= СПЕКТРОСКОПИЯ АТОМОВ И МОЛЕКУЛ =

УДК 535. 37: 547. 672

ВОЗБУЖДЕНИЕ ЛЮМИНЕСЦЕНЦИИ МОЛЕКУЛ УРАЦИЛА ЭЛЕКТРОННЫМ УДАРОМ

© 2012 г. И. И. Шафраньош, В. В. Стецович, Н. Н. Чаварга, М. И. Суховия

Ужгородский национальный университет, Ужгород, Украина E-mail: ivanshafr@gmail.com Поступила в редакцию 11.07.2011 г.

Получены спектры люминесценции изолированных молекул урацила в области длин волн 200–500 нм под воздействием медленных электронов. В спектре наблюдаются более 20 спектральных полос и линий. Показано, что спектр излучения урацила формируют процессы диссоциативного возбуждения молекул, диссоциативного возбуждения с ионизацией, возбуждения электронных состояний исходной молекулы и молекулярного иона.

ВВЕДЕНИЕ

Информация о физической структуре молекул необходима для понимания роли первичных физических процессов в обеспечении функционирования биосистем и влияния на них разных факторов окружающей среды. Среди этих факторов особое внимание уделяется естественной и искусственной радиации. Взаимодействие высокоэнергетичной радиации с живыми клетками в основном не приводит прямо к деградации биополимерных молекул, в частности, к разрывам ковалентных связей в первичной структуре нуклеиновых кислот. Эту функцию выполняют вторичные электроны, которые образуются в значительном количестве (4 × 10⁴ электронов на 1 МэВ налетающей высокоэнергетичной частицы) в биовеществе [1]. Большинство вторичных электронов являются низкоэнергетичными (медленными) с энергиями от долей до десятков эВ [1]. Именно с медленными электронами связывают сегодня основную часть деструктивных изменений на молекулярном уровне биоструктур. При этом главной мишенью становятся генетические макромолекулы ДНК и РНК.

В предыдущих исследованиях [2, 3] мы изучали процессы возбуждения молекул оснований нуклеиновых кислот цитозина и тимина в газовой фазе медленными электронами. Настоящее исследование посвящено урацилу.

ЭКСПЕРИМЕНТ

Формирование газовой фазы урацила осуществлялось путем подогрева исследуемого вещества в отдельном металлическом контейнере (рис. 1). Образовавшаяся газовая фаза урацила по паропроводу поступала в ячейку кубической формы объемом ~2 см³. Температура контейнера с порошком урацила не превышала 350 К. На одной из внешних граней ячейки монтировалась диафрагма (диаметр отверстия 1.5 мм) для ввода электронного пучка, на ней размещался источник пучка, а на противоположной – приемник пучка электронов (цилиндр Фарадея). Пучок электронов формировался пятиэлектродной пушкой с вольфрамовым катодом. Ячейка помещалась в магнитное поле так, что его силовые линии были параллельными электронному пучку. Калибровка шкалы энергий электронов осуществлялась по значению энергетического порога возбуждения полосы молекулярного азота с $\lambda = 315.9$ нм (электронный переход $X^1\Sigma_g^+ - C^3\Pi_u$ – вторая положительная система) с погрешностью ±0.25 эВ. Индукция магнитного поля составляла ~1.2 × 10⁻² Тл. Для вывода излучения из ячейки на ее двух гранях монтировались кварцевые окошки, оптические оси которых перпендикулярны электронному пучку. Для регистрации излучения использовался спектрофотометр, который состоял из дифракционного монохроматора (МДР-23) с обратной линейной дисперсией 1 нм/мм, фотоэлектронного умножителя (ФЭУ-106) и системы регистрации фотосигнала. Для улучшения соотношения сигнал/шум система регистрации работала в режиме подсчета фотоэлектронных импульсов вместе с модуляцией электронного пучка [4].

