АППАРАТУРА И МЕТОДЫ ОПТИЧЕСКОЙ ДИАГНОСТИКИ ОКРУЖАЮЩЕЙ СРЕДЫ

УДК 535.3

Оценка предельной чувствительности метода лазерной фрагментации / лазерно-индуцированной флуоресценции при обнаружении паров нитросоединений в атмосфере

С.М. Бобровников¹, Е.В. Горлов¹, В.И. Жарков² ⊠*

¹Национальный исследовательский Томский государственный университет 634050, г. Томск, пр. Ленина, 36 ²Институт оптики атмосферы им. В.Е. Зуева СО РАН 634055, г. Томск, пл. Академика Зуева, 1

> Поступила в редакцию 7.06.2022 г.; после доработки 18.07.2022 г.; принята к печати 20.09.2022 г.

Приведены результаты численной оценки предельной чувствительности метода обнаружения паров нитросоединений в атмосфере на основе лазерной фрагментации/лазерно-индуцированной флуоресценции (ЛФ/ЛИФ). Расчеты выполнены с использованием разработанной кинетической модели процесса ЛФ/ЛИФ. В расчетах учтено влияние атмосферного диоксида азота как ограничителя чувствительности метода при работе в условиях реальной атмосферы. Показано, что, если концентрация диоксида азота в атмосфере не превышает значение в 10 ppb, предельно-обнаружимые концентрации паров нитробензола и *орто*-нитротолуола составляют единицы ppb. Показано также, что применяемый обычно для обнаружения нитросоединений метод моноимпульсного возбуждения (one-color) не позволяет добиться максимальной эффективности ЛФ/ЛИФ.

Ключевые слова: лазерная фрагментация, нитросоединения, нитробензол, нитротолуол, лазерно-индуцированная флуоресценция, оксид азота, NO-фрагменты; laser fragmentation, nitrocompound, nitrobenzene, nitrotoluene, laser-induced fluorescence, nitric oxide, NO-fragment.

Введение

Рассматриваемый в работе метод лазерной фрагментации/лазерно-индуцированной флуоресценции ($Л\Phi/ЛИ\Phi$) был впервые предложен в [1] для *in situ* обнаружения малых газовых составляющих атмосферы. Суть метода состоит в использовании эффекта фотодиссоциации оптически малоактивных молекул с целью образования характеристических фрагментов, имеющих высокую эффективность в процессе ЛИФ. Метод широко применяется для дистанционного обнаружения различных нитросоединений [2–21].

Схематично процесс ЛФ/ЛИФ для произвольного нитросоединения (NC – от англ. nitrocompound) может быть представлен в виде последовательности фотохимических реакций

$$NC + h\nu \xrightarrow{k_1} NC^* \xrightarrow{k_2} R + NO(X, \nu'')$$

nornougenue $\rightarrow \partial uccouuauus;$ (1)

 $\xrightarrow{k_3} R + NO_2 \ \partial uccouldurate; \tag{2}$

 $NO_2 + hv \xrightarrow{k_4} NO_2^* \xrightarrow{k_5} O + NO(X, v'')$

поглощение \rightarrow диссоциация; (3)

 $\operatorname{NO}(X, \mathbf{v}'' > 0) + h\mathbf{v} \xrightarrow{k_6} \operatorname{NO}(A, \mathbf{v}') \xrightarrow{k_7} \mathbf{v}$

$$\xrightarrow{k_7}$$
 NO(X, v'') + hv_f

 $norлoщeнue \to \phi луоресценция;$ (4)

$$\operatorname{NO}(A, \nu') + Q \xrightarrow{R_8} \operatorname{NO}(X, \nu'') + Q^*$$

$$NO(X, \nu'' > 0) \xrightarrow{k_9} NO(X, \nu'' = 0)$$

где k_i — константы скоростей реакций; Q — молекула-тушитель; X и A — обозначения основного и первого электронно-возбужденного состояний соответственно; v'' и v' — колебательные квантовые числа состояний X и A; h — постоянная Планка; v — частота.

Электронно-возбужденные молекулы NC*, возникающие в ходе реакции (1) после поглощения кванта света с энергией hv, значительно превышающей порог диссоциации, обладают достаточной

© Бобровников С.М., Горлов Е.В., Жарков В.И., 2022

^{*} Сергей Михайлович Бобровников (bsm@iao.ru); Евгений Владимирович Горлов (gorlov_e@mail.ru); Виктор Иванович Жарков (zharkov@iao.ru).

