

ЭЛЕКТРОННО-ПУЧКОВЫЙ KrF-ЛАЗЕР С ЭНЕРГИЕЙ
ИЗЛУЧЕНИЯ 14 Дж

В. М. Бучинев, А. Д. Клементов, П. Б. Сергеев

УДК 621.373.826.038.535

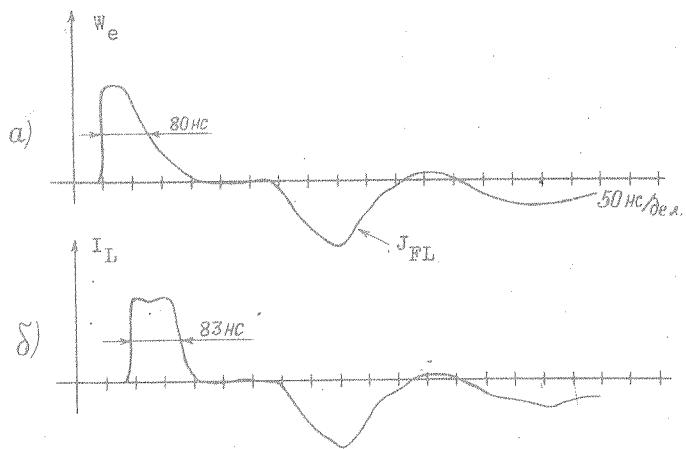
В работе проведено исследование зависимости выходной энергии электронно-пучкового KrF-лазера от прозрачности резонатора. Получена максимальная лазерная энергия 14 Дж при КПД 9% с активного объема 0,45 л. Определены основные параметры активной среды при давлении газовой смеси 3 атм.

Важным моментом в изучении каждого лазера является определение максимальных значений его основных энергетических параметров и выявление причин их ограничивающих. Это относится и к эксимерному электронно-пучковому лазеру на KrF*, результаты исследования которого приводятся в данной работе.

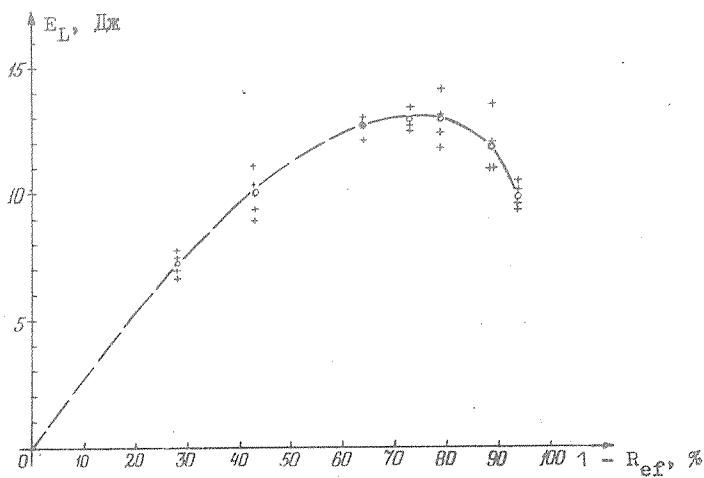
Эксперименты проводились на установке ЭЛ-1, описанной в /1/. Электронный пучок обеспечивал удельную мощность возбуждения рабочей газовой смеси $\sim 1,3 \text{ ГВт/л}\cdot\text{атм}$. Газовая смесь состояла из F₂, Kr, Ar с соотношением парциальных давлений 1/30/380 соответственно. Полное давление составляло 3 атм. Длительность импульса мощности электронного пучка на полуамплитуде была $\sim 80 \text{ нс}$, рис. I а.

Резонатор лазера был образован двумя одинаковыми плоскими зеркалами, которые устанавливались непосредственно на лазерную камеру. Расстояние между зеркалами - 35 см. Объем активной области - 0,45 л при длине L = 23 см и световом диаметре 5 см. Хорошая лучевая прочность используемых зеркал /2/ позволила провести оптимизацию резонатора в диапазоне изменений коэффициента отражения R от 25 до 85%.

На рис. 2 представлена зависимость полной выходной лазер-



Р и с. 1. Осциллограммы импульсов мощности электронного пучка (а) и лазерного излучения (б); J_{FL} — сигнал импульса тока электронного пучка, задержанный относительно импульса мощности



Р и с. 2. Зависимость выходной лазерной энергии от прозрачности резонатора

ной энергии за импульс от прозрачности резонатора $T = 1 - R_{\text{eff}}$, где $R_{\text{eff}} = R^2$. На оптимальном резонаторе была получена максимальная лазерная энергия 14,1 Дж при длительности импульса мощности лазерного излучения ~ 80 нс, рис. I б. Эффективность лазера, определяемая как отношение лазерной энергии к энергии, введенной в активную область, составила $(9 \pm 1,5)\%$. Удельный энергосъем при этом достиг 31 Дж/л или 10 Дж/л·атм.

Полученные значения эффективности и энергосъема близки к результатам работы /4/.

Прямоугольность формы импульса мощности лазерного излучения и слабая зависимость его длительности от прозрачности резонатора позволила применить для обработки полученной зависимости $E_{\text{д}}(T)$ стационарную теорию генерации. Согласно /3/ параметры оптимального резонатора и его эффективность $\eta_{\text{ро}}$ следующим образом связаны с коэффициентами усиления α и поглощения κ в активной среде:

$$\ln R_0^{-2} = 2\alpha L (\sqrt{\kappa/\alpha} - 1), \quad (1)$$

$$\eta_{\text{ро}} = (1 - \sqrt{\alpha/\kappa})^2. \quad (2)$$

Из этих выражений, зная длину активной области L , R_0^2 , а также эффективность резонатора $\eta_{\text{ро}}$, можно получить значения κ и α . Для KrF-лазера эффективность резонатора η_p есть отношение полной лазерной эффективности к эффективности формирования верхнего лазерного уровня e /1/, которая была принята равной 0,2. С учетом поглощения в пассивных областях резонатора из выражений (1)–(2) были получены следующие значения κ и α : $\kappa = 0,15 \text{ см}^{-1}$, $\alpha = 0,014 \text{ см}^{-1}$. Знание коэффициента усиления α позволяет на основе выражения (3) /1/ получить значение интенсивности насыщения лазерного излучения I_s , которое составило: $I_s = 5,3 \text{ МВт}/\text{см}^2$. Оценка ошибок определения значений κ , α и I_s показывает, что они не превышают 20% и, в основном, обуславливаются ошибкой определения величины удельного энерговклада в рабочую газовую смесь, который определяется путем пересчета экспериментально полученных значений энерговклада в титановые фольги различной толщины.

Полученные значения удельного энергосъема и эффективности при давлении газовой смеси 3 атм впервые подтверждают уникальные результаты /4/, но при другом режиме возбуждения, что, наряду со знанием величин K , α и I_s , дает более полное представление о возможностях электронно-пучковых КГФ-лазеров.

Поступила в редакцию
28 июня 1982 г.

Л и т е р а т у р а

1. В. М. Бучнев, А. Д. Клементов, П. Б. Сергеев, Квантовая электроника, 8, 1235 (1981).
2. В. А. Данилычев и др., Квантовая электроника, 5, 2027 (1978).
3. Ю. А. Аланьев, Оптические резонаторы и проблема расходимости лазерного излучения, "Наука", М., 1979 г.
4. C. S. Tisone, E. L. Patterson, J. K. Rice, Appl. Phys. Letts., 35, 437 (1979).