Известия ТСХА, выпуск 3, 1987 год

УДК 539.194:547.677 РАСЧЕТ КОЛЕБАТЕЛЬНОГО СПЕКТРА МОЛЕКУЛЫ ТИОФЕНА

Е. И. ДАВИДОВА

(Кафедра физики)

С помощью полуэмпирического метода получено силовое поле молекулы тиофена, обеспечивающее минимальную разницу между рассчитанными и экспериментальными значениями частот (менее 10 см $^{-1}$). Адекватность силового поля проверялась для 8 дейтеропроизводных тиофена. Для данных молекул отклонение теоретических частот от экспериментальных не превышало 34 см $^{-1}$. Это дает возможность предположить, что полученое силовое поле является истинным.

Сопряженные органические полимеры обладают уникальным свойством: их проводимость в результате легирования увеличивается на несколько порядков. Наибольший интерес в этом классе соединений представляет полиацетилен как поли-

мер с наиболее простой элементарной ячейкой [15]. Но указанное соединение нестабильно (к внешним условиям) и имеет очень сложную морфологию, что затрудняет его исследование и использование. Наиболее стабильным проводящим ор-

ганическим полимером является политиофен. Изучению оптических свойств политиофена в последние десять лет посвящено много работ [5-11]. В ряде сообщений [8, 11] приведены ИК-спектры и спектры комбинационного рассеяния нелегированного и легированного разными ионами политиофена. Для успешной интерпретации указанных спектров необходим расчет колебательного спектра молекул полимера с различным числом звеньев и разными концевыми группами [1], но такие свеотсутствуют. Нами дения в литературе на пути решения сделан первый шаг найдено силовое поле этой задачи: и рассчитаны колебательные спектры молекул тиофена и 8 его дейтерозамещенных.

Существует много работ, где проведена интерпретация колебательного спектра тиофена и его дейтеро- и метилпроизводных [3, 12—14]. Но, к сожалению, оказалось невозможным воспроизвести результаты их расчетов частично из-за неизвестной внутренней параметризации их программ и неясного выбора естественных неплоских координат.

Силовое поле молекулы тиофена было рассчитано с помощью сервисных прореализующих полуэмпирическую грамм, теорию колебаний молекул [2]. Эксперизначения частот ментальные колебаний молекул тиофена в ИК-области, приведенные в ряде работ, несколько отличаются друг от друга. Нами были взяты значения из [12], так как они дают наиболее полную информацию о спектрах тиофена и его производных. Данные о геометрии рассчитываемой молекулы, полученные микроволновым методом, опубликованы в [3].

силовых постоянных взаимодействия этих координат с координатами растяжения связи Q₁ и Q₄. Следующие по величине отклонения рассчитываемых значений от экспериментальных имеют частоты 1360 и 1036 см-1. Для управления ими служит 2-й параметр, строящийся как линейная комбинация диагональной силовой постоянной координаты Q5 И недиагональных силовых постоянных ее взаимодействия с прилежащими углами ср. Остальными частотами управляют 4 параметра, выбранные как линейные комбинации диагональных силовых постоянных координат растяжения связей: Q_1 , Q_4 — третий параметр, **Q**₂, **Q**₃ — четвертый параметр, угловых координат θ_{10} и θ_{14} — пятый параметр,

θ₁₁, θ₁₂ и θ₁₃ — шестой параметр.
 Отдельно рассматривались 4 частоты
 ~3000 см⁻¹. Их значения зависят только от
 силовых постоянных координат растяжения С—Н связей. В молекуле тиофена сушествует две таких физических неэквивалентных координаты. Поэтому для приближения рассчитываемых частот к экспериментальным решалась обратная задача с 2 параметрами, состоящими из диагональных силовых постоянных этих координат.

В результате решения двух обратных задач получено силовое поле молекулы для плоских координат (табл. 2). Результаты расчета колебательного спектра молекулы с данным силовым полем приведены в табл. 1. Максимальное отклонение рассчитываемых частот от экспериментальных для плоских колебаний молекулы рав= но 9 см-1.

