

УТОЧНЕНИЕ УРОВНЕЙ ЭНЕРГИИ
СЛАБОСВЯЗАННЫХ ВРАЩАТЕЛЬНО-КОЛЕБАТЕЛЬНЫХ
СОСТОЯНИЙ МЕЗОМОЛЕКУЛ $dd\mu$ И $dt\mu$
С.И.Виницкий, В.И.Коробов, И.В.Пузынин

Выполнены уточненные вариационные расчеты уровней энергии ϵ_{11} слабосвязанных вращательно-колебательных состояний ($J = 1$, $v = 1$) мезомолекул $dd\mu$ и $dt\mu$. Использованы большое число (до 2000) базисных функций, лучшее распределение степеней независимых переменных, уточненные значения нелинейных параметров, а также более точное значение массы мюона. Получены следующие экстраполированные результаты: $-\epsilon_{11}(dd\mu) = (1,9750 \pm 0,0002)$ эВ и $-\epsilon_{11}(dt\mu) = (0,6604 \pm 0,0002)$ эВ.

Работа выполнена в Лаборатории вычислительной техники и автоматизации ОИЯИ.

More Accurate Calculation of the Energy Levels
of Weakly Bound Rotation-Vibrational States
of Mesic Molecules $dd\mu$ and $dt\mu$

S.I. Vinitsky, V.I.Korobov, I.V.Puzynin

More accurate variational calculations are performed for energy levels ϵ_{11} of weakly bound rotation-vibrational states ($J = 1$ and $v = 1$) of mesic molecules $dd\mu$ and $dt\mu$. To this end, use has been made of a great number (up to 2000) of basis functions, a better distribution of powers of independent variables, more accurate values of nonlinear parameters, and of a more accurate value of the muon mass. The results of extrapolation are as follows: $-\epsilon_{11}(dd\mu) = (1,9750 \pm 0,0002)$ eV, $-\epsilon_{11}(dt\mu) = (0,6604 \pm 0,0002)$ eV.

The investigation has been performed at the Laboratory of Computing Techniques and Automation, JINR.

В нашей предыдущей работе /1/ была развита вариационная схема расчета энергии связи системы трех кулоновских частиц с базисными функциями молекулярного типа в сфероидальной системе координат. С ее помощью были проведены вариационные расчеты и получены следующие оценки для уровней энергии мезомолекул $dd\mu$ и $dt\mu$: $-\epsilon_{11}(dd\mu) = (1,9749 \pm 0,0002)$ эВ и $-\epsilon_{11}(dt\mu) = (0,663 \pm 0,002)$ эВ. Отметим, что, несмотря на то, что в расчете для мезомолекулы $dt\mu$ использовалось до 1500

опорных функций, качество расчета и точность экстраполированного результата уступают вычислениям, выполненным для мезомолекулы $d\mu$. Это объясняется прежде всего (*g, u*) асимметрией мезомолекулы $d\mu$ и сложностью ее учета. Для повышения качества расчета требуется найти оптимальные распределения степеней независимых переменных ξ, η, R в каждом наборе опорных функций. Кроме того, энергия связи $d\mu$ в три раза меньше, чем $d\mu$, т.е. значительно ближе к границе континуума, а это требует также более тщательного подбора нелинейных параметров в вариационной волновой функции. Для проведения обработки последних экспериментов по мюонному катализу^{/2/} необходимо улучшить точность расчетов для мезомолекулы $d\mu$.

В соответствии с вышеизложенным нами выполнена следующая модификация вариационной схемы^{/1/} для мезомолекулы $d\mu$:

1. Найдены лучшие распределения степеней независимых переменных ξ, η, R и нелинейных параметров в вариационных функциях (см. табл. 1). Это позволило улучшить качество вариационных расчетов в смысле достижения более глубокого минимума вариационного функционала на меньшем числе базисных функций.

2. Проведена модификация программы, позволившая увеличить число опорных функций в предельном расчете до 2000.

