PACS 42.72.Bj; 33.20.Lg; 33.50.Dq

Спектральные и энергетические характеристики многополосных KrBr-эксиламп барьерного разряда

С.М.Авдеев, М.В.Ерофеев, В.С.Скакун, Э.А.Соснин, А.И.Суслов, В.Ф.Тарасенко, Д.В.Шитц

Экспериментально исследованы спектральные и энергетические характеристики многополосных KrBr-эксиламп барьерного разряда коаксиальной конструкции в интервале давлений от десятков торр до 0.4 атм. Показано, что увеличение концентрации Br_2 приводит к снижению интенсивности излучения молекул $KrBr^*$ относительно интенсивности излучения эксилампы. Это можно объяснить безызлучательным распадом эксиплексных молекул $KrBr^*$ вследствие их тушения молекулярным бромом. В смеси $Kr:Br_2=400:1$ при давлении ~ 230 Top и разрядном промежутке 8.5 мм мощность и эффективность излучения составили 4.8 Bm и 2.4% соответственно.

Ключевые слова: эксилампа, ультрафиолетовое излучение, Br_2^* , $KrBr^*$.

1. В последние два десятилетия источники спонтанного ультрафиолетового (УФ) и вакуумного ультрафиолетового (ВУФ) излучения связанно-свободных переходов эксимерных (R_2^*, X_2^*) или эксиплексных (RX^*) молекул, где R – инертные газы (Ar, Kr, Xe), а X – галогены (F, Br, Cl, I), стали объектом многих исследований (см. обзоры [1-4] и ссылки в них). В [5] было предложено называть такие источники эксилампами. Спектр эксилампы сосредоточен, как правило, в одной сравнительно узкой и интенсивной полосе излучения, полуширина которой для молекул RX^* составляет 2-15 нм, для молекул R_2^* – до 30 нм. Кроме излучения в полосе B o X, спектр плазмы эксиплексных молекул RX^* может содержать полосы переходов $D \to X, C \to A, D \to A$ той же самой молекулы. Однако их вклад в мощность излучения при высоких давлениях газа весьма мал, поэтому при описании характеристик эксиламп обычно имеют в виду излучение полос $B \to X$.

Одним из важных направлений исследования эксимерных и эксиплексных оптических сред является изучение рабочих смесей, в спектрах излучения которых одновременно присутствуют полосы разных и одинаковых молекул. Например, в спектрах люминесценции смеси криптона с молекулярным бромом при умеренных давлениях находятся полосы излучения как молекул Br_2^* , так и $KrBr^*$, вклад которых в полную мощность излучения может варьироваться в зависимости от соотношения концентраций газов в смеси. Тем не менее для краткости такую излучающую систему называют KrBr-эксилампой. Исследования KrBr-эксиламп сравнительно немногочисленны.

В работе [6] при исследовании КгВг-эксилампы продольного тлеющего разряда низкого давления в диапа-

С.М.Авдеев, М.В.Ерофеев, В.С.Скакун, Э.А.Соснин, А.И.Суслов, В.Ф.Тарасенко, Д.В.Шитц. Институт сильноточной электроники СО РАН, Россия, 634055 Томск, просп. Академический, 2/3; e-mail: badik@loi.hcei.tsc.ru, michael@loi.hcei.tsc.ru, semiavd@sibmail.com

Поступила в редакцию 8 апреля 2007 г., после окончательного оформления 12 ноября 2007 г.

зоне 150-300 нм получены спектры излучения, включающие как линии атома брома (163.3 и 157.6 нм), так и полосы молекул Br_2^* и $KrBr^*$. Показано, что с ростом давления смеси от 0.3 до 7.8 Тор вклад последних в излучение увеличивается. Дальнейший рост давления в тлеющем разряде ведет к контракции и погасанию разряда. Вероятно поэтому при более высоких давлениях исследования не проводились. При использовании для возбуждения рабочей смеси барьерного разряда ограничение по давлению снимается. Так, в [7,8] в планарной KrBr-эксилампе с площадью окна 4.7 см 2 при общем давлении 285 Тор получен спектр излучения, в котором полоса молекулы $KrBr^*$ преобладает, но средняя мощность излучения невелика и составляет 3 мBr.