Эксперименты проводились при следующих условиях: сила тока пучка электронов была в пределах (3–4) × 10^{-5} А при энергетической неоднородности электронов на полувысоте их энергетического распределения $\Delta E_{1/2} \sim 0.5$ эВ, степень разрежения в камере, в которой помещалась ячейка, составляла ~1 × 10^{-5} Па. Для того чтобы избежать конденсации паров урацила на окошках и электродах электронной пушки, ячейка нагревалась до температуры 370 К. Препарат урацила изготов-



Рис. 1. Схема формирования газовой фазы урацила: *1* – термопара, *2* – исследуемое вещество, *3* – паропровод, *4* – ячейка, *5* – кварцевое окошко, *6* – электронная пушка, *7* – приемник электронов, *8* – нагреватель.

лен фирмой Sigma-Aldrich. Химическая чистота образца составляла 99.9%.

РЕЗУЛЬТАТЫ ЭКСПЕРИМЕНТА И ИХ ОБСУЖДЕНИЕ

В работе экспериментально были получены спектры фотоэмиссии (люминесценции) урацила под воздействием электронного удара в области длин волн 200—500 нм для разных энергий бом-

Абсолютные величины сечений образования положительных ионов молекул урацила при энергии электронов 95 эВ в единицах $10^{-16}\,{\rm cm}^2$

m/z	ионы	Работа [8]	Работа [7]
112	$C_4H_4N_2O_2$	2.7	4.5
96	$C_4H_4N_2O$	0.1	
83	$C_3H_3N_2O$	0.3	
70	C ₃ H ₄ NO	0.3	
69	C ₃ H ₃ NO	1.1	2.3
68	C_3H_2NO, C_4H_4O	0.6	
56	C_2H_2NO, C_3H_4O	0.2	
42	$\begin{array}{c} \text{CNO, } \text{C}_2\text{H}_2\text{O}, \\ \text{CH}_2\text{N}_2 \end{array}$	1.0	2.0
41	CHN_2, C_2H_3N	0.3	
40	C_2H_2N, CN_2	0.3	
28	CO	0.5	

бардирующих электронов. На рис. 2 приведен фотоэмиссионный спектр урацила при энергии электронов 100 эВ. В спектре четко проявляются молекулярные полосы, максимумы которых находятся при следующих длинах волн: λ_{M} , λ_{M} = = 205.5, 218.5, 241.9, 254.0, 265.3, 277.4, 297.2,310.0, 317.1, 328.4, 333.5, 344.5, 35.3, 377.1, 387.9, 398.0, 412.3, 421,0, 427.3, 451.1, 486.1 нм. Как видно из рис. 2, практически все полосы имеют сложный характер, что свидетельствует об их суперпозиционной природе. Для сравнения отметим, что при фотовозбуждении поликристаллических пленок и растворов урацила спектр его люминесценции представляет собой плавную широкую полосу в диапазоне длин волн от ~300 до ~550 нм [5, 6].

Осуществить полную корректную идентификацию спектральных полос, исходя из существующей базы литературных данных, довольно сложно. Однако, несмотря на это, нам удалось провести следующий анализ природы происхождения полос в полученном спектре. С этой целью были использованы результаты масс-спектрометрических исследований урацила, данные об интегральном сечении ионизации и сечениях диссоциативной ионизации урацила электронным ударом [7–9], проанализированы фотоэмиссионные спектры соответствующих химических соединений [10–13]. Также нами были рассчитаны уровни электронного возбуждения молекулы урацила.

В работах [7, 8] были определены абсолютные величины полных и парциальных сечений образования положительных ионов урацила (таблица). Полученные данные свидетельствуют о высокой вероятности фрагментации молекулы урацила под воздействием электронного удара. Очевидно, что часть заряженных фрагментов будет находиться в возбужденных состояниях. При этом в первую очередь следует обратить внимание на те фрагменты, парциальные сечения которых наибольшие. Это молекулярный ион – $C_4H_4N_2O_2^+$ и фрагменты CO⁺, CNO, C₃H₃NO⁺, C₃H₂NO⁺, $C_4 H_4 O^+$. Кроме того, схема фрагментации урацила предусматривает образование и нейтральных фрагментов, которые также могут находиться в возбужденных состояниях (диссоциативное возбуждение). Прежде всего это фрагменты – СО (при распаде иона $C_3H_3NO^+$), HNCO, C_3H_3NO (при распаде молекулярного иона $C_4H_4N_2O_2^+$) и H (при распаде иона CHNO⁺).

