УДК 551.908.769

# В.Я. Артюхов, Н.А. Зверева, И.И. Ипполитов, А.Ф. Терпугова

# ФОТОДИССОЦИАЦИЯ ФОРМАЛЬДЕГИДА И АЦЕТАЛЬДЕГИДА ПРИ ВОЗБУЖДЕНИИ СОСТОЯНИЯ S,

Нижнее возбужденное синглетное состояние  $S_1$  формальдегида, ацетальдегида и радикальная диссоциация этих альдегидов являлись объектом теоретического исследования данной работы. Для исследования фотодиссоциации в состоянии  $S_1$  был использован метод *ab initio*. С учетом энергии нулевых колебаний определены активационные барьеры 66,9 ккал/моль для формальдегида и 56,5 ккал/моль для ацетальдегида. Проведен анализ диссоционных механизмов при возбуждении нижних синглетных состояний  $S_1$  и  $S_2$ , основываясь на рассчитанных константах скоростей фотодиссоцации и интеркомбинационной конверсии, а также особенностях потенциальных поверхностей рассматриваемых альдегидов.

Рассмотрена возможность применения метода спектроскопии фотофрагментов для детектирования альдегидов в их смеси. На основе рассчитанных констант скоростей диссоциации  $K_d$  и факторов Франка–Кондона проведена оценка изменения сигнала флуоресценции CHO(<sup>2</sup>П)  $\rightarrow$  CHO(<sup>2</sup>A') + hv при варьировании фотолитической длины волны.

# Введение

Альдегиды играют важную роль в фотохимии атмосферных загрязнений. С одной стороны, они непосредственно присутствуют в антропогенных выбросах в атмосферу, а с другой – являются продуктами фотохимических реакций. Процессы фотодиссоциации альдегидов составляют существенный источник радикальных и молекулярных продуктов распада. Простейшие альдегиды – формальдегид H<sub>2</sub>CO и ацетальдегид CH<sub>3</sub>CHO являются с этой точки зрения повышенным объектом внимания исследователей [1–3, 16, 17].

В [1] выполнен детальный теоретический анализ процессов диссоциации формальдегида на потенциальной поверхности *S*<sub>0</sub>. Согласно этой работе диссоциация формальдегида на молекулярные продукты осуществляется по схеме

$$H_2CO(S_0) + h\upsilon \to H_2CO(S_1) \to H_2CO^*(S_0) \to H_2 + CO$$
(1)

Процесс (1) протекает через энергетический барьер на поверхности  $S_0$ , высота которого найдена  $\Delta S_0^{\neq} = 87$  ккал/моль (3,79 эВ, 30537см<sup>-1</sup>). При этом в указанную величину включена энергия нулевых колебаний.

В [16] приведено экспериментальное значение активационного барьера  $\Delta S_0^{\neq} = (78-81)$  ккал/моль и расчетное с учетом энергии нулевых колебаний 81,4 ккал/моль. Это значение активационной энергии находится в хорошем согласии с экспериментальной оценкой.

Процесс распада на радикальные продукты осуществляется по схеме

$$H_2CO(S_0) + h\upsilon \rightarrow H_2CO(S_1) \rightarrow H_2CO^*(T_1) \rightarrow H + HCO(^2A_1)$$
(2)

Для этой реакции в [1] приведена высота барьера  $\Delta T_1^{\neq} = 96,7$  ккал/моль (4,21 эВ; 33942 см<sup>-1</sup>). Отмечена возможность радикальной диссоциации в состоянии  $S_0$  без образования переходного состояния (87,5 ккал/моль; 3,79 эВ; 30600 см<sup>-1</sup>) и внутримолекулярной перестройки в гидро-ксикарбен (89 ккал/моль; 3,85 эВ; 31000 см<sup>-1</sup>).

В [17] приводится экспериментальное значение для активационного барьера  $\Delta T_1^{\neq} = (90-93)$  ккал/моль. В этой работе рассматривается диссоционный механизм триплета формальдегида. Ранее считалось, что скорость интеркомбинационной конверсии мала по 1220 В.Я. Артюхов, Н.А. Зверева, И.И. Ипполитов, А.Ф. Терпугова

сравнению с  $S_1 \rightarrow S_0$  релаксаций (или радикальный путь реакции на поверхности  $S_0$ ) и, следовательно,  $T_1$  механизм не важен. В [17] показано, что барьер для  $T_1$  является результатом пересечения трех электронных состояний:  $(n \rightarrow \pi^*)$ ,  $(\pi \rightarrow \pi^*)$  и  $[n(\sigma) \rightarrow \sigma^*]$ . Это пересечение описывается в терминах плоского и неплоского триплетного состояния. Изменение геометрии молекулы ведет к понижению симметрии и приводит к взаимодействию 3-х состояний и появлению новых пересечений нижних триплетных состояний.