или с избытком энергией, чтобы диссоциировать на фрагменты. При этом для возбужденной многоатомной молекулы существует несколько путей (каналов) фрагментации. Например, в случае фотодиссоциации нитробензола при возбуждении в диапазоне длин волн 220—280 нм [4] наиболее вероятными являются каналы диссоциации с образованием NO₂, NO и O:

$$C_6H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_6H_5 + NO_2, \tag{7}$$

$$C_6H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_6H_5O + NO, \qquad (8)$$

$$C_6H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_5H_5 + CO + NO, \qquad (9)$$

$$C_6H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_6H_5NO + O.$$
(10)

Известно, что в возбужденном состоянии в молекуле нитробензола происходят разрыв и перераспределение связей между атомами, которые приводят к изомеризации молекулы и превращению ее в фенилнитрит с последующим разрывом связей C-ONO, O-NO, NO-O и образованием соответственно таких фрагментов, как NO₂, NO и O [4, 6]. Альтернативным каналом образования NO₂, конкурирующим с нитро-нитритной перегруппировкой в молекуле нитробензола, является радикальный отрыв группы NO₂ путем прямого разрыва связи C-N [22]. При этом механизм нитро-нитритной перегруппировки имеет значительно более низкую энтальпию активации, чем энергия разрыва связи C-N, что позволяет утверждать, что нитро-нитритная перегруппировка может быть одним из основных каналов разложения ароматических нитросоединений.

В работах по исследованию лазерно-стимулированной фрагментации нитротолуола и динитротолуола (ДНТ) [23, 24] показано, что все изомеры этих молекул имеют те же основные каналы фрагментации, что и нитробензол. Однако в случае *орто*изомеров наблюдался дополнительный канал с образованием ОН-фрагментов [22, 24, 25]:

$$C_7H_7NO_2 + h\nu \rightarrow C_7H_6NO + OH.$$
 (11)

Для ДНТ максимальный выход ОН наблюдается, когда обе группы NO₂ находятся в *орто*-положении относительно метильной группы (2,6-ДНТ). Появление гидроксильного радикала объясняется внутримолекулярной миграцией атома водорода от метильной группы к атому кислорода нитрогруппы с последующим разрывом связи N–OH [22].

Реакция (3), в свою очередь, описывает процесс фотодиссоциации NO₂-фрагментов, образовавшихся в ходе реакции (2), и их распад на фрагменты NO($X^2\Pi$) и O(3P). Диссоциация молекулы NO₂ становится энергетически возможной для длин волн фрагментирующего излучения < 398 нм [26]. При этом вид спектра поглощения молекулы NO₂ в диапазоне длин волн < 398 нм приобретает характерную диффузность, свидетельствующую о наличии предиссоциации.

Появившиеся в ходе реакций (1) и (3) NOфрагменты, очевидно, могут служить маркерами нитросоединений и лечь в основу метода обнаружения молекул нитросоединений в атмосфере. Известно несколько подходов при реализации ЛФ/ЛИФметода обнаружения молекул нитросоединений, отличающихся способами возбуждения флуоресценции NO-фрагментов (4). Однако поскольку процесс фрагментации молекул не является селективным, часто для нее используется тот же источник излучения, что и для возбуждения флуоресценции NOфрагментов (моноимпульсная ЛФ/ЛИФ). Выбор конкретной схемы возбуждения обосновывается главным образом необходимостью селективного возбуждения флуоресценции именно NO-фрагментов, не вовлекая при этом атмосферный (фоновый) оксид азота. В противном случае чувствительность метода в условиях реальной атмосферы будет существенно ограничена.

Разнообразие спектроскопических эффектов, связанных с нарушением термодинамического равновесия при фрагментации и значительным перераспределением населенностей колебательно-вращательных состояний NO-фрагментов, позволяет использовать несколько схем возбуждения их флуоресценции. Предполагается, что избыток энергии, возникающий после разрыва связи R-NO возбужденной молекулы, частично уходит на возбуждение колебательных состояний NO-фрагментов. Согласно [10] соотношение населенностей колебательных уровней v'' = 0, 1, 2, 3 основного состояния NOфрагментов, возникающих в результате фотолиза нитробензола под действием излучения с длинами волн 226-259 нм, составляет (v'' = 0): (v'' = 1): $(v'' = 2): (v'' = 3) \approx 1: 0, 3: 0, 1: 0, 02.$ При фотолизе орто-нитротолуола, динитробензола (ДНБ) и ДНТ 220-250 нм (v'' = 0): (v'' = 1):диапазоне в $(v'' = 2) \approx 1:0,6:0,06$ [11, 13, 27].

Отметим, что для молекул фонового NO, находящихся в термодинамическом равновесии, населенность колебательных уровней подчиняется больцмановскому распределению и при температуре 300 К соотношение населенностей четырех нижних уровней следующее: $(v'' = 0) : (v'' = 1) : (v'' = 2) : (v'' = 3) \approx$ ≈ 1: 10⁻⁴: 10⁻⁸: 10⁻¹². Очевидно, что функция распределения населенности NO-фрагментов по колебательным уровням основного состояния существенно отличается от больцмановской, и это отличие может быть использовано для селективного возбуждения NO-фрагментов. Возбужденные колебательные состояния NO-фрагментов проявляются в их спектрах поглощения, где возникают дополнительные полосы, интенсивность которых на несколько порядков выше, чем для молекул NO при равновесном распределении. Концентрация молекул NO в атмосфере может достигать 100 ppb, и очевидно, что именно она определяет предел чувствительности ЛФ/ЛИФ-метода при возбуждении флуоресценции NO-фрагментов с нулевого колебательного уровня $X^{2}\Pi(v'' = 0)$. При возбуждении флуоресценции с вышележащих колебательных уровней $X^2 \Pi(v'' > 0)$ с учетом соотношения населенностей колебательных состояний фонового NO ((v'' = 0): (v'' = 1)/ $/(v'' = 2): (v'' = 3) = 1: 10^{-4}: 10^{-8}: 10^{-12})$ появляется

Оценка предельной чувствительности метода лазерной фрагментации...