Средняя мощность излучения была увеличена в коаксиальной эксилампе [9]. При давлении смеси до 190 Тор удалось получить многополосные спектры излучения. Причем, изменяя парциальные давления криптона и Br_2 , можно было менять и мощность излучения в полосах молекул Br_2^* и $KrBr^*$.

В настоящей работе представлены результаты начатых в [9] систематических исследований спектральных и энергетических характеристик коаксиальных эксиламп барьерного разряда на смеси $Kr-Br_2$. Поскольку спектр KrBr-эксилампы специфичен, необходимо детальное изучение поведения отдельных полос излучения, т. к. при различных давлениях и величинах разрядного промежутка относительный вклад в среднюю мощность излучения полос молекул $KrBr^*$ и Br_2^* будет различным. До сих пор такие исследования отсутствовали. Цель работы – достижение наибольших средних мощностей и эффективностей излучения многополосных KrBr-эксиламп.

2. Эксперименты проводились на двух эксилампах коаксиального типа (рис.1), изготовленных из плавленого кварца (Fused Quartz, Type 214, General Electric) с пропусканием \sim 75 % на $\lambda=200$ нм. Лампы имели разные диаметры и длину, что определяло величину разрядного промежутка d и площадь излучающей поверхности S (табл.1). Внешний электрод имел форму спирали и пропускание более 72 %, сплошной электрод, размещенный во внутренней трубке, был изготовлен из алюминиево-

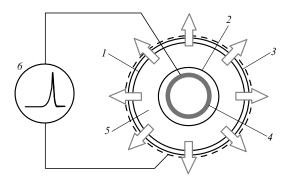


Рис.1. Поперечное сечение излучателя коаксиальной эксилампы: 1 и 2 – внешняя и внутренняя кварцевые трубки; 3 – внешний перфорированный электрод; 4 - внутренний высоковольтный электродотражатель; 5 – газоразрядный промежуток; 6 – импульсный источник питания.

магниевой фольги. Возбуждение газовой среды в промежутке между трубками осуществлялось при подаче на электроды импульсов напряжения с амплитудой до 4 кВ, частотой f в несколько десятков килогерц и длительностью ~2 мкс. Потребляемая эксилампой мощность зависела от амплитуды и частоты следования импульсов напряжения.

Табл.1. Конструктивные параметры и параметры питания KrBr-эксиламп.

Номер эксилампы	d (MM)	S (cm ²)	f (к Γ ц)
1	11	941	76.3
2	8.5	405	80.8

В экспериментах мощность излучения, вводимая в разряд мощность и спектры излучения, измерялись при изменении давления паров брома и инертного газа Kr. Смеси криптона и брома готовились в рабочем объеме эксилампы. После проведения оптимизации излучатели эксиламп отпаивались и испытывались в автономном режиме. Чтобы обеспечить стабильность работы эксилампы, во время опыта колба охлаждалась вентилятором, расположенным у ее торца.

Мощность излучения лампы определялась фотоприемником H8025-222 (Hamamatsu Photonics K.K.) с максимумом спектральной чувствительности на $\lambda = 222$ нм. Спектр излучения разряда регистрировался с помощью спектрометра высокого разрешения HR4000 (Ocean Optics B.V.) для регистрации излучения в диапазоне 200 – 300 нм с решеткой 2400 штрих./мм. Вводимая мощность определялась по осциллограммам импульсов напряжения и тока. Осциллограммы тока и напряжения с токового шунта и делителя напряжения регистрировались осциллографом TDS 224 (Tektronics Inc.).

3. Спектр излучения смеси Kr-Br₂ определяется полосой $B \to X$ молекулы $KrBr^*$ с максимумом на $\lambda \sim 207$ нм, слабыми полосами $C \to A$ (222 нм), $D \to A$ (228 нм) этой же молекулы и континуумом, соответствующим $D' \to A'$ -переходу (291 нм) молекулы Br_2^* (рис.2). Уменьшение доли брома в смесях Kr:Br₂ от 100:1 до 400:1 ведет к росту вклада в излучение полос молекулы KrBr* и к относительно слабому росту интенсивности полос Вг^{*} (см., напр., рис.2,а). При фиксированном соотношении Kr-Br₂ в смеси увеличение ее давления всегда ведет к росту вклада в излучение полос молекулы KrBr*; вклад полосы $D' \to A'$ молекулы Br_2^* почти не меняется (рис.2,б).