В [2] аналогичные расчеты выполнены для ацетальдегида CH<sub>3</sub>CHO. Для барьера молекулярной диссоциации на CH<sub>4</sub> и CO найдена величина  $\Delta S_0^{\neq} = 84,4$  ккал/моль (3,67 эВ; 29624 см<sup>-1</sup>), для радикальной диссоциации на CH<sub>3</sub> и HCO (<sup>2</sup>A<sub>1</sub>)  $\Delta T_1^{\neq} = 89,1$  ккал/моль (3,88 эВ; 31274 см<sup>-1</sup>).

#### 1. Фотодиссоциация альдегидов при возбуждении состояния S<sub>1</sub>

Приведенные выше оценки позволяют прогнозировать процессы распада  $H_2CO$  и  $CH_3CHO$  при возбуждении состояния  $S_1$ . Отметим, что при возбуждении нулевого колебательного состояния  $S_1$  для формальдегида (80,6 ккал/моль; 3,51 эВ; 28290 см<sup>-1</sup>) и ацетальдегида (82,5 ккал/моль; 3,59 эВ; 28597 см<sup>-1</sup>) процессы распада маловероятны, поскольку для ацетальдегида барьеры для различных каналов реакций превышают указанную величину, для формальдегида  $\Delta S_0^{\neq} = (78-81)$  ккал/моль,  $\Delta S_1 = 80,6$  ккал/моль, а  $\Delta T_1^{\neq}$  превышает  $\Delta S_1$ .

По мере возбуждения более высоколежащих колебательных уровней должны последовательно включаться процессы распада на молекулярные продукты в состоянии  $S_0$ , распад на радикалы в этом состоянии, внутримолекулярной перестройки, распада на радикалы в состоянии  $T_1$ .

Имеющиеся экспериментальные данные в целом подтверждают такую последовательность [4–7]. Однако имеется недвусмысленное свидетельство того, что процессы диссоциации могут достаточно эффективно протекать из состояний, энергии которых лежат ниже барьера, т.е. за счет туннельного эффекта [4, 6].

Рассмотренные выше процессы протекают после первичного акта – оптического возбуждения одного из ровибронных уровней состояния  $S_1$  и последующей безызлучательной передачи энергии возбуждения в состояния  $S_0$  и  $T_1$  по механизмам внутренней и интеркомбинационной конверсии.

Мы попытались оценить возможность передачи энергии безызлучательным путем для  $S_1$  и  $T_1$  электронных состояний с помощью полуэмпирической теории INDO/CL [14]. Расчет констант интеркомбинационной конверсии для формальдегида и ацетальдегида при изменении геометрии молекулы при переходах  $S_0 \rightarrow T_1$  и  $S_0 \rightarrow S_1$  дал следующие величины:

формальдегид  $K_{S_1T_1} = 2, 2 \cdot 10^6, K_{S_1T_1^{\neq}} = 6, 5 \cdot 10^6,$ 

ацетальдегид  $K_{S_1T_1} = 2,7 \cdot 10^8, K_{S_1T_1^{\neq}} = 6,1 \cdot 10^8$ .

Для равновесной геометрии S<sub>0</sub> эти константы равны нулю.

Эти расчеты нельзя отнести к достаточно точным, так как в их основе лежит полуэмпирическая теория. Но они дают качественную картину влияния геометрии на спин-орбитальное взаимодействие. Совершенно ясно, что изменение геометрии, понижение симметрии молекулы приводит к возрастанию константы интеркомбинационной конверсии на несколько порядков. Следовательно, при возбуждении  $S_1$  немаловажную роль играет диссоционный механизм на поверхности  $T_1$ .

С точки зрения разработки оптических методов диагностики определенного вида альдегида в их смеси представляется предпочтительной реакция радикального распада, поскольку формильный радикал HCO(<sup>2</sup>A') может быть эффективно зарегистрирован методом индуцированной лазером флуоресценции [8].