возможность значительно повысить чувствительность метода обнаружения и обеспечить его помехоустойчивость.

С другой стороны, не следует забывать о том, что в реальной атмосфере кроме монооксида азота присутствует диоксид азота, который может иметь достаточно высокую концентрацию (1–100 ppb). Молекулы NO₂ в процессе фотофрагментации так же, как и другие нитросоединения, будут поставлять NO-фрагменты, способные участвовать в ЛИФ (4), являясь при этом источником шума, снижающего чувствительность метода ЛФ/ЛИФ:

$$(NO_2)_{\phi_{OH}} + h\nu \xrightarrow{k_4} NO_2^* \xrightarrow{k_5} O + NO(X, \nu'')$$

nornougenue $\rightarrow \partial uccounauns.$ (12)

Результаты исследований фотодиссоциации молекулы NO₂ в ультрафиолетовом диапазоне длин волн были рассмотрены в работах [28, 29]. Показано, что распределение NO-фрагментов по колебательным состояниям при фрагментации молекулы NO2 является инверсным. При этом населенность колебательных уровней является существенной вплоть до значений v'' = 8. С точки зрения участия в ЛФ/ЛИФ атмосферный диоксид азота – полноценное нитросоединение, поставляющее NO-фрагменты, которые в методе обнаружения на базе ЛФ/ЛИФ являются индикаторами присутствия паров нитросоединения в атмосфере. Очевидно, что концентрация атмосферного диоксида азота будет во многом определять порог чувствительности метода ЛФ/ЛИФ. Именно поэтому оценка этого порога и поиск путей его снижения — это ключевые задачи при разработке метода.

С целью определения потенциальных возможностей моноимпульсного ЛФ/ЛИФ-метода обнаружения паров нитросоединений в условиях реальной атмосферы была проведена численная оценка предельной чувствительности метода с учетом фрагментации атмосферного диоксида азота (12). В качестве исследуемых нитросоединений были выбраны нитробензол и *орто*-нитротолуол. Эти молекулы представляют интерес как простейшие модели более сложных нитросоединений. Расчеты выполнялись с использованием математической модели процесса моноимпульсной ЛФ/ЛИФ.

2. Модель процесса ЛФ/ЛИФ

Рассмотренные выше особенности фотодиссоциации нитробензола и нитротолуола были учтены при построении кинетической модели процесса моноимпульсной ЛФ/ЛИФ. Для наглядного представления механизма лазерной фрагментации молекул нитросоединения с последующим лазерным возбуждением флуоресценции колебательно-возбужденных NO($X^2\Pi$, v'' = 2)-фрагментов все возможные процессы изобразим в виде последовательности переходов на обобщенной диаграмме энергетических уровней молекулы нитросоединения, ее основных фрагментов — молекул NO и NO₂, а также молекулы фонового диоксида азота NO₂ (рис. 1).

На диаграмме термами E_0 , E_5 и E_7 обозначены основные состояния рассматриваемых молекул, термами E_1 , E_6 и E_8 — диссоциативные состояния. Колебательные уровни молекулы NO обозначены термами E_2 ($X^2\Pi(v'' \neq 2)$), E_3 ($X^2\Pi(v'' = 2)$) и E_4 ($A^2\Sigma^+(v' = 0)$). $Л\Phi/ЛИ\Phi$ представляется последо-



Рис. 1. Обобщенная диаграмма энергетических уровней молекул, участвующих в процессе ЛФ/ЛИФ

Бобровников С.М., Горлов Е.В., Жарков В.И.

вательностью меж- и внутримолекулярных переходов с соответствующими константами скорости k_{ij} , где i — номер начального состояния, j — номер конечного состояния.

Учтем, что основными каналами диссоциации нитробензола и *орто*-нитротолуола под действием излучения с длиной волны 248 нм, согласно [4, 22], являются каналы с образованием NO₂- и NOфрагментов:

$$C_2H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_2H_5 + NO_2, \qquad (13)$$

$$C_2H_5NO_2 + h\nu \rightarrow C_2H_5O + NO, \qquad (14)$$

$$C_7H_7NO_2 + h\nu \rightarrow C_7H_7 + NO_2, \qquad (15)$$

$$C_7H_7NO_2 + h\nu \rightarrow C_7H_7O + NO.$$
 (16)

При этом образование части NO-фрагментов нитробензола (14) и нитротолуола (16) происходит со скоростью ~ 10^7 с⁻¹, тогда как оставшаяся часть образуется более медленно, со скоростью ~ 10^4 с⁻¹ [22]. По оценке для обоих нитросоединений приблизительная доля «быстрых» фрагментов (φ) от общего их числа составляет 0,7; «медленных» (1 – φ) – 0,3.