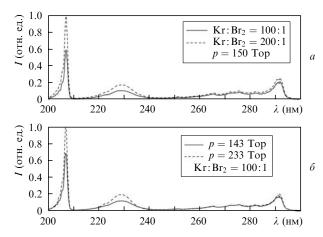


Рис.2. Спектр излучения КrВr-эксилампы 2 при фиксированном давлении смеси 150 Тор (а) и при двух разных давлениях, но фиксированном отношении $Kr: Br_2 = 400:1$ (б).

Поскольку расчет кинетики реакций в настоящей работе не проводился, для качественной интерпретации полученных результатов были проанализированы результаты расчетов для рабочих смесей XeCl- [10], KrCl- [10], XeI- [11] и KrI-эксиламп [12] и по аналогии выделен ряд реакций, существенных для образования и гибели молекул Вг^{*} и КгВг*:

$$Kr + e \rightarrow Kr^* + e,$$
 (1)

$$Kr + e \rightarrow Kr^+ + 2e,$$
 (2)

$$Br_2 + e \to Br + Br^-, \tag{3}$$

$$Br_2(Br) + e \to Br_2^*(Br^*) + e,$$
 (4)

$$Br(Br^*) + e \rightarrow Br^+ + 2e, \tag{5}$$

$$Kr^* + Kr + Kr \rightarrow Kr_2^* + Kr, \tag{6}$$

$$Kr^* + Br_2 \rightarrow KrBr^* + Br, \tag{7}$$

$$Kr_2^* + Br_2 \rightarrow KrBr^* + Kr + Br, \tag{8}$$

$$Br_2(Br_2^*) + e \to Br_2^{**} + e,$$
 (9)

$$Kr + Br_2^{**} \rightarrow KrBr^* + Br,$$
 (10)

$$Kr^+ + Br^- + Kr \rightarrow KrBr^* + Kr,$$
 (11)

$$KrBr^* \to Kr + Br^*,$$
 (12)

$$KrBr^* + Br_2 \rightarrow Kr + Br + Br_2, \tag{13}$$

$$Kr^*(Kr_2^*) + Br_2(Br) \rightarrow Kr(2Kr) + Br_2^*(Br^*),$$
 (14)

$$Kr^*(Kr_2^*) + Br \to Kr(2Kr) + Br^*,$$
 (15)

$$Br^* + Br_2 \rightarrow Br + Br_2^*, \tag{16}$$

$$Br^+ + Br^- \to Br_2^*, \tag{17}$$

$$Br_2^* + Br_2(Br) \to Br_2 + Br_2(Br),$$
 (18)

$$Br^* + Br(Br_2) \to Br + Br(Br_2), \tag{19}$$

$$Br^* + Br(Br_2) \to Br + Br(Br_2), \tag{19}$$

$$Br_2^*(Br^*) + Kr \to Br_2(Br) + K,$$
 (20)
 $Kr^* + Kr + Br_2 \to KrBr^* + Br + Kr,$ (21)

(20)

$$Br^{+} + Br^{-} + Kr \rightarrow Br_{2}^{*} + Kr.$$
 (22)

По аналогии с образованием молекул KrI^* и I_2^* в KrIэксилампах [12, 13] можно заключить, что молекулы

KrBr* при умеренных давлениях образуются последова-

тельно в результате формирования электронным ударом

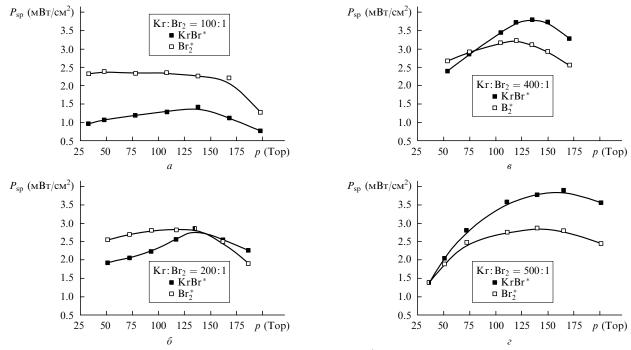


Рис.3. Зависимости светимости эксилампы 1 в полосах излучения молекул $KrBr^*$ и Br_2^* от давления рабочей смеси при различных отношениях $Kr - Br_2$.