Радиационный распад возбужденных состояний заряженных и нейтральных фрагментов проявится в эмиссионном спектре урацила в виде спектральных полос и линий. Так, полоса с максимумом при длине волны $\lambda = 205.5$ нм, очевидно, является суперпозицией нескольких эмиссионных полос, принадлежащих иону СО⁺ (первая

ОПТИКА И СПЕКТРОСКОПИЯ том 112 № 1 2012



Рис. 2. Спектр люминесценции молекул урацила при энергии возбуждающих электронов 100 эВ.

отрицательная система, электронный переход $B^{2}\Sigma^{+} \rightarrow X^{2}\Sigma^{+}, \lambda_{M}\lambda_{M} = 206.8, 206.1, 204.2$ нм). Полоса с максимумом при длине волны $\lambda = 218.5$ нм является суперпозицией нескольких эмиссий: молекулы СО (четвертая положительная система, переход $A^{1}\Pi \rightarrow X^{1}\Sigma^{+}$, $\lambda = 217$ нм) и иона CO⁺ (первая отрицательная система, электронный переход $B^{2}\Sigma^{+} \rightarrow X^{2}\Sigma^{+}, \lambda = 241.9$ нм) [14]. В полосах с максимумами при длинах волн $\lambda = 256.4$ и 297.2 нм присутствуют полосы нейтрального фрагмента СО (третья положительная система, переход $A^{1}\Pi \rightarrow X^{1}\Sigma^{+}, \lambda = 256.2, 297.3$ нм). Полоса с максимумом при длине волны $\lambda = 265.3$ нм, очевидно, есть суперпозиция двух эмиссионных линий иона СО+ (первая отрицательная система, электронный переход $B^2\Sigma^+ \rightarrow X^2\Sigma^+$, $\lambda_M \lambda_M = 267.2, 263.9$ нм).

Отдельного внимания заслуживает наиболее интенсивная в спектре полоса с максимумом при длине волны $\lambda = 275$ нм. Мы полагаем, что ее появление связано с радиационным распадом первого возбужденного электронно-колебательного состояния молекулярного иона урацила в его основное состояние. Подтверждением этому являются следующие факторы. Во-первых, как показывает таблица, сечение образования молекулярных ионов наибольшее. Логично будет ожидать, что и сечения образования молекулярных ионов в возбужденных состояниях, в первую очередь наиболее низко расположенных, будут бо́льшими, чем сечения образования других заряженных фрагментов в возбужденных состояниях. Этот

фактор объясняет наибольшую интенсивность в спектре полосы с максимумом при длине волны $\lambda = 275$ нм. Во-вторых, в фотоэлектронном спектре урацила, который приведен в работе [15], обнаружен интенсивный пик при энергии ~14 эВ. Если сложить энергию спектрального перехода (для $\lambda = 275$ нм) с энергией ионизации урацила, которая, согласно работе [8], составляет 9.4 ± 0.2 эВ, то получим величину ~13.9 эВ, которая практически совпадает с энергетическим положением пика в фотоэлектронном спектре. Таким образом, можно предположить, что в молекулярном ионе урацила существует возбужденное электронноколебательное состояние при энергии ~13.9 эВ, с которого возможен радиационный переход в основное состояние иона.