Соотношение числа «информативных» NO-и NO₂-фрагментов, по данным [22], составляет [NO]/[NO₂] = $0,26 \pm 0,12$ для нитробензола и [NO]/[NO₂] = $0,3 \pm 0,12$ для *орто*-нитротолуола. Также учтем участие в процессе ЛФ/ЛИФ молекул атмосферного диоксида азота — источника «ложных» NO-фрагментов.

В соответствии с диаграммой на рис. 1 в процессе поглощения излучения молекула нитросоединения переходит из основного состояния E_0 в диссоциативное E_1 , а затем распадается на фрагменты NO и NO₂ (α – доля NO-фрагментов от общего числа образовавшихся фрагментов, (1 – α) – доля NO₂-фрагментов). В свою очередь, NO₂-фрагменты и молекулы фонового NO2 в результате поглощения излучения совершают переходы $E_5 \rightarrow E_6$ и $E_7 \rightarrow E_8$ с последующей диссоциацией на NOфрагменты. Квантовый выход фотодиссоциации NO₂ примем равным единице [26]. При этом возникает неравновесная населенность колебательных уровней NO-фрагментов. Обозначим относительную населенность NO-фрагментов, образовавшихся при фрагментации молекул нитросоединения и диоксида азота, по отношению к уровню Е₃ константами в и у соответственно. Тогда для относительной населенности по отношению к остальным колебательным уровням, условно объединенным в один уровень E_2 , имеем значения $(1 - \beta)$ и $(1 - \gamma)$.

Обеднение уровня E_3 происходит как за счет столкновительного тушения колебательного возбуждения атмосферными составляющими с константой скорости k_{32} (переход $E_3 \rightarrow E_2$), так и за счет перехода молекулы NO в электронно-возбужденное состояние E_4 в результате поглощения излучения. Релаксация уровня E_4 в основное состояние возможна как в результате излучательного перехода с константой скорости $k_{\rm r}$, так и за счет безызлучательного перехода с константой скорости $k_{\rm nr}$, определяющего фактор тушения флуоресценции.

С учетом вышесказанного запишем систему кинетических уравнений, описывающую ЛФ/ЛИФ в рамках рассматриваемой девятиуровневой модели в следующем виде:

$$\frac{dN_0(t)}{dt} = -k_{01}N_0(t); \tag{17}$$

$$\frac{dN_1(t)}{dt} = k_{01}N_0(t) -$$

$$-\left(\varphi k_{13\text{fast}} + (1-\varphi)k_{13\text{slow}}\right)N_1(t) - k_{15}N_1(t); \quad (18)$$

$$\frac{dN_2(t)}{dt} = \alpha (1-\beta) \big(\varphi k_{13\text{fast}} + (1-\varphi) k_{13\text{slow}} \big) N_1(t) + k_{32} N_3(t) + (k_r + k_{nr}) N_4(t) + (1-\gamma) k_6 N_6(t) + (1-\gamma) k_8 N_8(t);$$
(19)

$$\frac{dN_3(t)}{dt} = \alpha\beta(\varphi k_{13\text{fast}} + (1-\varphi)k_{13\text{slow}})N_1(t) -$$

$$-(R_{32} + R_{34})N_3(t) + \gamma R_6 N_6(t) + \gamma R_8 N_8(t);$$
(20)

$$\frac{dN_4(t)}{dt} = k_{34}N_3(t) - (k_{\rm r} + k_{\rm nr})N_4(t);$$
(21)

$$\frac{dN_5(t)}{dt} = (1 - \alpha)k_{15}N_1(t) - k_{56}N_5(t); \qquad (22)$$

$$\frac{dN_6(t)}{dt} = k_{56}N_5(t) - k_6N_6(t);$$
(23)

$$\frac{dN_7(t)}{dt} = -k_{78}N_7(t); \tag{24}$$

$$\frac{dN_8(t)}{dt} = k_{78}N_7(t) - k_8N_8(t).$$
(25)

Значения коэффициентов, входящих в систему уравнений, приведены в табл. 1.

Система кинетических уравнений решалась численно с помощью пакета программ MATLAB. Найденные решения позволяют проследить динамику ЛФ/ЛИФ и оценить эффективность импульсного возбуждения.

Функция $N_4(t)$ позволяет оценить общее число фотонов, спонтанно испускаемых единицей объема модельной среды в единицу телесного угла:

$$S = \int_{0}^{\tau_g} \frac{N_4(t)k_{\rm r}}{4\pi} dt.$$
 (26)

Здесь $\tau_g \ge \tau + 1/k_{nr}$ — время детектирования, τ — длительность лазерного импульса.