возбужденных атомов и ионов криптона (1), (2), и далее в процессах (7), (8), (10), (11), но главным образом в ходе гарпунных реакций (7), (8), (10). Вклад трехчастичных реакций (11) мал, и он остается небольшим при повышении давления до 200 Тор. Каналами гибели эксиплекса являются предиссоциация (12) [14], а также тушение $KrBr^*$ молекулярным (13) и атомарным бромом. В результате передачи возбуждения молекулам и атомам брома (реакции (14) и (15)) снижается концентрация Kr^* и Kr_2^* , чем опосредованно ограничивается образование молекул $KrBr^*$.

Возможными каналами образования молекул Br_2^* являются реакции (4), (14), (16), (17) и (22), каналами гибели Br^* и Br_2^* – процессы тушения (18) – (20). Кроме того, при-

чиной низкой эффективности излучения Br_2^* может быть перепоглощение излучения молекулярным бромом.

С увеличением давления суммарная мощность излучения KrBr-эксилампы растет (вначале за счет реакций (7), (8), (4), (14), (16), (17), далее – реакций (11), (21), (22)), достигает максимального значения, а затем начинает снижаться. Причиной снижения мощности излучения при высоких давлениях является увеличение безызлучательного распада эксимеров и эксиплексов, когда число столкновений между ними и нейтральными частицами увеличивается. Такое поведение типично для KrCl-, XeCl-, KrI-и KrBr-эксиламп (см., напр., [2, 8, 10]).

На рис.3 и 4 приведены зависимости светимостей эксиламп 1 и 2 в полосах молекул $KrBr^*$ и Br_2^* от общего

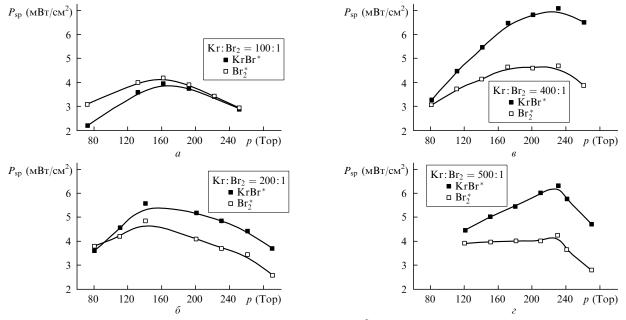


Рис.4. Зависимости светимости эксилампы 2 в полосах излучения молекул $KrBr^*$ и Br_2^* от давления рабочей смеси при различных отношениях $Kr - Br_2$.

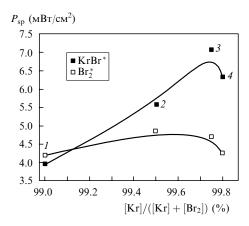


Рис.5. Зависимости светимости эксилампы 2 в полосах излучения молекул KrBr* и Br $_2^*$, полученные при оптимальных общих давлениях смесей, от доли криптона в смеси Kr: Br $_2$ = 100:1 (I), Kr: Br $_2$ = 200:1 (I), Kr: Br $_2$ = 200:1 (I), Kr: Br $_2$ = 500:1 (I).

давления смесей. Видно, что в смесях с большим содержанием брома (Kr:Br₂ = 100:1) светимость в полосах молекул KrBr* меньше светимости в полосах молекул Br₂* либо сопоставима с ней (рис.3,a и 4,a). Это связано с тушением эксиплекса молекулярным бромом. Сравнение интенсивностей полос KrBr* и Br₂* показывает, что уменьшение концентрации брома в рабочей смеси снижает влияние процессов тушения (13), (18), (19), (20), а гарпунные реакции образования эксиплексных молекул и образования Br₂* (7), (16) протекают более эффективно (рис.3, δ - ϵ и 4, δ - ϵ). В результате при увеличении доли Kr в смеси светимость полос молекул KrBr* заметно увеличивается; светимость молекул Br₂* тоже увеличивается, но не столь сильно (рис.2,a).