Полоса $\lambda = 317.1$ нм может быть излучена пиримидиновым кольцом (переходы A-X). В формирование полосы $\lambda = 328.4$ нм вносят вклад эмиссии фрагментов CN⁺ (переходы $c^{1}\Sigma - a^{1}\Sigma$) и NCN (переход ${}^{3}\Pi_{u} - {}^{3}\Sigma_{g}$). Полосу с максимумом при $\lambda = 333.5$ нм излучает группа NCN переход (${}^{3}\Pi_{u} - {}^{3}\Sigma_{g}$), а полосы с максимумами при $\lambda = 344.5$, 357.3 нм принадлежат группе HNCN (переходы A-X). В полосах с максимумами при $\lambda = 377.1$, 388.3 нм проявляется излучение нейтрального фрагмента CO кометной системы (379.6 нм) и системы Герцберга (389.3 нм). В формировании полосы $\lambda = 411.5$ нм принимают участие фрагменты CO (переходы в системе Герцберга, 412.5) и водород (H_{δ} 410.1 нм). Интенсивная линия при $\lambda =$

ОПТИКА И СПЕКТРОСКОПИЯ том 112 № 1 2012

= 421.0 нм принадлежит фрагменту CH⁺ (переход A - X, $\lambda = 421.0$ нм). Излучение нейтрального фрагмента CO проявляется в полосе с длиной волны 427,3 нм (кометная система $\lambda = 427.3$ нм), а также в полосе с длиной волны 451,1 нм (система Ангстрема $\lambda = 451.0$ нм). Возбуждение вышеуказанных полос CO и CO⁺ электронным ударом подробно изучались в работе [14]. Результаты этих исследований были нами приняты как особо важные при идентификации спектра урацила.

Для отдельных полос спектра возможен вклад линий атома водорода серии Бальмера. В частности, это полосы с максимумами при $\lambda = 398.4$ нм ($H_{\varepsilon} = 397.07$ нм), $\lambda = 412.3$ нм ($H_{\delta} = 410.1$ нм), $\lambda = 427.3$ нм ($H_{\gamma} = 434.05$ нм). Особенно четко наблюдается эмиссионная линия H_{β} атома водорода при $\lambda = 486.1$ нм.

Как видно из рис. 1, в области длин волн 300-440 нм прослеживаются две широкие молекулярные полосы, которые частично перекрываются и являются подложкой (фоном) для узких полос. Первую из этих полос мы отождествляем с излучением синглетного состояния молекулы урацила, а вторую - триплетного состояния этой же молекулы. Такая интерпретация не противоречит нашим расчетам, которые были выполнены с помощью полуэмпирического метода АМ1 пакета программ HyperChem 8.0. Так, один из колебательных уровней 1-го синглетного состояния S_1 молекулы урацила будет иметь энергию 4,1 эB, а длина волны спектрального перехода из этого состояния в основное соответствует 301.5 нм. Для триплетного состояния наши расчеты дают значение энергии 2.8 эВ, что соответствует переходу на длине волны $\lambda = 442.2$ нм. Следует отметить, что при фотовозбуждении поликристаллических пленок урацила на широкой полосе его люминесценции проявляются два максимума при длинах волн ~350 и ~420 нм [5, 6].

Для более точной и подробной интерпретации полученных данных необходимо экспериментально исследовать функции возбуждения соответствующих спектральных полос и их энергетические пороги. Такие задачи имеются в планах наших дальнейших исследований.

Таким образом, подводя итоги приведенного выше анализа природы и причин возникновения сложного фотоэмиссионного спектра молекул урацила, возбуждаемых электронами низких энергий, можно сказать следующее. Спектр излучения урацила, инициированный электронным ударом в данной области энергий, возникает вследствие различных процессов. Во-первых, это спектральные переходы между электронно-колебательно-вращательными состояниями исходной молекулы урацила и ее молекулярного иона. При этом обращаем внимание на то, что для такой многоатомной молекулы наиболее вероятными будут лишь переходы из нижних синглетных и триплетных состояний в основное состояние. Это же касается и молекулярного иона. Во-вторых, это спектральные переходы между электронно-колебательно-вращательными состояниями фрагментов молекул, которые образовались под воздействием электронного удара (процессы диссоциативного возбуждения и процессы диссоциативной ионизации с возбуждением).