Оценка предельной чувствительности метода лазерной фрагментации...

Таблица 1

Параметр		Значение	
		нитробензол	орто-нитротолуол
Сечение поглощения молекулы нитросоединения	σ_{abs} , 10^{-18} cm^2	18 [30]	14 [30]
Сечение поглощения молекулы NO ₂	σ_{NO_2} , 10^{-18} cm^2	0,009 ^[30]	0,009 ^[30]
Сечение поглощения молекулы NO	σ _{NO} , 10 ⁻¹⁸ cm ²	0,56	0,56
Весовой коэффициент	α	0,21 [22]	$0,23^{[22]}$
Весовой коэффициент	β	0,1 [10]	0,1
Весовой коэффициент	γ	0,1 [28]	0,1 [28]
Весовой коэффициент	φ	0,7**	0,7**
Константа скорости поглощения	k_{01}	$\sigma_{abs} \cdot F^*$	$\sigma_{ m abs} \cdot F^{*}$
Константа скорости поглощения	$k_{56} = k_{78}$	$\sigma_{NO_2} \cdot F^*$	$\sigma_{NO_2} \cdot F^*$
Константа скорости поглощения	k_{34}	$\sigma_{\rm NO} \cdot F^*$	$\sigma_{\rm NO} \cdot F^*$
Константа скорости диссоциации			
$NC + hv \rightarrow R + NO:$			
«быстрый» канал	$k_{13\mathrm{fast}},~\mathrm{c}^{-1}$	$2,7 \cdot 10^{7}$ [22]	$4,5 \cdot 10^{6}$ [22]
«медленный» канал	$k_{13 \text{slow}}, \text{ c}^{-1}$	$6,0\cdot 10^{3}$ ^[22]	$3,2\cdot 10^{4}$ [22]
Константа скорости диссоциации			
$NC + h\nu \rightarrow R + NO_2$	k_{15}, c^{-1}	$3,0\cdot 10^{8}$ [22]	$2,3 \cdot 10^{7}$ [22]
Константа скорости колебательной релаксации			
NO $(X^2\Pi(v'=2)) \rightarrow \text{NO} (X^2\Pi(v''=0, 1))$	k_{32}, c^{-1}	$3,8 \cdot 10^{5}$ ^[31]	
Константа скорости диссоциации			
$NO_2 + h\nu \rightarrow NO + O$	$k_6 = k_8, \ \mathrm{c}^{-1}$	$2,5\cdot 10^{10}$ [32]	
Вероятность излучательного перехода NO			
$(A^2\Sigma^+) \to \operatorname{NO}(X^2\Pi) + h\nu$	$k_{\rm r},~{ m c}^{-1}$	$4,9\cdot 10^{6}$ [33]	
Вероятность безызлучательного перехода NO			
$(A^2\Sigma^+) \to \operatorname{NO}(X^2\Pi)$	$k_{ m nr},~ m c^{-1}$	8,1	$1 \cdot 10^{8} [34]$

Входные параметры кинетической модели процесса ЛФ/ЛИФ нитросоединений (длина волны возбуждающего излучения 248 нм)

* F = I/(hv) – плотность потока фотонов; I – интенсивность лазерного излучения с частотой v. ** Определено по данным [22].

3. Результаты и обсуждение

Сигналы флуоресценции информативных NOфрагментов нитросоединений $S_{\rm NC}$ и флуоресценции NO-фрагментов фонового диоксида азота $S_{\rm NO2}$ рассчитывались по (26). На рис. 2 и 3 представлены семейства линий, соответствующих отношению $S_{\rm NC}/S_{\rm NO2} = 1$ и определяющих предельно-обнаружимую концентрацию паров нитросоединения [NC]_{th} в зависимости от концентрации фонового диоксида азота при заданных значениях плотности энергии излучения w. Расчеты выполнены при $\tau = 20$ нс.

Выражение для оценки предельно-обнаружимой концентрации [NC]_{th} при заданных концентрациях [NO₂] и *w* имеет следующий вид:

$$[NC]_{th} = [NO_2] \cdot (A + B_1 \omega + B_2 \omega^2) + C, \qquad (27)$$

где единицы измерения $[NC]_{th}$ и $[NO_2] - ppb; w - мДж/см^2;$ значения параметров A, B_1, B_2 и C приведены в табл. 2.