### 2. Фотодиссоциация альдегидов при возбуждении состояния S,

Образование формильного радикала в первом возбужденном электронном состоянии НСО (<sup>2</sup>П) позволит осуществить пассивную регистрацию следующей за радиационным распа-Фотодиссоциация формальдегида и ацетальдегида 1221 дом этого состояния флуоресценции. Согласно [1, 2] энергия продуктов радикального распада  $H(^{2}S) + HCO(^{2}\Pi)$  для формальдегида соответствует 113,5 ккал/моль (4,93 эВ; 39838 см<sup>-1</sup>) и для ацетальдегида CH<sub>3</sub> (<sup>2</sup>A<sub>2</sub><sup>1</sup>)+ HCO (<sup>2</sup>П) 102 ккал/моль (4,43 эВ, 35801 см<sup>-1</sup>).

Исходя из этих величин, барьеры для реакций с образованием HCO(<sup>2</sup>П) необходимо искать на поверхностях  $S_1$ . Нами были вычислены сечения потенциальных поверхностей  $H_2CO(S_1)$  и CH<sub>3</sub>CHO ( $S_1$ ) вдоль координат реакций, в качестве которых были приняты длины связей  $R_{C-H}$  для формальдегида и  $R_{C-C}$  для ацетальдегида. Расчеты проводились по программе MONSTERGAUSS с использованием базиса 6–31G\*, удовлетворительно описывающего особенности потенциальных поверхностей. Оптимизация фрагментов при варьировании  $R_{C-H}$  и  $R_{C-C}$  не проводилась. Полученные таким образом кривые представлены на рис. 1 ( $H_2CO$ ) и рис. 2 (CH<sub>3</sub>CHO). Из рисунков видно, что для  $R_{C-H} = 1,8$  Å и  $R_{C-C} = 2,2$  Å существуют переходные состояния для формальдегида и ацетальдегида соответственно. Высота активационного барьера  $\Delta S_1^{*}$  для  $H_2CO$  составляет 71 ккал/моль без учета нулевых колебаний и 66,9 ккал/моль соответственно. Изложенные выше численные результаты представляют 65,5 и 56,5 ккал/моль соответственно. Изложенные выше численные результаты представлены в виде диаграмм на рис. 3 ( $H_2CO$ ) и рис. 4 (CH<sub>3</sub>CHO). Из диаграмм следует, что при возбуждении состояния  $S_2$  и последующей конверсии  $S_2 \rightarrow S_1$  энергетически разрешен канал распада с образованием CHO (<sup>2</sup>П) и последующей реакцией радиационного распада

$$CHO (^{2}\Pi) \rightarrow CHO (^{2}A') + hv' .$$
(3)



Рис. 1. Потенциальная кривая формальдегида в электронном состоянии S<sub>1</sub> при растяжении связи С-Н

Рис. 2. Потенциальная кривая ацетальдегида в электронном состоянии S<sub>1</sub> при растяжении связи С–С

Рассмотрим теперь ситуацию, когда в анализируемом объеме газовой смеси присутствуют микропримеси формальдегида и ацетальдегида, которые необходимо обнаружить. Для этой цели можно воспользоваться тем обстоятельством, что состояние  $S_2$  формальдегида лежит несколько выше состояния  $S_2$  ацетальдегида (163 и 156 ккал/моль соответственно: данные работы [9]). Тогда возбуждение нулевого колебательного уровня ацетальдегида ( $\lambda \simeq 182$  нм) и последующая внутренняя конверсия  $S_2 \rightarrow S_1$  могут приводить к образованию перевозбужденных по отношению к барьеру  $S_1^{*}$  молекул, их последующей диссоциации по каналу, в котором образуются радикалы HCO(<sup>2</sup>П). Последние могут испытывать радиационный распад по реакции (3), и может быть зарегистрирован флуоресцентный сигнал на частоте v'. При этом в смеси будут возбуждаться также молекулы формальдегида за счет переходов в высоковозбужденные колебательные уровни состояния  $S_1$ , однако вероятность таких переходов мала в соответствии с принципом Франка–Кондона. Если теперь уменьшить фотолитическую длину волны до  $\lambda = 175$  нм, то включается новый процесс: возбуждение состояния  $S_2$  формальдегида.

При этом детектируемый сигнал на частоте v' должен скачкообразно возрасти. Степень такого роста оценим, вычислив скорости диссоциации для H<sub>2</sub>CO и CH<sub>3</sub>CHO в полуклассическом приближении теории PPKM [10].

$$K(E) = c \operatorname{L}\left(\sum_{i=1}^{s} v_{i}\right) / \left(\sum_{i=1}^{s-1} v_{i}'\right) \left(\frac{E - \Delta S_{1}^{\neq}}{E}\right)^{s-1},$$
(4)

