

частоты атомного перехода  $\Delta\nu/\nu_0$  в функции постоянного поля  $H_0$  при различных интенсивностях НЧ поля  $\omega_1$ , пунктиром приведена магнитная зависимость частоты 0—0-перехода. Подобный ход частотных зависимостей многофотонного резонанса может быть объяснен воздействием НЧ поля на положение энергетических подуровней наблюдаемых переходов. Величина этого воздействия в первом порядке теории возмущений имеет значение  $\omega_1^2/\gamma H_0$ , где  $\gamma$  — гиromагнитное отношение атомов рабочего вещества. Варьируя величину  $\omega_1$ , можно добиться, как это видно из рис. 2, компенсации квадратичного члена магнитной зависимости частоты  $\nu$  в достаточно широком диапазоне магнитных полей.

Эксперименты по многофотонному резонансу в настоящей работе были выполнены на рубидиевых камерах поглощения, заполненных смесью буферных газов аргоном—неоном при давлении 20 Тор. Использование камер поглощения, в которых варьировались состав и давление буферного газа, дало сходные результаты.

Прикладное значение проведенных исследований может иметь место в квантовых стандартах частоты, работающих в условиях повышенных магнитных помех.

Авторы благодарят Е. Б. Александрова за ценные замечания при обсуждении результатов работы.

#### Литература

- [1] Нагоche S. — Ann. Phys., 1971, v. 6, N 4—5, p. 189—387.

Поступило в Редакцию 9 июля 1985 г.

УДК 533.9

Opt. и спектр., т. 60, в. 1, 1986

## ИССЛЕДОВАНИЕ ВРЕМЕННЫХ ЗАВИСИМОСТЕЙ ОПТИЧЕСКИХ ХАРАКТЕРИСТИК ПЛАЗМЫ ИМПУЛЬСНО-ПЕРИОДИЧЕСКОГО РАЗРЯДА В СМЕСИ РТУТИ С АРГОНОМ

Каланов В. П., Миленин В. М., Панасюк Г. Ю., Тимофеев Н. А.

Данная работа посвящена экспериментальному исследованию временных зависимостей оптических характеристик положительного столба — заселенности атомов в состояниях  $6^3P_0, 1, 2$ ,  $6^1P_1$  и интенсивностей спектральных линий ртути — слаботочного импульсно-периодического разряда низкого давления в смеси паров ртути с аргоном. Интерес к таким исследованиям определяется широким использованием плазмы указанного разряда как в научных исследованиях, так и на практике, в частности в газоразрядных источниках света низкого давления.

В [1] были получены правила подобия, справедливые для плазмы слаботочного газового разряда в смеси паров металла (Hg, Cd, Zn) с инертными газами (Ne, Ar, Kr, Xe). Было показано, что в случае, когда роли инертного газа и пара металла строго разделены: металл определяет степень ионизации и потери энергии электронами, а инертный газ отвечает лишь за процессы переноса в объеме, — положительный столб слаботочного газового разряда обладает дополнительной симметрией, позволяющей снизить на единицу по сравнению с известными правилами [2] число независимых внешних параметров, от которых зависят внутренние характеристики плазмы, в том числе и оптические. Инвариантными будут следующие функции:

$$ER = \tilde{E}(z_1, z_2, \rho, \tau), f_0(v) N_{0k}^{-1} = \tilde{f}_0(z_1, z_2, \rho, \tau, v), n_e N_{0k}^{-1} = \tilde{n}_e(z_1, z_2, \rho, \tau), \\ \tilde{\epsilon} = \tilde{\epsilon}(z_1, z_2, \rho, \tau), N_m N_{0k}^{-1} = \tilde{N}_m(z_1, z_2, \rho, \tau); \quad (1)$$

$$z_1 = N_0 p R^2, \quad z_2 = i R p^2, \quad p = \frac{r}{R}, \quad \tau = N_0 t. \quad (2)$$

Здесь  $E$  — напряженность электрического поля в плазме,  $f_0(v)$  — функция распределения электронов по скоростям,  $n_e$  и  $\bar{\epsilon}$  — концентрация и средняя энергия электронов,  $N_m$  — концентрация метастабильных атомов ртути,  $N_0$  —