Как видно из рис. 2 и 3, в диапазоне концентраций [NO₂] до 10 ppb предельно-обнаружимые концентрации паров нитробензола и *орто*-нитротолуола [NC]_{th} находятся на уровне 1 ppb, при этом в случае нитротолуола значение [NC]_{th} примерно в три раза больше, чем для нитробензола, при тех же условиях. Проведенное исследование динамики фотодиссоциации показало, что эта разница обусловлена разной скоростью протекания



Рис. 2. Зависимость предельно-обнаружимой концентрации паров нитробензола [NC]_{th} от концентрации атмосферного диоксида азота [NO₂] при заданных значениях плотности энергии излучения

реакции (1) для выбранных нитросоединений. В результате общее число колебательно-возбужденных NO($X^2\Pi$, v'' = 2)-фрагментов $N_3(t)$, образованных за время действия лазерного импульса, тоже будет разным (рис. 4).

Для количественной оценки воспользуемся отношением общего числа NO-фрагментов, образовавшихся в процессе импульсного фотолиза нитробензола (NB) и нитротолуола (NT) (см. заштрихованные области на рис. 4)

$$\eta = \frac{\int_{0}^{\tau} N_{3}^{\text{NB}}(t) dt}{\int_{0}^{\tau} N_{3}^{\text{NT}}(t) dt},$$
(28)

которое при $\tau = 20$ нс равно 2,96 и хорошо согласуется с отношением $[NB]_{th} / [NT]_{th} = 3,09$ (см. рис. 2 и 3) при w = 10 мДж/см².



Рис. 3. Зависимость предельно-обнаружимой концентрации паров *орто*-нитротолуола [NC]_{th} от концентрации атмосферного диоксида азота [NO₂] при заданных значениях плотности энергии излучения

Таблица 2

Константы, входящие в (27) для оценки предельнообнаружимой концентрации паров нитробензола и *орто*-нитротолуола

Koodduuuour	Значение		
коэффициент	Нитробензол	<i>орто</i> -нитротолуол	
A	0,03536	0,11274	
B_1 , см 2 /мДж	$2,6\cdot 10^{-4}$	$5,2\cdot 10^{-4}$	
B_2 , см $^4/$ мДж 2	$1,9 \cdot 10^{-7}$	$2,2 \cdot 10^{-7}$	
С	0,001	0,001	

Как видно из рис. 4, при импульсном фотолизе молекул нитросоединений образование фрагментов продолжается и после снятия оптического возбуждения. При этом максимальная концентрация NOфрагментов достигается за время $t_{\rm max}$ в несколько раз превосходящее длительность фрагментирующего импульса 20 нс. Объясняется это тем, что многоатомные молекулы обычно прямо не диссоциируют при поглощении света в области спектральных максимумов. Большое число близкорасположенных электронных состояний, множество колебательных мод — все это приводит к увеличению вероятности безызлучательных переходов: внутренней и интеркомбинационной конверсии. При этом время, необходимое для концентрации энергии на разрывающейся связи (связях), может быть на несколько порядков больше, чем, например, необходимый для диссоциации двух- или трехатомной молекулы промежуток 10⁻¹³ с [22, 32].



Рис. 4. Зависимость от времени нормированной населенности NO-фрагментов в состоянии $X^2\Pi$ (v'' = 2), возникающих в результате лазерной импульсной фрагментации молекул нитробензола и *орто*-нитротолуола прямоугольным лазерным импульсом длительностью 20 нс; $w = 10 \text{ мДж/см}^2$; $\lambda = 248 \text{ нм}$

Таким образом, моноимпульсный способ реализации $\Lambda \Phi / \Pi 4 \Phi$ -метода, при котором фрагментация молекул нитросоединений и возбуждение их NO-фрагментов происходит за один лазерный импульс длительностью $\tau < t_{max}$, не позволяет добиться максимальной эффективности процесса $\Lambda \Phi / \Pi 4 \Phi$, хотя и обладает привлекательностью благодаря относительной простоте реализации.

Заключение

Результаты, полученные в ходе работы, свидетельствуют о значительном влиянии фонового диоксида азота как ограничителя чувствительности метода $\Pi \Phi / \Pi I \Phi$ при обнаружении паров нитросоединений в условиях реальной атмосферы. На примере нитробензола и *орто*-нитротолуола показано, что если концентрация диоксида азота в атмосфере не превышает значение 10 ppb, то предельно-обнаружимые концентрации паров нитробензола и *орто*нитротолуола составляют единицы ppb.

Как показывают результаты расчетов, вследствие инерционности механизма распада молекул нитросоединений на фрагменты образование последних при импульсном воздействии продолжается и после снятия оптического возбуждения. При этом максимальная концентрация NO-фрагментов достигается за время, в несколько раз превосходящее стандартную длительность фрагментирующего импульса 10-20 нс. На основании этого можно сделать вывод о том, что моноимпульсный способ не позволяет добиться максимальной эффективности процесса ЛФ/ЛИФ. Вероятно, двухимпульсный способ возбуждения с разнесением во времени моментов воздействия на молекулы нитросоединений и их NOфрагменты позволит повысить эффективность метода ЛФ/ЛИФ. В ходе дальнейших исследований планируется проверить это предположение экспериментально.

Оценка предельной чувствительности метода лазерной фрагментации...

