

СТОЛКНОВИТЕЛЬНЫЕ ПРАВИЛА ОТБОРА ВО ВРАЩАТЕЛЬНОМ
СПЕКТРЕ ДЛЯ МОЛЕКУЛ ТИПА НЕСИММЕТРИЧНОГО ВОЛЧКА

В. К. Коников

УДК 533.7

Построена классификация уровней энергии и волновых функций несимметричного волчка на основе неприводимых представлений группы D_{2h} .
Установлены столкновительные правила отбора.

Известна классификация уровней энергии и волновых функций несимметричного волчка по неприводимым представлениям группы D_2 [1]. Оказывается, что эту группу можно расширить до группы D_{2h} , включающей операцию пространственной четности, по отношению к которой инвариантен гамильтониан несимметричного волчка и перестановочные соотношения для компонент углового момента.

Главное положение состоит в том, что инфинитезимальный оператор (\hat{e}, \hat{j}) представления группы $G(3)$ трехмерных вращений преобразуется по полносимметричному представлению группы D_{2h} . Здесь \hat{e} — псевдовектор бесконечно малого поворота, определение которого следует из векторной параметризации группы $G(3)$ [2]. В табл. I перечислены некоторые величины и типы представлений, по которым они преобразуются. Представления группы D_{2h} обозначаются так же, как представления группы D_2 [1] с добавлением

Таблица I.

\hat{e}_3, \hat{e}'_3	\hat{e}_2, \hat{e}'_2	\hat{e}_1, \hat{e}'_1	\hat{j}_3, \hat{j}'_3	\hat{j}_2, \hat{j}'_2	\hat{j}_1, \hat{j}'_1	\hat{j}, \hat{e}
B_1	B_2	B_3	B_1	B_2	B_3	\tilde{A}

значка \sim для выделения нечетного представления подгруппы пространственной четности. Из табл. I нетрудно установить справед-

ливость утверждения относительно инвариантности гамильтонiana и перестановочных соотношений

$$\hat{H} = A(\hat{j}_1^*)^2 + B(\hat{j}_2^*)^2 + C(\hat{j}_3^*)^2; \quad \{\hat{j}_a^*, \hat{j}_b^*\} = i\hbar\epsilon_{abc}\hat{j}_c^*.$$

Здесь A, B, C - вращательные постоянные.

Базисные функции, в которых решается задача на собственные значения для оператора \hat{H} , записываются как

$$Y_{l,m}(\vec{n}) \doteq Y_{l,-m}(\vec{n}) = Y_{l,a}(\vec{n})(D_{a,m}^1(\vec{e}) \doteq D_{a,-m}^1(\vec{e})),$$

где $Y_{l,m}(\vec{n})$, $Y_{l,a}(\vec{n})$ - сферические функции, заданные в трехмерном векторном пространстве. Они обладают нужными трансформационными свойствами. Использование в качестве базисных функций D-функций Вигнера оказывается недостаточным, поскольку последние всегда четны.

Волновые функции $\psi(v, J, n)$ несимметричного волчка характеризуются типом представления v , квантовым числом J и числом n , которое нумерует уровни энергии с данными v , J . Между v и J имеется связь: четным J соответствуют $v = A, B_1, B_2, B_3$, для J нечетных $v = \tilde{A}, \tilde{B}_1, \tilde{B}_2, \tilde{B}_3$. Для данного уровня энергии тип волновой функции и конкретное ее выражение через базисные функции зависят от того, в каком соответствии находятся главные оси эллипсоида инерции и базисные вектора молекулярной системы координат. Уровни энергии с волновой функцией типов A, \tilde{A} сохраняют тип волновой функции при трех взаимных расположениях базисного репера и тройки главных осей. Уровни с волновыми функциями типов B_1, B_2, B_3 и $\tilde{B}_1, \tilde{B}_2, \tilde{B}_3$ изменяют свои типы в соответствии с круговой перестановкой $B_1 \rightarrow B_2 \rightarrow B_3 \rightarrow B_1$, $\tilde{B}_1 \rightarrow \tilde{B}_2 \rightarrow \tilde{B}_3 \rightarrow \tilde{B}_1$.

