PACS 42.55.Lt; 41.75.Fr; 52.80.-s

## Лазер на двуокиси углерода с разрядом, инициируемым пучком электронов в рабочей смеси лазера с давлением до 5 атм

В.М.Орловский, С.Б.Алексеев, В.Ф.Тарасенко

Создан  $CO_2$ -лазер высокого давления с разрядом, инициируемым пучком электронов субнаносекундной длительности, сформированным в рабочей смеси лазера с давлением до 5 атм. При длительности импульса излучения 20 нс энергия с активного объема  $\sim$ 4 см $^3$  составила 40 мДж. Продемонстрирована работа лазера при частоте следования импульсов до 5  $\Gamma$ 4. В газовой смеси  $CO_2: N_2: He = 1:1:6$  при давлении 5 атм в процессе импульсного несамостоятельного разряда с ионизационным усилением реализованы удельные энерговклады  $\sim$ 0.07 Дж $\cdot$ см $^{-3}\cdot$ атм $^{-1}$ .

**Ключевые слова:** CO<sub>2</sub>-лазер, пучок электронов, высокое давление.

## 1. Введение

В настоящее время проблеме формирования мощных коротких импульсов излучения  $CO_2$ -лазера и их использованию уделяется достаточно большое внимание. Так, в работе [1] получено излучение высокой мощности (2 кВт) в диапазоне 0.5–3 ТГц при смешении двух частот излучения  $CO_2$ -лазеров на нелинейном кристалле GaAs, а сверхмощные поля ИК диапазона могут использоваться для получения частиц высокой энергии [2].

Для формирования оптических полей высокой мощности применяется система генератор-усилитель. В случае активной среды атмосферного давления полоса пропускания усилительного каскада невысока, поскольку спектр усиления состоит из отдельных вращательных линий и не позволяет усиливать импульсы короче единиц наносекунд. В работе [3] для формирования импульсов излучения было предложено использовалось усиление пикосекундных импульсов СО2-лазера в активных средах высокого давления СО2-усилителей. В работе [4] с помощью этого метода была получена пиковая мощность импульса излучения СО<sub>2</sub>-лазера 15 ТВт (45 Дж, 3 пс). Давление активной среды последнего усилителя данной системы составляло 2.5 атм. Полоса пропускания, требуемая для усиления лазерного импульса длительностью 3 пс в активной среде с давлением 2.5 атм, обеспечивалась полевым уширением спектра среды под действием излучения интенсивностью до 140 ГВт/см<sup>2</sup>. Энергия насыщения для импульса длительностью 3 пс составляла 120 мДж/см<sup>2</sup>. Лазер генерировал излучение на шести вращательных линиях. Дальнейшее увеличение пиковой мощности таких лазерных СО<sub>2</sub>-систем связано с ростом давления активной среды и соответствующим увеличением полосы пропускания для усиления коротких импульсов.

В.М.Орловский, С.Б.Алексеев, В.Ф.Тарасенко. Институт сильноточной электроники СО РАН, Россия, 634055 Томск, просп. Академический, 2/3; e-mail: orlovskii@loi.hcei.tsc.ru

Поступила в редакцию 6 апреля 2011 г., после доработки – 2 августа 2011 г.

Увеличение давления активной среды наиболее эффективно при использовании потока электронов для инициирования разряда в сжатых средах импульсных и импульсно-периодических СО<sub>2</sub>-лазеров [5-7]. В работах [8,9] показано, что для реализации несамостоятельного разряда можно использовать импульс тока пучка длительностью до ~1 нс. При такой длительности в результате увеличения плотности тока пучка достигается высокая концентрация электронов при атмосферном давлении смеси и реализуется эффективный режим работы лазера. С увеличением давления выше атмосферного можно использовать импульсы тока пучка короче 1 нс. В случае малой длительности потока электронов (~1 нс) основная доля энергии вводится на стадии распада плазмы, а электронный пучок осуществляет предварительную ионизацию в активном объеме. Сокращение длительности импульса пучка электронов, используемых для инициирования разряда в СО<sub>2</sub>-лазерах, позволяет существенно снизить энергию, затрачиваемую на создание проводимости в газовом промежутке. В оптимальных условиях эта энергия не превышает 1% энергии, вложенной в активную среду в процессе основного разряда [7]. В работах [8,9] было показано, что применение отпаянных вакуумных диодов для получения пучка ускоренных электронов позволило существенно уменьшить габариты СО<sub>2</sub>-лазеров с накачкой разрядом, инициируемым пучком электронов. Кроме того, использование потока электронов наносекундной длительности позволило повысить давление активной среды СО<sub>2</sub>-лазеров, что перспективно для формирования импульсов малой длительности и получения плавной перестройки частоты излучения.