Финансирование. Исследование выполнено при финансовой поддержке программы развития Томского государственного университета (Приоритет-2030).

Список литературы

- Rodgers M.O., Asai K., Davis D.D. Photofragmentation-laser induced fluorescence: A new method for detecting atmospheric trace gases // Appl. Opt. 1980. V. 19, N 21. P. 3597–3605.
- Rodgers M.O., Davis D.D. A UV-photofragmentation/ laser-Induced fluorescence sensor for the atmospheric detection of HONO // Environ. Sci. Technol. 1989. V. 23, N 9. P. 1106–1112.
- Sandholm S.T., Bradshaw J.D., Dorris K.S., Rodgers M.O., Davis D.D. An airborne compatible photofragmentation two-photon laser-induced fluorescence instrument for measuring background tropospheric levels of NO, NO_x, and NO₂ // J. Geophys. Res. 1990. V. 95, N D7. P. 10,155–10,161.
- Galloway D.B., Bartz J.A., Huey L.G., Crim F.F. Pathways and kinetic energy disposal in the photodissociation of nitrobenzene // J. Chem. Phys. 1993. V. 98, N 3. P. 2107-2114.
- Lemire G.W., Simeonsson J.B., Sausa R.C. Monitoring of vapor-phase nitro compounds using 226-nm radiation: Fragmentation with subsequent NO resonanceenhanced multiphoton ionization detection // Anal. Chem. 1993. V. 65, N 5. P. 529–533.
- Galloway D.B., Glenewinkel-Meyer T., Bartz J.A., Huey L.G., Crim F.F. The kinetic and internal energy of NO from the photodissociation of nitrobenzene // J. Chem. Phys. 1994. V. 100, N 3. P. 1946–1952.
- Wu D.D., Singh J.P., Yueh F.Y., Monts D.L. 2,4,6trinitrotoluene detection by laser-photofragmentation– laser-induced fluorescence // Appl. Opt. 1996. V. 35, N 21. P. 3998–4003.
- Simeonsson J.B., Sausa R.C. A critical review of laser photofragmentation/fragment detection techniques for gas phase chemical analysis // Appl. Spectrosc. Rev. 1996. V. 31, N 1. P. 1–72.
 Swayambunathan V., Singh G., Sausa R.C. Laser
- Swayambunathan V., Singh G., Sausa R.C. Laser photofragmentation-fragment detection and pyrolysislaser-induced fluorescence studies on energetic materials // Appl. Opt. 1999. V. 38, N 30. P. 6447–6454.
- 10. Daugey N., Shu J., Bar I., Rosenwaks S. Nitrobenzene detection by one-color laser photolysis/laser induced fluorescence of NO (v = 0-3) // Appl. Spectrosc. 1999. V. 53, N 1. P. 57–64.
- Shu J., Bar I., Rosenwaks S. Dinitrobenzene detection by use of one-color laser photolysis and laser-induced fluorescence of vibrationally excited NO // Appl. Opt. 1999. V. 38, N 21. P. 4705–4710.
- 12. Shu J., Bar I., Rosenwaks S. NO and PO photofragments as trace analyte indicators of nitrocompounds and organophosphonates // Appl. Phys. B. 2000. V. 71, N 5. P. 665–672.
- Shu J., Bar I., Rosenwaks S. The use of rovibrationally excited NO photofragments as trace nitrocompounds indicators // Appl. Phys. B. 2000. V. 70, N 4. P. 621–625.
- 14. Arusi-Parpar T., Heflinger D., Lavi R. Photodissociation followed by laser-induced fluorescence at atmospheric pressure and 24°C: A unique scheme for remote detection of explosives // J. Appl. Opt. 2001. V. 40, N 36. P. 6677–6681.