Анализ прежних расчетов^{/1/} для мезомолекулы $d\mu$ с экстраполяционной формулой

$$\epsilon_{11}(n) = \epsilon_{11}(\infty) + c n^{-\alpha}, \quad (1)$$

принятой в вариационных расчетах, показал, что сходимость по числу опорных функций близка к квадратичной, т.е. $\alpha \approx 2$. Это свидетельствует о хорошем качестве данного расчета и полученной

Таблица 1

Значения нелинейных параметров вариационной функции $d\mu$ (использовалась следующая система единиц: $e = \hbar = \tilde{m}_\mu = 1$

$$\tilde{m}_\mu = M_t \tilde{m}_\mu / (M_t + \tilde{m}_\mu) * \quad *$$

p	α_1	β_1	α_2	β_2	γ_1	ν_1	γ_2	ν_2
$d\mu$	<i>g</i>	2,3339	0,6976	0,0005	0,5200	2,0295	0,7103	0,0051
	<i>u</i>	1,2177	0,4313	0,0005	0,4313	1,8365	0,6596	0,0507

* Значения массы мюона $\tilde{m}_\mu = 206,7686 m_e$, значение массы тритона $M_t = 5496,918 m_e$ ^{/3/}.

Таблица 2

Сходимость энергии связи $-\epsilon_{11}$
для мезомолекулы $\bar{d}d\mu$ (в эВ)

n_i	$-\epsilon_{11}(n_i)^{1/4}$ $m_\mu = 206,769 m_e$	$-\epsilon_{11}(n)$ $\tilde{m}_\mu = 206,7686 m_e$
1	304	1,96933
2	449	1,97274
3	607	1,97368
4	819	1,97431
5	1286	1,97465
∞	$1,9749 \pm 0,0002$	$1,9750 \pm 0,0002$

*Значение было получено с помощью предыдущего расчета с учетом поправки на новую массу мюона \tilde{m} . Значение массы дейтрона $M_d = 3670,481 m_e$, $R_y = 13,605804 \text{ эВ}^{1/3}$.

экстраполяционной оценки. Однако в этих расчетах использовалось округленное значение массы мюона $m_\mu = 206,769 m_e$, точность задания которого сопоставима с оценкой точности экстраполированного значения $\epsilon_{11}(\bar{d}d\mu)$.

Представляет интерес узнать, насколько изменится значение энергии связи $\bar{d}d\mu$ при использовании массы мюона с большим числом знаков $\tilde{m}_\mu = 206,7686 m_e^{1/3}$. Результаты такого исследования приведены в табл. 2. Из таблицы видно, что значения уровней энергии, вычисленные при разных массах m_μ и \tilde{m}_μ для $n = 304, 449, 607, 819$, отличаются на величину $\sim 10^{-4}$ эВ, и это отличие практически не зависит от n . Поэтому мы не проводили трудоемкий расчет с $n = 1286$, а ввели необходимую поправку в значение энергии $\epsilon_{11}(1286)$, вычисленное при прежнем m_μ . Таким образом, погрешность в вычисленном значении $-\epsilon_{11}$ энергии связи $\bar{d}d\mu$ сравнима с известной на сегодняшний день точностью масс частиц.

В табл. 3 приведены результаты уточненных расчетов энергии связи $-\epsilon_{11}$ мезомолекулы $\bar{d}d\mu$. В ней же для сравнения даны значения энергии, полученные ранее¹! Сравнение показывает, что новые результаты являются лучшими, в смысле достижения более глубокого минимума вариационного функционала. Экстраполированное значение ϵ_{11} для новой массы мюона \tilde{m}_μ было найдено из условия минимума функционала

$$\Phi(\epsilon_{11}, C, \alpha) = \sum_{i=1}^n [\epsilon_{11}(n_i) - \epsilon_{11} - C n_i^{-\alpha}]^2 / (\beta n_i^{-2}), \quad (2)$$