Формирование наносекундных пучков электронов является достаточно сложной задачей, связанной с получением электронных пучков и их выводом через окно, которое разделяет газовую и вакуумную кюветы. В работе [10] показано, что при подаче наносекундных высоковольтных импульсов на газовый диод электронный пучок можно получить при значениях параметра E/p (E – напряженность электрического поля на газовом промежутке, p – давление) существенно меньших критических, необходимых для формирования убегающих электронов [11]. В [12] электронный пучок при атмосферном давлении

был получен: в гелии — с амплитудой тока пучка 200 А (плотность тока пучка более  $10~A/cm^2$ , средняя энергия электронов  $\sim 150~ks$ B), в воздухе — с амплитудой 10~A (плотность тока пучка более  $1~A/cm^2$ , средняя энергия электронов  $\sim 95~ks$ B), в азоте — с амплитудой 3.5~A (плотность тока пучка более  $0.35~A/cm^2$ ) и в смеси  $CO_2 - N_2 - He$  — с амплитудой 12~A. На этой основе был создан  $CO_2$ -лазер атмосферного давления с разрядом, инициируемым потоком электронов, который был сформирован в этой же газовой среде [13]. Дальнейшее увеличение давления в таких лазерных системах связано с возможностью формирования объемного разряда в диодном промежутке и создания на его основе субнаносекундного потока электронов в сжатых лазерных средах.

Целью настоящей работы является создание импульсно-периодического  $CO_2$ -лазера высокого (до 5 атм) давления с накачкой разрядом, инициируемым пучком электронов, который был бы сформирован в той же газовой смеси.

## 2. Экспериментальная установка и методики измерений

Схема экспериментальной установки представлена на рис. 1. В генератор импульсов 1 (СИНУС) [14] была встроена дополнительная передающая линия с волновым сопротивлением 40 Ом. Это позволило повысить давление в газовом диоде до 6 атм. Генератор формировал на согласованной нагрузке 40 Ом импульс напряжения с амплитудой ~180 кВ и длительностью на полувысоте ~1.5 нс при фронте ~0.5 нс. Катод 2 состоял из набора трех цилиндров диаметрами 12, 22 и 30 мм из титановой фольги толщиной 50 мкм, вставленных друг в друга таким образом, что цилиндр диаметром 12 мм был выше среднего цилиндра диаметром 22 мм на 2 мм, а крайнего – на 4 мм. Установка имела два газовых промежутка, сообщающихся между собой и заполненных смесью газов  $CO_2 - N_2 - He$ . Первый промежуток длиной 17 мм был образован катодом 2 и сеткой 3 с ячейками  $0.5 \times 0.5$  мм, изготовленной из стали. В ряде экспериментов с целью выравнивания электрического поля в лазерном промежутке вместо сетки применялась фольга из AlBe толщиной 40 мкм. Результаты опытов с сеткой и фольгой из AlBe были идентичны. Импульс напряжения от генератора импульсов 1 подавался на катод 2. Пучок электронов, сформированный в процессе импульсного разряда в первом промежутке, выводился через сетку либо фольгу во второй промежуток. Второй промежуток, равный 6 мм, был образован сеткой или фольгой и профилированным электродом 4 из нержа-

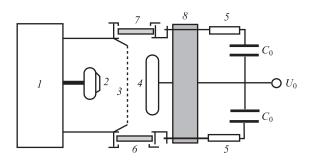


Рис.1. Схема экспериментальной установки: I — генератор импульсов; 2 — катод; 3 — фольга из AlBe (сетка из стали); 4 — анод; 5 — токовый шунт; 6 — зеркало; 7 — выходное окно; 8 — изолятор (оргстекло).

веющей стали размером 70×10 мм. Диаметр пучка электронов на расстоянии 1 см от сетки равнялся 80 мм, что обеспечивало зажигание разряда по всей длине электрода 4. Напряжение  $U_0$  подавалось на межэлектродный промежуток от дополнительного источника питания постоянного напряжения и изменялось от 10 до 35 кВ. Суммарная емкость накопителя  $C_0$  равнялась 6.6 нФ. Резонатор состоял из медного зеркала 6 (радиус кривизны 2,5 м) и зеркала из ZnSe с многослойным покрытием 7 (коэффициент отражения 90%). Параметры пучка электронов регистрировались коллектором, выполненным на основе двухстороннего стандартного разъема. Площадка для фиксации параметров пучка электронов (диаметр 20 мм, латунь) размещалась в цилиндре с внутренним диаметром 25 мм (подвижная часть разъема) на центральной части разъема с одной из сторон, а другая сторона соединялась с кабелем. Измерения проводились при размещении в рабочей кювете фланца с коллектором, заменившего электрод 4 с изолятором. Нестабильность плотности пучка электронов в области расположения электрода 4 составляла не более 15%. Для регистрации сигналов с емкостного делителя, коллекторов и шунтов применялся осциллограф TDS-7405 с полосой 4 ГГц и частотой дискретизации 20 ГГц или осциллограф TDS-334 с полосой 0.3 ГГц и частотой дискретизации 2.5 ГГц. Калориметр ИМО-2Н использовался для измерения энергии в импульсе и средней мощности лазерного излучения. Длительность импульса лазерного излучения определялась с помощью фотоприемника ФП-1 или ФСГ-22-3А2. Свечение разряда фотографировалось цифровым фотоаппаратом.