- Heflinger D., Arusi-Parpar T., Ron Y., Lavi R. Application of a unique scheme for remote detection of explosives // Opt. Commun. 2002. V. 204, N 1–6. P. 327–331.
- Wynn C.M., Palmacci S., Kunz R.R., Zayhowski J.J., Edwards B., Rothschild M. Experimental demonstration of remote optical detection of trace explosives // Proc. SPIE. 2008. V. 6954. P. 695407-8.
- Arusi-Parpar T., Fastig S., Shapira J., Shwartzman B., Rubin D., Ben-Hamo Y., Englander A. Standoff detection of explosives in open environment using enhanced photodissociation fluorescence // Proc. SPIE. 2010. V. 7684. P. 76840L-7.
- Wynn C.M., Palmacci S., Kunz R.R., Rothschild M. Noncontact detection of homemade explosive constituents via photodissociation followed by laser-induced fluorescence // Opt. Express. 2010. V. 18, N 6. P. 5399–5406.
- Wynn C.M., Palmacci S., Kunz R.R., Aernecke M. Noncontact optical detection of explosive particles via photodissociation followed by laser-induced fluorescence // Opt. Express. 2011. V. 19, N 19. P. 18671–18677.
- 20. Бобровников С.М., Горлов Е.В. Лидарный метод обнаружения паров взрывчатых веществ в атмосфере // Оптика атмосф. и океана. 2010. Т. 23, № 12. С. 1055– 1061; Bobrovnikov S.M., Gorlov E.V. Lidar method for remote detection of vapors of explosives in the atmosphere // Atmos. Ocean Opt. 2011. V. 24, N 3. P. 235–241.
- Bobrovnikov S.M., Vorozhtsov A.B., Gorlov E.V., Zharkov V.I., Maksimov E.M., Panchenko Y.N., Sakovich G.V. Lidar detection of explosive vapors in the atmosphere // Russ. Phys. J. 2016. V. 58, N 9. P. 1217-1225.
- 22. Lin M.-F., Lee Y.T., Ni C.-K., Xu S., Lin M.C. Photodissociation dynamics of nitrobenzene and o-nitrotoluene // J. Chem. Phys. 2007. V. 126, N 6. P. 064310-1-064310-11.
- Kosmidis C., Marshall A., Clark A., Deas R.M., Ledingham K.W.D., Singhal R.P. Multiphoton ionization and dissociation of nitrotoluene isomers by UV laser light // Rapid Commun. Mass Spectrom. 1994. V. 8, N 8. P. 607–614.
- Weickhardt C., Tonnies K. Short pulse laser mass spectrometry of nitrotoluenes: Ionization and fragmentation behavior // Rapid Commun. Mass Spectrom. 2002. V. 16, N 5. P. 442–446.
- SenGupta S., Upadhyaya H.P., Kumar A., Dhanya S., Naik P.D., Bajaj P. Photodissociation dynamics of nitrotoluene at 193 and 248 nm: Direct observation of OH formation // Chem. Phys. Lett. 2008. V. 452, N 4–6. P. 239–244.
- 26. Okabe H. Photochemistry of small molecules. New York: John Wiley and Sons, 1978. 413 p.
- Castle K.J., Abbott J.E., Peng X., Kong W. Photodissociation of o-Nitrotoluene between 220 and 250 nm in a uniform electric field // J. Phys. Chem. A. 2000. V. 104, N 45. P. 10419–10425.
- 28. Morrell C., Breheny C., Haverd V., Cawley A., Hancock G. The 248 nm photolysis of NO_2/N_2O_4 : Timeresolved Fourier transform infrared emission from NO and NO_2 , and quenching of NO ($\nu = 5-8$) // J. Chem. Phys. 2002. V. 117, N 24. P. 11121–11130.
- McFarlane J., Polanyi J.C., Shapter J.G. Photodissociation dynamics of NO₂ at 248 nm // J. Photochem. Photobiol. A: Chem. 1991. V. 58, N 2. P. 139–172.
- 30. Keller-Rudek H., Moortgat G.K., Sander R., Sörensen R. The MPI-Mainz UV/VIS spectral atlas of gaseous

molecules of atmospheric interest // Earth Syst. Sci. Data. 2013. V. 5, N 2. P. 365–373.

tion in the zero-point level // Can. J. Phys. 1976. V. 54, N 11. P. 1157–1171.

- 31. Hancock G., Morrison M., Saunders M. Vibrational relaxation of NO ($\nu = 1-16$) in collisions with O₂ studied by time resolved Fourier transform infrared emission // Chem. Phys. Lett. 2006. V. 425, N 4–6. P. 216–220.
- Hallin K.-E.J., Merer A.J. The 2491 A band system of NO₂. Rotational structure and evidence for predissocia-
- 33. Luque J., Crosley D.R. Radiative and predissociative rates for NO $A^{2}\Sigma^{+}\nu' = 0-5$ and $D^{2}\Sigma^{+}\nu' = 0-3 //$ J. Chem. Phys. 2000. V. 112, N 21. P. 9411–9416.
- 34. Nee J.B., Juan C.Y., Hsu J.Y., Yang J.C., Chen W.J. The electronic quenching rates of NO (A²Σ⁺, v' = 0−2) // J. Chem. Phys. 2004. V. 300, N 1. P. 85–92.

S.M. Bobrovnikov, E.V. Gorlov, V.I. Zharkov. Estimation of the limiting sensitivity of the laser fragmentation/laser-induced fluorescence method for the detection of nitrocompound vapors in the atmosphere. The limiting sensitivity of a method for detecting vapors of nitrocompounds in the atmosphere based on laser fragmentation/laser-induced fluorescence is estimated in calculations with the developed kinetic model of the LF/LIF process. The calculations take into account the influence of atmospheric nitrogen dioxide as a limiter of the sensitivity of the method when operating in a real atmosphere. It is shown that if the concentration of nitrogen dioxide in the atmosphere does not exceed 10 ppb, the maximum detectable concentrations of nitrobenzene and o-nitrotoluene vapors are ppb-level. It was also shown that the one-color excitation method usually used for the detection of nitrocompounds does not allow attaining the maximum efficiency of the LF/LIF process.