Потенциал взаимодействия $V(\omega)$ молекулы с атомом, с другой молекулой, с поверхностью твердого тела содержит совокупность угловых переменных ω , которые описывают ориентацию молекулы в пространстве /3, 4/. Предполагается, что потенциал по пере-

иенным ω допускает определение операций группы D_{2h} . Подбором линейных комбинаций можно добиться, чтобы потенциал преобразовывался по неприводимому представлению группы D_{2h} .

Пусть группа G симметрии формы молекулы (точечная группа симметрии ядерного остова) является подгруппой группы D_{2h} , тогда возможные типы представлений потенциала $V(\omega)$ находятся с помощью следующего рассуждения. По физическому смыслу, потенциал должен оставаться неизменным при всех операциях группы G , переводящих молекулу саму в себя. Это означает, что потенциал V преобразуется по коллинеарно-симметричному представлению группы G , и что для элементов группы G характер $\chi = +1$, а для прочих элементов группы D_{2h} остается произвольным $\chi = \pm 1$. Это условие определяет типы потенциалов, разрешенные пространственной формой молекулы.

Разрешенные типы потенциалов для молекул различной симметрии приводятся в табл. 2. Здесь отнесение векторов молекулярного репера в случае D_{2h} произвольно, в случае C_{2v} вектор \tilde{e}_1 перпендикулярен плоскости симметрии, \tilde{e}_2 направлен вдоль оси симметрии второго порядка, в случае C_3 вектор \tilde{e}_1 перпендикулярен плоскости симметрии. При другом отнесении типы представлений потенциала изменяются по тому же правилу, что и волновые функции.

Таблица 2.

Подгруппа	D_{2h}	C_{2v}	C_3
Потенциал	A^+	A, \tilde{B}_1	$A, \tilde{B}_1, \tilde{B}_2, B_2$
Подсистемы	$(A), (\tilde{A}), (B_1), (\tilde{B}_1)$ $(B_2), (\tilde{B}_2)$ $(B_3), (\tilde{B}_3)$	$(A, \tilde{B}_1), (\tilde{A}, B_1)$ (B_2, \tilde{B}_3) (\tilde{B}_2, B_3)	$(A, \tilde{B}_1, \tilde{B}_2, B_2)$ $(\tilde{A}, B_1, B_2, \tilde{B}_3)$

Правила отбора с разрешением переходов устанавливаются условием, что матричный элемент потенциала $\langle \psi' | V | \psi \rangle$ имеет тип A . Разрешение совокупности вращательных уровней на подсистемы, между которыми переходы запрещены, приводится в табл. 2.

Столкновительные правила отбора основываются на симметрии пространственной формы молекулы (отражение в плоскостях симметрии) и остаются справедливыми до тех пор, пока в столкновениях форма молекулы остается неизменной.

Существуют эксперименты, которые подтверждают запрет на столкновительные переходы между подсистемами вращательных уровней. Это опыты по двойному резонансу во вращательном спектре несимметричных волчков /5/. Впервые эффект был обнаружен во вращательном спектре молекулы окиси этилена в 1966 году и получил название селективного переноса вращательного возбуждения за счет столкновений.

Поступила в редакцию
26 апреля 1982 г.

Л и т е р а т у р а

1. Л. Д. Ландау, Е. М. Лифшиц, Квантовая механика, Физматгиз, М., 1963 г.
2. В. Д. Борман и др., ЖЭТФ, 72, вып. 6, 2100 (1977).
3. И. Г. Каплан, О. Б. Родимова, УФН, 126, вып. 3, 403 (1978).
4. T. Oka, in Advances in Atomic and Molecular Physics, Acad. Press, New-York, London, vol. 9, 1973, p. 127.