где  $v_i$  и  $v'_i$  – колебательные частоты молекулы и активированного комплекса в состоянии  $S_1$ ; E – энергия возбуждения, отсчитываемая от нулевого колебательного уровня состояния  $S_1$ ; s – число колебательных степеней свободы; c – скорость света. В вычислениях были использованы данные по колебательным частотам H<sub>2</sub>CO из работы [1] и CH<sub>3</sub>CHO из [11]. Результаты расчета K(E) приведены на рис. 5. Обозначим через  $W^{\phi}$  и  $W^{a}$  скорости радиационного возбуждения состояния  $S_2$  для формальдегида и ацетальдегида и через  $K^{\phi}$  и  $K^{a}$  – скорости распада этого состояния с образованием CHO(<sup>2</sup>П). Тогда степень изменения флуоресценции на частоте v' будет пропорциональна отношению





Рис. 3. Схема энергетических уровней и барьеров диссоциации для формальдегида

Фотодиссоциация формальдегида и ацетальдегида



Рис. 4. Схема энергетических уровней и барьеров диссоциации для ацетальдегида



Рис. 5. Зависимость константы скорости фотодиссоциации RCOH + hv  $\rightarrow$  R + COH для формальдегида (1) и ацетальдегида (2) от энергии возбуждения

Из рис. 3, 4, 5 следует

$$K^{a}(175) \sim 5 \cdot 10^{7} \text{ c}^{-1}, \quad K^{b}(175) \sim 5 \cdot 10^{10} \text{ c}^{-1},$$
  
 $K^{a}(182) \sim 10^{6} \text{ c}^{-1}, \quad K^{b}(182) \sim 10^{9} \text{ c}^{-1}.$ 

В.Я. Артюхов, Н.А. Зверева, И.И. Ипполитов, А.Ф. Терпугова

1224

Известно, что скорость радиационного перехода между двумя ровибронными уровнями пропорциональна фактору Франка-Кондона F. Для оценки последнего воспользуемся приближенным выражением [12]

$$F_{0 \to n} = | < 0 | n > |^{2} = y^{n} (n!)^{-1} \exp(-y),$$
(6)

где п-номер колебательного уровня гармонического осциллятора в верхнем электронном состоянии; у =  $\mu \omega \Delta^2 / 2\hbar$ ;  $\omega$  – частота колебаний осциллятора;  $\mu$  – приведенная масса;  $\Delta = R_0 - R'_0 - R'_$ изменение положения равновесия 0–0 перехода между состояниями  $S_0$  и  $S_2$  ацетальдегида  $(\lambda = 182 \text{ нм})$ . Величина  $\Delta$  (изменение длины С–С-связи при переходе) составляет всего лишь 0,024 ат.ед. [13], так что  $F_{0 \rightarrow 0}^{a}$  (182)  $\simeq 1$ .

Для формальдегида эта длина волны попадает в область возбужденных колебательных уровней состояния S<sub>1</sub>. Для антисимметричных колебаний С-Н-связей частота изменяется от 2843,4 см<sup>-1</sup> в состоянии  $S_0$  до 2986 см<sup>-1</sup> в состоянии  $S_1$ . Следовательно, излучение с длиной волны 182 нм будет возбуждать в формальдегиде колебание с квантовым числом  $n \mid 9$ . Если учесть, что изменение длин С–H-связей при переходе  $S_0 \rightarrow S_1 \Delta \simeq 0.01$  ат.ед., то из (6) следует, что  $F_{0 \to 9}^{\phi}$  (182) | 0. Если теперь возбуждается  $0 \to 0$  переход между состояниями  $S_0 \to S_2$  формальдегида ( $\lambda = 175$  нм), то  $F_{0,0,0}(182)$  | 1. В ацетальдегиде эта длина волны возбуждает колебание С–С-связи с частотой 1055 см<sup>-1</sup> [13] и колебательным квантовым числом  $n \simeq 2$ . Для этого перехода  $F_{0\to 2}^{a}$  (175)  $\simeq 2,25 \cdot 10^{-6} \sim 0$ . Тогда соотношение (5) примет вид

$$\frac{f^{\phi}}{f^{a}}\frac{K^{\phi}(175)}{K^{a}(182)} \simeq 5 \cdot 10^{4} f^{\phi} / f^{a} = 5 \cdot 10^{4} \cdot 0,889 / 0,427 = 1,145 \cdot 5 \cdot 10^{4}$$

где  $f^{\phi}, f^{a}$  – силы осцилляторов электронных переходов  $S_{0} \rightarrow S_{2}$  для формальдегида и ацетальдегида. Существенное различие в сигналах флуоресценции для двух рассмотренных значений фотолитической длины волны позволяет определять концентрацию каждого из альдегидов, если воспользоваться выражениями, связывающими мощность сигнала флуоресценции с концентрацией молекул в состоянии  $S_0[15]$ .