Расчет неплоских колебаний

r(1,2)=1,1714 År(2,7)=1,078 Å. $<(1,2,7)=113^{\circ}51.$ r(2,3)=1,37 Å, r(3,6)=1,081 Å, $<(4,3,6)=124^{\circ}16$. r(3,4)=1,423 Å,<(1,2,3)=111°28,

Молекула тиофена плоская, поэтому имеются частоты ее колебаний, в которые вносят вклад только колебания атомов в плоскости молекулы, и частоты, за которые ответственны неплоские колебания молекулы. Соответствующим образом выбирались и естественные колебательные координаты. На рисунке представлены 22 плоские и 9 неплоских координаты. Вза-имодействия между плоскими и неплоскими координатыи не существует, в связи с этим силовые поля, отвечающие за неплоские и плоские колебания, мы рассчитывали отдельно.

Расчет плоских колебаний молекулы тиофена. В качестве нулевого приближения было взято силовое поле из работы [12]. Из данных табл. 1 видно, что для 11 частот (все частоты, кроме четырех, 3000 см⁻¹) максимальное отклонение рассчитанных значений от экспериментальных составило 37 см-1. Для уменьшения этого отклонения решалась обратная задача с 6 параметрами. Наиболее сильно от экспериментальных отличаются значения 3 частот: 1230, 1081 и 1083 см-1. Первый параметр служит для управления указанными частотами и является линейной комбинацией диагональных силовых постоянных угловых координат ф и недиагональных

молекулы тиофена. Неплоские естественные координаты в молекуле тиофена были двух видов: типа выхода С—Н связи из плоскости и типа изменения двугранного угла (рисунок). Для первого вида координат и их взаимодействия друг с



Естественные колебательные координаты молекулы тиофена.

1—9 координаты растяжения связей; 10—22 координаты изменения валентного угла на линейном участке; 23—26 — неплоские координаты типа выхода связи из плоскости; 27—31 — неплоские координаты типа изменения двугранного угла.

Рассчитанные (p) и экспериментальные (э) значения частот плоских колебании молекулы тиофена

| Симметрия А1 | | | | | Симметрия В. | | | | |
|-----------------------------------|--------------|--------------|-------------------|----------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|-----------------|--------------|-------------------|---------------------|-------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|
| v _i , см ⁻¹ | | lī l | | v _i , cm ⁻¹ | | | 7 | | |
| э | * P0 | ** PK | Δ_{i} , cm | отнесение частот | Э | * P0 | р <mark>**</mark> | Δ _i , cm | отнесение частот |
| 608 | 602 | 608 | 0 | θ11, θ19, Φ17 | 751 | 748 | 748 | 3 | $Q_2, \theta_{10}, \Psi_{16}$ |
| 839 | 830 | 839 | Õ | $\theta_2^{11}, \theta_{10}^{12}, \theta_{11}^{11}, \phi_{15},$ | 872 | 883 | 872 | 0 | $\tilde{Q}_{2}^{2}, \ \theta_{10}^{10}, \ \theta_{11}^{10}, \ \phi_{15},$ |
| 1036 1083 | 1014 1050 | 1029 1083 | 7 0 | Φ18 Q5, Φ15, Φ16, Φ17, Φ18 Φ15, Φ16, Φ17, Φ18 | 1081*** 1256 | 1044 1230 | 1077 1262 | 4 6 | $\begin{array}{c} \phi_{16} \\ \phi_{15}, \phi_{16}, \phi_{17}, \phi_{18} \\ Q_2, \ \theta_{10}, \phi_{15}, \phi_{16}, \end{array}$ |
| 1360 | 1342 | 1356 | 4 | $Q_{a}, Q_{5}, \theta_{10}, \theta_{11},$ | 1503 | 1503 | 1505 | -2 | Ψ_{17}, Ψ_{18} Q ₁ , Q ₁₀ , Ψ_{15} , |
| 1409 3098 | 1402 2989 | 1407 3092 | 2 | $\begin{array}{c} \varphi_{15}, \ \varphi_{16}, \ \varphi_{17}, \ \varphi_{18} \\ Q_1, \ Q_5, \ \theta_{11}, \ \theta_{12}, \\ \varphi_{15}, \ \varphi_{16}, \ \varphi_{17} \ \varphi_{18} \\ q_5 \end{array}$ | 3086 3107 | 2986 3021 | 3091 3115 | $-5 \\ -8$ | Φ16, Φ18 96 97 |
| 3126 | 3024 | 3117 | 9 | q7 | | | | | |