На рис.5 представлены светимости полос молекул $KrBr^*$ и Br_2^* , полученные при оптимальных общих давлениях смесей, в зависимости от доли криптона в смеси. Видно, что существует оптимальное отношение $[Kr]/[Br_2]$, и снижение доли Br_2 до 0.2% (рис.5) ведет к уменьшению светимости в полосах как молекул $KrBr^*$, так и молекул Br_2^* .

Итак, рост средней мощности излучения эксилампы с ростом давления и доли Kr в смеси происходит преимущественно за счет роста интенсивности полос молекулы $KrBr^*$. Из рис.3 и 4 также видно, что светимость $P_{\rm sp}$ заметно зависит от величины газоразрядного промежутка d.

Ранее в опытах работы [8] для KrBr-эксилампы с разрядным промежутком 2 мм в смеси Kr: Br $_2=30:1$ было замечено, что мощность излучения на переходе В \to X молекулы KrBr * при изменении давления менялась слабо. Это укладывается в наше предположение о сильном тушении KrBr * молекулярным бромом и объясняет, почему достигнутая в [8] светимость 0.6 мВт/см 2 (f=20 к Γ ц) ниже, чем в наших экспериментах.

Из наших измерений следует, что для получения максимальной светимости KrBr-эксилампы необходимо выбирать величину разрядного промежутки $d_{\rm opt} \sim 8.5$ мм (эксилампа 2). Меньшие промежутки, если сопоставить наши данные с приведенными в [8], дают меньшую мощность. Сравнение эксиламп 1 и 2 возможно, поскольку частоты следования импульсов напряжения f у них были близки (см. табл.1). В оптимальных по излучаемой мощности условиях в эксилампах 1 и 2 для смесей Kr: Br₂ = 400:1 и давлений 120 и 231 Тор достигнуты светимости

6.95 и $11.8~{\rm MBT/cm^2}$ соответственно. Близкая к найденной нами величина $d_{\rm opt}=7.5~{\rm mm}$ была получена в работе [15], где XeBr-эксилампа барьерного разряда исследовалась при d=2.5,5.5,7.5 и $10.5~{\rm mm}$.

Ранее нами было замечено, что наиболее эффективному режиму работы эксилампы соответствует ситуация, когда в разрядном промежутке формируются микроразряды, представляющие собой два конуса, основания которых лежат на поверхностях диэлектриков (стенки кварцевых трубок), а вершины соединены [16]. Под эффективным режимом мы понимаем режим работы, соответствующий высокой средней мощности излучения при КПД, близких к максимальным. Если $d > d_{\text{opt}}$, то между вершинами конусов появляется нитевидный канал, светимость которого меньше светимости самих конусов, высота которых уменьшается. Фактически в нитевидной части разряд имеет контрагированную форму, а следовательно, малую мощность и низкую эффективность излучения. Поэтому в наших опытах с KrBr-эксилампами при увеличении d до 11 мм и прочих равных условиях мощность излучения падает – конусоподобный микроразряд трансформируется в нитевидный с плоскими «подошвами». При $d < d_{\text{opt}}$ мощность излучения тоже падает, т. к. микроразряды в виде двух конусов сформировать не уда-

Лучшие результаты по энергетическим характеристикам эксиламп представлены в табл. 2. Видно, что мощности излучения P эксиламп 1 и 2 различаются в 1.5 раза, хотя площадь излучающей поверхности эксилампы 1 больше, чем эксилампы 2, в 2.3 раза (табл. 1). Это связано с тем, что отношение светимостей эксиламп $P_{\rm sp2}/P_{\rm sp1} \sim 1.7$. Поэтому можно предположить, что, масштабируя эксилампу 2 таким образом, чтобы площадь ее излучающей поверхности стала равной мощности эксилампы 1, можно будет достичь средней мощности \sim 11 Вт. На рис.6 приведены зависимости средней мощности эксилампы 2 и ее эффективности от общего давления газовой смеси при Kr: Br $_2$ = 400:1.

Табл.2. Наибольшие мощности излучения эксиламп 1 и 2 и условия их получения.