## 3. Результаты экспериментов и их обсуждение

Как было показано ранее в [15], в неоднородном электрическом поле при коротком фронте напряжения на промежутке в различных газах формируется пучок электронов с амплитудой в десятки и сотни ампер. При этом в промежутке наблюдается объемный разряд – струи в виде конуса или нескольких конусов с яркими пятнами на катоде. Использование генератора СИНУС с дополнительной передающей линией и кольцевого профилированного катода позволило сформировать регулярную структуру катодных пятен и объёмный разряд в виде конусов при давлениях выше атмосферного, а также существенно расширить область давлений, при которых формируется электронный пучок. На рис.2 приведены зависимости амплитуды напряжения на первом газовом промежутке, плотности тока пучка и длительности импульса тока на полувысоте от давлений гелия и азота. Плотность тока пучка для Не немного растет с увеличением давления и стремится к насыщению; для N<sub>2</sub> наблюдается уменьшение плотности тока с увеличением давления. Уменьшение плотности тока пучка в азоте при давлении 2-4 атм связано с уменьшением области, занимаемой объемным разрядом, и с началом контрагирования разряда при давлении ~4 атм. Длительности импульсов тока пучка при измерениях с разрешением до 0.14 нс в гелии и азоте составляли на полувысоте  $\sim$ 0.2 нс (рис.3, 4). Установлено, что регистрируемая длительность импульса тока пучка зависела от диаметра коллектора и была минимальной при его малых размерах. Плазма, расширяющаяся от катода, в разных точках подходит к аноду не одновременно, соответственно время достижения критического поля так $U_{\rm d}$  (кВ),  $I_{\rm e}$  (A/см<sup>2</sup>), t (нс)

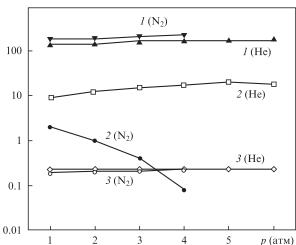


Рис.2. Амплитуда напряжения (I), плотность тока (2) и длительность импульса тока пучка электронов на полувысоте (3) как функции давления гелия и азота для первого промежутка.

же имеет разброс, а длительность импульса полного тока больше, чем длительность тока с небольшого участка площади анода. Средняя энергия электронов пучка в оптимальном режиме составляет  $\sim\!60\%$  энергии, соответствующей максимальному напряжению на промежутке. Все эти данные подтверждают предположение [12,15] о формировании пучка электронов между фронтом плазмы, расширяющейся от катода, и анодом при достижении критического поля.

В первом газовом промежутке при подаче наносекундного импульса напряжения формировался пучок электронов длительностью ~0.2 нс. Максимум распределения электронов по энергиям в пучке зависел от сорта газа и соответствовал энергии электронов 70–100 кэВ, плотность тока пучка также зависела от сорта газа и составляла 5–20 А/см². Электронный пучок был использован для инициировании разряда во втором газовом промежутке, при

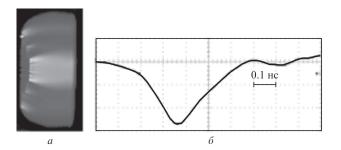


Рис.3. Интегральное свечение разряда в гелии при давлении 6 атм (a) и импульс тока пучка  $(\delta)$ .

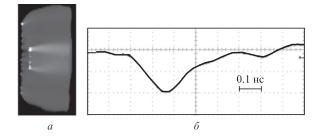


Рис.4. Интегральное свечение разряда в азоте при давлении 2 атм (a) и импульс тока пучка  $(\delta)$ .

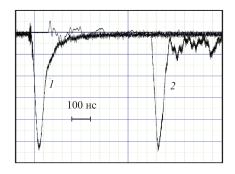


Рис. 5. Осциллограммы импульсов тока разряда (*1*) и импульса лазерного излучения (*2*) при давлении рабочей смеси 4 атм.