Примечание. Здесь и в табл. 4 одной звездочкой обозначены рассчитанные значения частот колебаний молекулы с силовым полем в нулевом приближении; двумя — с силовым полем, найденным в данной работе; тремя — значения экспериментальных частот, взятые из работы [14].

другом в качестве нулевого приближения силового поля были взяты соответствующие значения матрицы силовых постоянных, приведенные в работе [12]. Кроме этих четырех координат, в данной работе рассматриваются еще 2 координаты вращения вокруг двойных C = C связей, которые мы не смогли воспроизвести и вместо них взяли 5 координат изменения двугранного угла. Значения диагональных н недиагональных силовых постоянных взаимодействия координат друг с другом и с 4 координатами выхода C = H связей из плоскости в нулевом приближении выбирали исходя из следующих соображений. Во-первых, значения диагональных силовых постоянных должны быть в несколько раз меньше недиагональных. Вовторых, максимальное отклонение рассчитываемых в данном приближении частот колебаний молекулы от экспериментальных не должно превышать 100 см⁻¹. В-третьих, для двух неплоских блоков должны выполняться соотношения: если экспериментальное значение частоты $v_{ЭКСП}$ из блока B_2 больше, чем у частоты $v_{ЭКСП}$ из блока A_2 ($v_i \xrightarrow{ЭКСП} v_j$ эксп), то и для рассчитиваемых значений частот $v_i \xrightarrow{PACQ} V_j \xrightarrow{PACQ}$ Четвертое соображение было связано с интенсивностями частот в ИК-спектре.

Таблица 2

| | Силовые по | остоянные* | | Силовые постоянные | | |
|------------------------------------------------------------------|------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|----------------------------------------------------------------------------------------------------|---------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|-----------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|--------------------------------------|--|
| Индекс силовых пос- тоянных | в нулевом приближении | конечные зна- чения | ечные зна- чения Индекс силовых пос- тоянных | | конечные зна- чения | |
| 1,12,25,56,67,710,1011,1112,1215,15;16,1617,17;18,181,21,31,41,5 | 13,5790 7,4790 10,2560 8,1015 8,2903 1,5403 1,5403 2,0957 0,5712 0,5488 1,5179 0,78 1,0531 1,5179 | 13,7947 7,6890 10,2754 8,6841 8,8176 1,3287 1,5855 2,1409 0,6044 0,5820 | 1,10; 1,11 1,15; 1,18 1,16; 1,17 2,3 2,5 2,11; 2,12 2,17 2,18 5,10 5,15 5,16 10,17; 10,22 11,16; 12,18 15,22; 16,17 | $\begin{array}{c} 1,5529\\ -0,1646\\ 0,1646\\ 0,3354\\ -1,3323\\ 1,5529\\ -0,1646\\ 0,1646\\ 1,5529\\ 0,1646\\ -0,1646\\ -0,1646\\ 0,0525\\ 0,0525\\ -0,0262\\ \end{array}$ | 0,1978 0,1978 0,1840 0,1840 | |

Значения силовых постоянных, используемые при расчете частот плоских колебаний молекулы тиофена

* Здесь и в табл. З значения силовых постоянных даны в 10^е•см⁻².