Номер эксилампы	<i>P</i> (B _T)	Kr:Br ₂	p (Top)
1	6.5	400:1	120
2	4.8	400:1	231

4. В настоящей работе проведены экспериментальные исследования спектральных и энергетических характеристик многополосных KrBr-эксиламп барьерного разряда в интервале давлений от десятков торр до 0.4 атм. Использованы коаксиальные конструкции KrBr-эксиламп

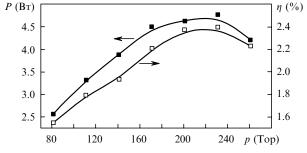


Рис.6. Средняя мощность излучения P и эффективность η эксилампы 2 для газовой смеси $\mathrm{Kr} : \mathrm{Br}_2 = 400 : 1$.

различных размеров. Показано, что с точки зрения излучаемой энергии близким к оптимальному является разрядный промежуток $8.5\,$ мм. Изучены условия, в которых происходит перераспределение энергии в полосах молекул Br_2^* и $KrBr^*$. При увеличении доли Kr в смеси в целом светимость в полосах молекул $KrBr^*$ заметно растет, а светимость в полосах молекул Br_2^* хотя и увеличивается, но не столь сильно. Увеличение концентрации Br_2 приводит к безызлучательному распаду эксиплекса $KrBr^*$ вследствие тушения молекулярным бромом. Поэтому снижается интенсивность излучения на переходах $KrBr^*$ по сравнению с интенсивностью излучения Br_2^* и общая мощность излучения эксилампы.

Максимальные светимость эксилампы и эффективность излучения получены в смеси $Kr:Br_2=400:1$ при общем давлении 231 Тор и величине разрядного промежутка 8 мм. Они составили 4.8 Вт и 2.4 % соответственно. Созданные на основе наших исследований эксилампы могут найти применение в технологиях очистки вод от микроорганизмов и органических загрязнителей.

Работа выполнена при финансовой поддержке МНТЦ (проект № 3583р).

1. Gellert B., Kogelschatz U. Appl. Phys. B, 52 (1), 14 (1991).

- 2. Ломаев М.И., Соснин Э.А., Тарасенко В.Ф. Энциклопедия низкотемпературной плазмы. Сер. Б, т. XI-4. Под ред. С.И.Яковленко (М.: Физматлит, 2005).
- Sosnin E.A., Oppenlander T., Tarasenko V.F. J. Photochem. Photobiol. C: Reviews, 7, 145 (2006).
- Boyd I.W., Zhang J.-Y., Kogelschatz U. Photo-Excited Processes, Diagnostics and Applications. Ed. by A.Peled (Netherlands: Kluwer Acad. Publ., 2003).
- Boichenko A.M., Skakun V.S., Tarasenko V.F., Fomin E.A., Yakovlenko S.I. Laser Phys., 4 (3), 635 (1994).
- 6. Шуанбов А.К., Грабовая И.А. *Письма в ЖТФ*, **32** (23), 80 (2006).
- 7. Feng X., Zhu S., Hou H. Water SA, 32 (1), 43 (2006).
- 8. Feng X., Zhu S. Phys. Scr., 74, 322 (2006).
- Соснин Э.А., Авдеев С.М., Кузнецова Е.А., Лаврентьева Л.В. ПТЭ, 5, 114 (2005).
- 10. Boichenko A. M., Yakovlenko S. I. Laser Phys., 13 (10), 1 (2003).
- 11. Boichenko A.M., Yakovlenko S.I. Laser Phys., 13 (12), 1461 (2003).
- Волкова Г.А., Зверева Г.Н. Оптика и спектроскопия, 96 (3), 419 (2004).
- Авдеев С.М., Соснин Э.А., Тарасенко В.Ф. Оптика и спектроскопия, 103, 554 (2007).
- Zhong D. Setser D.W., Sobczynski R., Gadomski W. J. Chem. Phys., 105 (12), 5020 (1996).
- 15. Falkenstein Z., J Coogan J. J. Phys. D: Appl. Phys., 30, 2704 (1997).
- Sosnin E.A., Skakun V.S., Tarasenko V.F. Proc. 8th Intern. Conf. on Gas Discharges & their Applications (Greifswald, 1998, p. 240).