov/PhysRefData/ASD/levels\\_form.html](http://physics.nist.gov/PhysRefData/ASD/levels_form.html).

По материалам 3 Всероссийской молодежной школы-семинара “Инновационные аспекты фундаментальных исследований по актуальным проблемам физики”, Москва, ФИАН, октябрь 2009 г.

Поступила в редакцию 22 октября 2009 г.