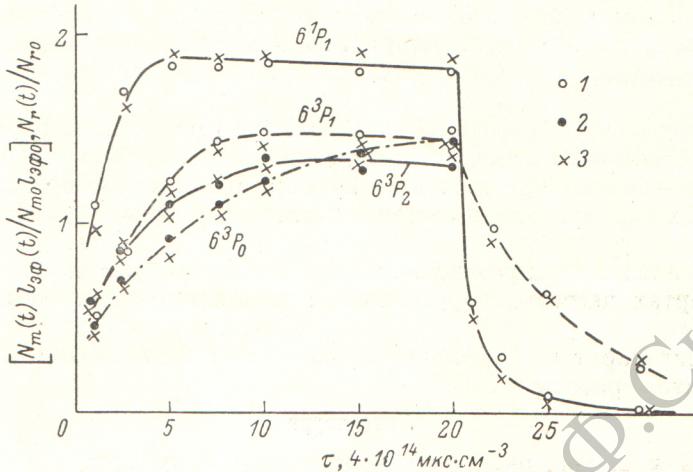


Рис. 1. Относительное изменение в импульсно-периодическом разряде произведения концентрации метастабильных атомов ртути  $N_m(t)$  на эффективную длину  $l_{\text{эфф}}(t)$  и заселенности резонансных уровней атома ртути  $N_r(t)$ .

1, 2 —  $p=2$  Тор,  $N_0=4 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$ , ток в импульсе  $i_u=0.6 \text{ А}$ , длительность импульса  $T_u=20 \text{ мкс}$ , длительность промежутка времени между импульсами  $T_{II}=20 \text{ мкс}$ ; 3 —  $p=4$  Тор,  $N_0=2 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$ ,  $i_u=0.15 \text{ А}$ ,  $T_u=40 \text{ мкс}$ ,  $T_{II}=40 \text{ мкс}$ .

концентрация атомов металла,  $p$  — давление инертного газа,  $R$  — радиус трубки,  $i$  — разрядный ток,  $r$  — текущий радиус,  $t$  — время. Справедливость правил подобия [1, 2] для разряда постоянного тока подтверждается результатами экспериментальных исследований характеристик плазмы [1-3]. Из (1)

легко, однако, видеть, что разряды с одинаковыми  $z_1$  и  $z_2$  должны быть подобны и во времени. Действительно, при постоянстве  $z_1$  и  $z_2$  все внутренние характеристики нестационарного положительного столба будут инвариантами «времени»  $\tau=N_0 t$ , следовательно, скорости процессов, протекающих в плазме, будут обратно пропорциональны плотности атомов металла  $N_0$ . Так как оптические

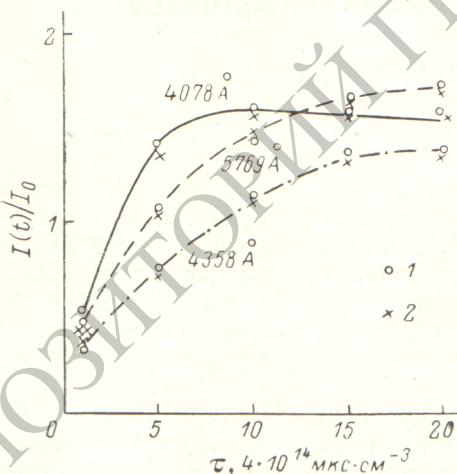


Рис. 2. Изменение во времени относительных интенсивностей видимых линий ртути.

1 —  $p=2$  Тор,  $N_0=4 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$ ,  $i_u=0.6 \text{ А}$ ,  $T_u=20 \text{ мкс}$ ,  $T_{II}=40 \text{ мкс}$ , 2 —  $p=4$  Тор,  $N_0=2 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$ ,  $i_u=0.15 \text{ А}$ ,  $T_u=40 \text{ мкс}$ ,  $T_{II}=80 \text{ мкс}$ .

характеристики плазмы определяются электрохимическими, отмеченное свойство плазмы разряда в смеси паров металла с инергичными газами должно привести к сходству временных зависимостей и оптических характеристик (интенсивностей спектральных линий, заселенности возбужденных уровней атомов) подобных разрядов.