Значения силовых постоянных, используемые при расчете частот неплоских колебаний молекулы тиофена

| | Силовые п | остоянные | | Силовые постоянные | | | |
|-------------------------------------------------------------|----------------------------------------------------------------------------------------------|------------------------------------------------|----------------------------------------------------------------------|------------------------------------------------------------------------------------|--------------------------------------------------------------|--|--|
| Индекс сило- вых постоян- ных | в нулевом приб- лижении ния | | Индекс сило- вых постоян- ных | в нулевом приб- лижении | конечные значе- ния | | |
| 23,23 24,24 27,27 28,28 31,31 23,24 23,25 | $\begin{array}{c} 0,5252\\ 0,4373\\ 0,6\\ 0,6\\ 0,5\\ -0,0919\\ -0,013\\ 0,12\\ \end{array}$ | 0,5496 0,4412 0,7035 0,6204 0,0508 | 23,27 23,31 24,25 24,27 24,28 27,28 27,28 27,31 | $\begin{array}{c}0,1 \\ 0,1 \\0,0565 \\0,1 \\ 0,1 \\0,1 \\ 0,1 \\ 0,1 \end{array}$ | -0,2202 0,1806 -0,2884 -0,1261 -0,0204 0,0225 | | |

Таблица 4

Рассчитанные (p) и экспериментальные (э) значения частот неплоских колебаний молекул тиофена, 2,5 d₂-тиофена, 3,4 d₂-тиофена

| Симметрия А2 | | | | | | Симметрия В ₂ | | | | |
|-----------------------------------|----------------------------|-------------------|---------------------|-------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------------|-----------------------------------|--------------------------|-------------------|---------------------|----------------------------------|--|
| v _i , см ^{−1} | | | ī | | V _i , CM ⁻¹ | | | ī | | |
| Э | P ₀ | р _к | Δ _i , cm | отнесение час- тот | Э | р ₀ | р _к | Δ _i , cm | отнесение час- тот | |
| Тиофен | | | | | | | | | | |
| 898 688 567 | 965 754 470 | 892 690 562 | $\frac{6}{-2}{5}$ | γ ₂₃ , δ ₂₇ , δ ₃₁ γ ₂₄ γ ₂₄ , δ ₂₇ , δ ₃₁ | 867 712 452 | 938 781 382 | 861 702 460 | 6 10 8 | ¥23, ¥24 ¥23, ¥24 δ27, δ28 | |
| | 2,5 d ₂ -тиофен | | | | | | | | | |
| 887 566 528 | 958 661 417 | 891 569 528 | $-4 \\ -3 \\ 0$ | | 819 584 419 | 840 762 314 | 823 592 414 | 4 8 5 | | |
| 3,4 d ₂ -тиофен | | | | | | | | | | |
| 775 671 488 | 851 748 395 | 775 674 488 | $-\frac{0}{-3}$ | | 809 587 443 | 937 617 366 | 806 593 442 | 3 6 1 | | |

Максимальную интенсивность в ИК-спектре имеет частота 712 см $^{-1}$, относящаяся к одновременному выходу С—Н связей из плоскости [4]. В работе [4] делается предположение, что по своим свойствам С-Н связь в тиофене приближается к связи С-Н в ароматических соединениях, поэтому в качестве нулевого приближения электрооптического поля тиофена мы взяли электрооптическое поле бензола. Мы добивались, варьируя силовое поле тиофена, чтобы интенсивность частоты, соответствующей частоте 712 см-1, была максимальной. В табл. 3 приведено полученное нулевое приближение силового поля для неколебательных координат тиоплоских фена