Получение результатов, изложенных в данной статье, стало возможным частично благодаря персональному гранту молодых ученых из специального фонда Российской Федерации на 1993 г.

Сибирский физико-технический институт им. В.Д. Кузнецова при Томском госуниверситете Поступила в редакцию 1 апреля 1994 г.

# Фотодиссоциация формальдегида и ацетальдегида

<sup>1.</sup> Goddard J.D., Schaefer H.F. // J. Chem. Phys. 1979. V. 70. N 11. P. 5117-5134.

<sup>2.</sup> Yadav J.S., Goddard J.D. // J. Chem. Phys. 1986. V. 84. N 5. P. 2682-2690.

<sup>3.</sup> Зверева Н.А., Ипполитов И.И., Терпугова А.Ф.//Изв. вузов. Физика. 1993. N 3. С. 121–122.

<sup>4.</sup> Dai H.-L., Field R.W., Kinsey J.L.//J.Chem.Phys. 1985. V. 82. N 3. P. 1606–1607. 5. Cheng C., Ho P., Moore C.B., Zughul M.B.// J.Phys. Chem. 1984. V. 88. N 2. P. 296–300.

<sup>6.</sup> Horowitz A., Calvert J.G. // Int. J. Chem. Kinet. 1978. N 10. H. 713-720.

<sup>7.</sup> Stoeckel F., Schuh M., Goldstein N., Atkinson G.H. // Chem. Phys. 1985. V.95. N1. P. 135-144.

<sup>8.</sup> Stone B.M., Noble M., Lee F. // Chem. Phys. Lett. 1985 V. 118. N 1. P. 83-87.

<sup>9.</sup> С в е р д л о в а О.В. / Электронные спектры в физической химии. Л.: Химия, 1973. 248 с.

<sup>10.</sup> Робинсон П., Холбрук К. / Мономолекулярные реакции. М.: Мир, 1975. 380 с.

<sup>11.3</sup> верева Н.А., Ипполитов И.И., Терпугова А.Ф. // Оптика атмосферы. 1991. Т.4. N1. C. 67-73.

<sup>12.</sup> Майер Г.В., Данилова В.И. / Квантовая химия, строение и фотоника молекул. Томск: Изд-во ТГУ, 1984. 218 c.

<sup>13.</sup> Crighton J.S., Bell S. // J. Mol. Spectr. 1985.V. 112. N 2. P. 285-303.

<sup>14.</sup> Артюхов В.Я., Галеева А.И. // Изв. вузов. Физика. 1986. N 11. C. 96–100.

<sup>15.</sup> Зверева Н.А., Ипполитов И.И., Терпугова А.Ф. // Изв. вузов. Физика. 1992. N 9. C. 86–87. 16. Scuseria G.E., Schaefer H.F. III // J. Chem. Phys. 1989. V. 90. N 7. P. 3629–3636.

<sup>17.</sup> Yates B.F., Yamaguchi Y., Schaefer H.F. III // J. Chem. Phys. 1990. V. 93. N 12. P. 8798-8807.

# $V.Ya\ Artyukhov,\ N.A.\ Zvereva,\ I.I.\ Ippolitov,\ A.F.\ Terpugova.\ Photodissociation of Formaldehyde and Acetaldehyde via Photoexcitation of the S_2 State.$

The subject of this theoretical study is the low excited singlet state  $S_1$  of formaldehyde and acetaldehyde and their radical dissociation RCHO +  $hv \rightarrow R$  + HCO (<sup>2</sup>Π). Investigation of the dissociation from the state  $S_1$  is carried out using ab initio method. The activation barriers determined for formaldehyde and acetaldehyde molecules with the correction for zeropoint vibrational energy are 66,9 and 56,5 kcal/mole, respectively. The analysis of the dissociation mechanisms from the excited singlet states,  $S_1$  and  $S_2$ , has been done based on calculated values of the photodissociation rates and rates of intercombination conversion for these molecules. Peculiarities of the potential surfaces of these aldehydes have also been taken into account.

A possibility of using the spectroscopy of photofragments to identification of the aldehydes in their mixtures is studied. Based on calculated constants of the dissociation  $K_{d}$  rate and Frank–Condon factors the variation of the fluorescence signal is estimated as a function of the photolithic wavelength in the reaction CHO (<sup>2</sup>Π)  $\rightarrow$  CHO (<sup>2</sup>A') + hv.