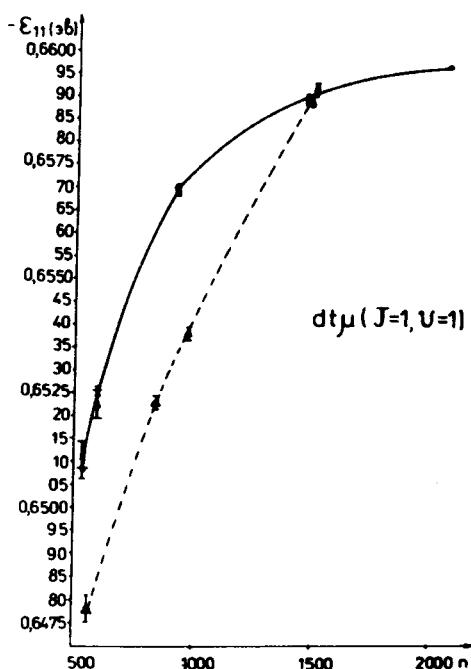
Таблица 3

Значения энергии связи $-\epsilon_{11}$ (эВ)
для мезомолекулы $d\mu$

n	$-\epsilon_{11}(n) / 1^{\circ}$	$-\epsilon_{11}(n)$	$-\epsilon_{11}(n, \alpha, C, \epsilon_{11}(\infty))$	Δ
542	—	0,65114	0,65085	0,00029
568	0,64772	—	—	—
596	—	0,65223	0,65245	-0,00022
844	0,65228	—	—	—
927	—	0,65691	0,65702	-0,00011
982	0,65371	—	—	—
1483	—	0,65889	0,65903	-0,00014
1495	0,65889	—	—	—
1513	—	0,65923	0,65908	0,00015
2084	—	0,65968	0,65969	-0,00001
∞	$0,663 \pm 0,002$	$0,6604 \pm 0,0002$		

где m — число серий, β — нормировочный множитель. Этот функционал соответствует экстраполяционной формуле (1), при этом значение показателя $a \approx 2$.

Для наглядности эти результаты представлены на графике (см. рис.). Теоретическая кривая (1) проведена также при значениях параметров ϵ_{11} , С и a , найденных из условия минимума функционала (2). Вычисленные точки хорошо ложатся на эту кривую. Тем самым мы достигли такого же качества вариационного расчета, как в мезомолекуле $d\mu$. Экст-



Результаты вариационных расчетов энергии связи $-\epsilon_{11}(n)$ $d\mu$: ○ — расчет данной работы, ● — точки кривой (1) при значениях параметров $-\epsilon_{11}(\infty) = 0,6604$ эВ, С = -1869,2 эВ, $a = 1,9355$; ▲ — расчет работы ¹.

раполированное значение энергии равно $-\epsilon_{11}(dd\mu) = (0,6604 \pm 0,0002)$ эВ, что соответствует точности расчетов для $dd\mu$ -мезомолекулы.

Полученные в данной работе экстраполированные значения уровней энергии ϵ_{11} слабосвязанных состояний мезомолекул $dd\mu$ и $dt\mu$ являются основой для обработки экспериментов по измерению скорости резонансного образования этих молекул^{/4/}.

В заключение авторы благодарят Н.Н.Говоруна за поддержку работы и Л.И.Пономарева за полезные обсуждения.

ЛИТЕРАТУРА

1. Виницкий С.И., Коробов В.И., Пузынин И.В. — ЖЭТФ, 1986, т.91, с.705; Краткие сообщения ОИЯИ № 19-86, Дубна, 1986, с.40.
2. Balin D.V. et al. — Phys. Lett., 1984, 141B, p.173;
Breunlich W.N. et al. — Invited paper presented at the International Symposium on Muon Catalyzed Fusion, Tokyo, Japan, Sept. 1-3, 1986; Preprint LBL-22560, Berkley, 1986.
3. Cohen E.R. — Atomic Data and Nuclear Data Tables, 1976, v.18, p.587; Wapstra A.N., Bos K. — Atomic Data and Nuclear Data Tables, 1977, v.19, p.175.
4. Виницкий С.И. и др. — ЖЭТФ, 1978, т.74, с.849; Ponomarev L.I., Fiorentini G. — Invited paper presented at the International Symposium on Muon Catalyzed Fusion, Tokyo, Japan, September 1-3, 1986; Preprint IFUP-TH 27/86, Pisa, 1986.

Рукопись поступила 31 марта 1987 года.