Интенсивности спектральных линий и концентрации атомов ртути в состояниях  $6^3P_0$ ,  $1, 2$  и  $6^1P_1$  исследовались с помощью установки, аналогичной описанной в [4]. Заселенности резонансных уровней измерялись вдоль оси разряда (метод двух идентичных трубок), заселенности метастабильных уровней —

поперек трубы (метод зеркала за трубкой). В последнем случае измерялось произведение плотности метастабильных атомов на оси разряда на эффективную длину  $l_{\text{вф}}$  [5]. Условия эксперимента были следующими: концентрация атомов ртути —  $10^{14}$ — $10^{15}$  см $^{-3}$ , давление аргона — 1—6 Тор, разрядный ток — 0.1—0.6 А, длительность импульса тока — 20—120 мкс, длительность промежутка времени между импульсами — 20—120 мкс.

На рис. 1 приведены результаты измерения в импульсе тока величины  $N_m(t) l_{\text{вф}}(t) / N_{m_0} l_{\text{вф}0}$  ( $N_{m_0} l_{\text{вф}0}$  соответствует стационарному разряду при токе, равном току в импульсе) и заселенности резонансных атомов ртути для двух подобных разрядов ( $z_1 = z_1'$ ,  $z_2 = z_2'$ ), когда плотности атомов ртути в основном состоянии отличаются вдвое. Видно, что полученные изменения  $N_m(t) l_{\text{вф}}(t)$  и  $N_r(t)$  во «времени»  $\tau = N_0 t$  для двух подобных разрядов практически совпадают (реальные масштабы времени отличаются вдвое). На рис. 2 приведены аналогичные результаты для интенсивностей некоторых линий ртути, отнесенных к своим стационарным значениям при токе, равном току в импульсе, при других параметрах модуляции тока.

В заключение следует отметить, что при условии  $z_1, z_2 = \text{const}$  правила подобия [2] могут и не выполняться, т. е. разряды, подобные по [1], не обязательно подобны по [2]. Например, на рис. 1, 2 представлены результаты, полученные при условиях, когда подобия по [2] нет. Тем не менее, как видно из рисунков, разряды подобны, что свидетельствует об отмеченной выше дополнительной симметрии разряда в смеси паров металла с инертными газами.

### Литература

- [1] Миленин В. М., Панасюк Г. Ю., Тимофеев Н. А., Токарев С. Ю. — В кн.: VI Всесоюз. конф. по ФНТП: Тез. докл. Л., 1983, т. 2, с. 18.
- [2] Rutsher A., Wojszak K. — Beitr. Plasmaphys., 1969, v. 9, p. 338.
- [3] Панасюк Г. Ю., Миленин В. М., Тимофеев Н. А. — Вестн. ЛГУ, 1982, № 16, с. 28.
- [4] Каланов В. П., Миленин В. М., Тимофеев Н. А. — Опт. и спектр., 1986, т. 60.
- [5] Каган Ю. М., Касмалиев Б., Лягушенко Р. И. — Опт. и спектр., 1967, т. 22, в. 6, с. 892—897.

Поступило в Редакцию 9 июля 1985 г.

УДК 535.37

Опт. и спектр., т. 60, в. 1, 1986

## ИНДУЦИРОВАНИЕ КИСЛОРОДОМ ЗАМЕДЛЕННОЙ ФЛУОРЕСЦЕНЦИИ ФЛУОРЕСЦЕИНОВЫХ КРАСИТЕЛЕЙ В ЖИДКИХ РАСТВОРАХ

Брюханов В. В., Кецле Г. А., Лауринас В. Ч., Левшин Л. В.

Хорошо известно свойство молекулярного кислорода эффективно тушить триплетные состояния возбужденных молекул люминофоров в жидких растворах [1, 2]. В настоящей работе изучалось возрастание интенсивности замедленной флуоресценции (ЗФ) красителей эозина и эритрозина в пропаноле в присутствии растворенного в спирте кислорода.

Экспериментальные исследования проводились на установке, собранной на базе лазера на алюминитриевом гранате ЛТИПЧ-8 с усилителем ИЗ-25, монохроматора МС-80, приемника ФЭУ-84 и осциллографа С8-12. Для устранения рассеянного света быстрой флуоресценции была сконструирована схема запирания ФЭУ-84. Временное разрешение установки составляло  $10^{-7}$  с. Обескислороживание спиртовых растворов красителей осуществлялось до  $10^{-2}$  Тор над поверхностью замороженного раствора. Рассмотрим полученные результаты на примере растворов эозина.