Так как число элементов в матрице силовых постоянных для неплоских координат молекулы велико, а экспериментальных частот всего 6, то для нахождения силового поля тиофена ставилась обратная задача одновременно для 3 молекул: тиофена, 2,5 (d₂-тиофена, 3,4 d₂-тиофена. Выбор этих двух дейтеропроизводных обусловлен наличием такой же симметрии, что и у молекулы тиофена. Следовательно, в данном случае облегчалось отнесение частот неплоских колебаний. Выбирали 10 параметров, соответствующих силовым постоянным в нулевом приближении, таким образом, чтобы они были бы линейно независимы и их влияние охватывало бы все частоты. В результате решения этой обратной задачи было найдено силовое поле тиофена для неплоских координат (табл. 3). Максимальное отклонение рассчитываемых с этим силовым полем частот от экспериментальных для рассматриваемых молекул 10 см-1 (табл. 4).

Для проверки полученных результатов проводили расчет колебательных спектров 8 дейтеропроизводных (для неплоских колебаний 6 оставшихся). Максимальное отклонение рассчитываемых частот от экспериментальных для этих молекул не превышало 34 см⁻¹, причем большие отклонения (более 20 см⁻¹) носили случайный характер, что можно объяснить выбранной нами гармонической моделью. Эти результаты свидетельствуют об адекватности полученного нами силового поля тиофена. В заключение выражаю искреннюю благодарность профессору В. А. Дементьеву за постоянный интерес и помощь в работе.

ЛИТЕРАТУРА

1. Грибов Л. А. Теория инфракрасных спектров полимеров. — М.: Наука, 1977. — 2. Грибов Л. А., Дементьев В. А. Методы и алгоритмы вычислений в теории колебательных спектров молекул. — М.: Наука, 1981. — З. Свердлов Л. М., Ковнер М. А., Крайнов Е. П. Колебательные спектры многоатомных молекул. — М.: Наука, 1970. — 4. Чекунов А. В., Полякова И. А. Исследование неплоских деформационных колебаний связей С—Н тиофена в растворах. — ЖПС, 1973, т. 19, вып. 5, c. 946—947. — 5. Garrier F., Tourillon G., Barraud J. Y., Rexpert H. — J. Materials Sci., 1985, vol. 20, p. 2687— 2694. — 6. Shu Hotta, Wataru Shimotsu-ma, Makato Taketani. — Synthetic Metals, 1984/1985, vol. 10, p. 85-94. - 7. Shu Hotta, Tomiharu Hosaka, Mamoru Soga, Wataru Shimotsuma. — Synthetic Metals, 1984/1985, vol. 10, p. 95—99. — 8. Hayes W., P r a 11 F. I., Wons K. S. a. o. — J. Phys. C: Solid State Phys., 1985, vol. 18, L 555— 558. — 9. Kaneto K., Kohno J., Yoshin o K. — Solid. State Comm., 1984, vol. 51, p. 267—264. — 10. Ha 11 or i T., Hayes W., Kaneto K., Yoshino K. — J. Phys. C: Solid. State Phys, 1984, vol. 17, L 803— 807. — 11. Cao Yons, Qiah Kanycean — Solid State Comm., 1985, vol. 54, p. 211—213. — 12. D o n a 1 d W. S. — J. Mol. Spectros, 1969, vol. 31, p. 451—463. — 13. Hofueline Loisel, Lorenzelly V. — Spectrochem. Acts, 1967, vol. 23A, p. 2903— 2924. — 14. P a 1 i a n i G., P o 1 e 11 i A., C ataliotti R. — Chem. Phys. Lett., 1973, vol. 18A, p. 525—530. — 15. Roth S., Ehing er K., Menke K. — Quantum chemistry of polymers solid state aspects, 1984, p. 165—190.

Статья поступила 17 ноября 1986 г.

SUMMARY

Vector field of thiophene molecule providing minimum difference between calculated and experimental frequency values (less than 10 cm⁻¹) was obtained by means of semiempirical technique. The vector field adequacy was tested for thiophene deuterium derivatives. For these molecules the deviation of theoretical frequencies from experimental frequencies did not exceed 34 cm⁻¹, which allows to believe the vector field obtained to be a true one.