этом в первом газовом промежутке находилась та же газовая смесь  $CO_2: N_2: He=1:1:6$  и при том же давлении, что и во втором. Оба газовых промежутка сообщались через сетку или отверстия в фольге. Последние находились сбоку и не попадали в зону разряда. Время нарастания импульса тока разряда до максимума при давлении смеси 5 атм составляло  $\sim 25$  нс, и практически вся энергия вводилась в газ за время  $\sim 50$  нс. Амплитуда тока разряда была равна  $\sim 1200$  А. Импульс излучения возникал спустя 500 нс после начала импульса тока, а его длительность на уровне половины амплитуды была равна  $\sim 20$  нс при давлении 4 атм. Энергия излучения составляла  $\sim 40$  мДж при КПД от запасаемой энергии  $\sim 2.8\%$ .

На рис.5 для давления рабочей смеси 4 атм показаны осциллограммы импульсов тока разряда во втором промежутке и импульса лазерного излучения. После прохождения тока пучка и разряда на конденсаторах  $C_0$  оставалось напряжение (около 1/3 от исходного), что свидетельствует о формировании объемного разряда. Сопоставление измерений по «подсадке» напряжения на конденсаторе и по осциллограммам импульса тока через газовый промежуток показывает, что практически вся энергия вводится в газ примерно за 50 нс.

На рис. 6 приведена зависимость энергии излучения от давления рабочей смеси. Максимальная энергия была получена при давлении 5 атм газовой смеси  $CO_2: N_2: He = 1:1:6$  и при удельной энергии, рассеянной в газе, 0.067 Дж·см<sup>-3</sup>·атм. Лазер работал с частотой следования импульсов до 5  $\Gamma$ ц, при более высоких частотах исследования не проводились.

Таким образом, в работе впервые показана возможность создания  $\mathrm{CO}_2$ -лазера с разрядом, инициируемым пучком электронов субнаносекундной длительности, сформированным в рабочей смеси при давлении 5 атм. Такой способ создания активной среды является перспектив-

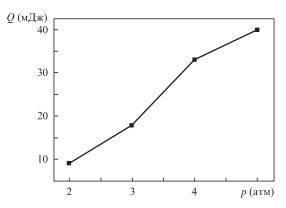


Рис.6. Зависимость энергии излучения от давления рабочей смеси.

ным для создания лазеров с малой длительностью излучения и плавной перестройкой его частоты.

- Tochitsky S.Ya., Sung Chieh, Trubnick S.E., Joshi Chan, Vodopyanov K.L. J. Opt. Soc. Am. B, 24 (9), 2509 (2007).
- Pogorelsky I., Shkolnikov P., Chen M., Pukhov A., Yakimenko V., McKenna P., Carroll D., Neely D., Najmudin Z., Willingdale L., Stolyarov D., Stolyarova E., Flynn G. AIP Conf. Proc., 1086, 532 (2009).
- 3. Corkum P.B. IEEE J. Quantum Electron., 21 (3), 216 (1985).
- Haberberger D., Tochitsky S., Joshi C. Opt. Express, 18 (17), 17865 (2010).
- Басов Н.Г., Беленов Э.М., Данилычев В.А., Керимов О.М., Ковш И.Б., Подсосонный А.С., Сучков А.Ф. ЖЭТФ, 17 (3), 147 (1973).
- 6. Орловский В.М. Изв. вузов. Сер. Физика, № 8, 74 (1999).
- Карпов В.М., Конев Ю.Г., Орловский В.М., Осипов В.В., Пономарёв В.Б. Квантовая электропика, 15, 465 (1988).

- 8. Бычков Ю.И., Орловский В.М., Осипов В.В., Потеряев А.Г.  $\Pi T$  Э, № 5, 185 (1983).
- 9. Карпов В.М., Месяц Г.А., Орловский В.М., Осипов В.В., Потеряев А.Г. *ЖТФ*, **57** (12), 2335 (1987).
- Алексеев С.Б., Губанов В.П., Орловский В.М., Степченко А.С., Тарасенко В.Ф. ПТЭ, № 4, 81 (2003).
- Королев Ю.Д., Месяц Г.А. Физика импульсного пробоя газов (М.: Наука, 1991).
- 12. Алексеев С.Б., Губанов В.П., Орловский В.М., Тарасенко В.Ф. *Письма в ЖТФ*, **30** (20), 35 (2004).
- 13. Алексеев С.Б., Орловский В.М., Тарасенко В.Ф. *Квантовая* электроника, **33** (12), 1059 (2003).
- Губанов В.П., Коровин С.Д., Пегель И.В., Ростов В.В., Степченко А.С., Тараканов В.П. Изв. вузов. Сер. Физика, №12, 110 (1996).
- 15. Алексеев С.Б., Орловский В.М., Тарасенко В.Ф. и др. *Письма в ЖТФ*, **29** (10), 29 (2003).