Следует подчеркнуть, что эти результаты получены нами для молекулярного объекта, который имеет исключительное биологическое значение. Урацил вместе с другими азотистыми основаниями (тимином, аденином, цитозином и гуанином) является важной составляющей генетических макромолекул нуклеиновых кислот. Ионизация и фрагментация молекул нуклеотидных оснований будут приводить к химическим изменениям структуры РНК и ДНК. Вследствие этого даже при незначительных энергиях электронов в живых клетках будут инициироваться необратимые деградационные и мутагенные процессы.

выводы

Взаимодействие медленных электронов с молекулами урацила в газовом состоянии сопровождается возникновением в диапазоне 200–490 нм эмиссионного спектра сложной формы, что свидетельствует об интенсивной фрагментации молекул. Спектр излучения урацила формируют процессы диссоциативного возбуждения молекул, диссоциативного возбуждения с ионизацией, возбуждения электронных уровней исходной молекулы и молекулярного иона. Полученные данные могут быть использованы для оценки радиационных изменений в молекулах ДНК и РНК при внутреннем β-облучении биообъектов.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Cobut V., Frongillo Y, Patau J.P., Goulet T., Fraser M.J., Jay-Gerin J.P. // Radiat. Phys. Chem. 1998. V. 51. P. 229–243.
- Суховия М.И., Славик В.Н., Шафраньош И.И., Шимон Л.Л. // Биополимеры и клетка. 1991. Т. 7. № 6. С. 77-82.
- 3. Шафраньош И.И., Суховия М.И. // Опт. и спектр. 2007. Т. 102. № 4. С. 553-555.
- Shafranyosh I.I., Snegurskaya T.A., Margitich N.A., Bogacheva S.P., Lengyel V.I., Zatsarinny O.I. // J. Phys. B. 1997. V. 30. P. 2261–2285.
- 5. Виноградов И.П., Земских В.В., Додонова Н.Я. // Опт. и спектр. 1974. Т. 36. В. 3. С. 596-599.
- 6. *Малкин В.М, Рапопорт В.Л. //* Биофизика. 1999. Т. 44. В. 6. С. 1027–1030.
- Feil S., Gluch K., Matt-Leuber S., Scheier P., Limtrakul J., Probst M., Deutsh H., Becker K., Stamatovic A., Mark T.D. // J. Phys. B. 2004. V. 37. P. 3013– 3020.

ОПТИКА И СПЕКТРОСКОПИЯ том 112 № 1 2012

- Шафраньош М.И. // Науковий вісник Ужгородського університету. Сер. Физика. 2009. В. 25. С. 208– 213.
- 9. Shafranyosh M.I., Sukhoviya I.I., Shafranyosh I.A., Petrushko V.V., Medulych R.O., Fedorko A., Freiburg (Germany): XXV ICPEAC, Book of Abstr. 2007. P. Fr 110.
- NIST Standard Reference Database. Webpage (http:// webbook.nist.gov/chemistry). National Institute of Advanced Industrial Science and Technology (AIST), Spectral Database for Organic Compounds (SDBS). Webpage (http://riodb01.ibase.aist.go.jp/sdbs/cgibin/direct_frame_top.cgi).
- 11. *Хюбер К.-П., Герцберг Г.* Константы двухатомных молекул. М.: Мир, 1984. 366 с.
- 12. Герцбере Г. Электронные спектры и строение многоатомных молекул. М.: Мир, 1969. 772 с.
- 13. *Pearse R.W., Gaydon A.G.* The Identification of Molecular Spectra. London: Chapman, 1963. 562 p.
- 14. Скубенич В.В., Повч М.М., Запесочный И.П. // VII Всес. конф. по физике электронных и атомных столкновений. Тез. докл. Ч. 1. Петрозаводск, 1978. С. 102.
- 15. Johims H-W., Schwel M., Baumgärtel H., Leach S. // Chem. Phys. 2005. 215. P. 263–283.