

УДК 621.373 : 535.(206.3)

## ВЛИЯНИЕ ДАВЛЕНИЯ ГАЗА НА НИЗКОЧАСТОТНЫЕ БИЕНИЯ В He—Ne ЛАЗЕРЕ

Е. Ю. Андреева, С. Н. Гуляев и Д. К. Терехин

Сообщаются результаты экспериментального исследования по влиянию давления на характер низкочастотных биений в продольном магнитном поле для линий  $\lambda=0.63$  и  $\lambda=3.39$  мкм неона. Обнаружено, что увеличение давления приводит к линейной зависимости частоты биений от напряженности магнитного поля. Показано, что действие столкновений атомов качественно одинаково для линий 0.63 и 3.39 мкм, но для перехода  $3s_2 - 3p_4$  оно проявляется при меньших давлениях, что связано с различными значениями отношения  $\gamma_{ab}/ku$ . Полученные данные находятся в соответствии с теорией.

Исследование низкочастотных биений между двумя волнами с круговой  $\sigma^+$ -поляризацией в одномодовом газовом лазере, помещенном в продольное магнитное поле, проводилось в ряде работ [1–6], причем наиболее интересный результат исследований состоял в том, что был обнаружен [4] и объяснен [1, 2] немонотонный ход зависимости частоты биений  $\Delta\nu$  от напряженности поля  $H$ . Как показано в [1], эта особенность связана с наличием провалов в контуре линии усиления, следовательно, она должна быть характерна для неоднородно уширенной линии. Теоретические расчеты в [1–3] делались в предположении

$$\gamma_{ab}/ku \ll 1 \quad (1)$$

(где  $\gamma_{ab}$  и  $ku$  определяют однородную и допплеровскую ширину линии), а эксперименты проводились, как правило, на линиях генерации He—Ne лазера  $\lambda=0.63$  и 1.25 мкм, для которых при обычных давлениях  $p=1$ –2 мм рт. ст. условие (1) выполняется.

Однако с увеличением давления рабочего газа столкновения приводят к росту величины  $\gamma_{ab}$  и к размытию провалов в контуре линии усиления. Это в свою очередь может повлиять на характер проявления магнитооптических явлений в газовом лазере.

Влияние давления газа на частоту биений  $\Delta\nu$  можно качественно рассмотреть, используя результаты теории. Согласно [2], для случая нулевой расстройки  $\delta$  моды резонатора относительно центральной частоты линии  $\nu_0$  и при  $\Omega \ll ku$  получаем

$$\Delta\nu = \frac{\nu_0\Omega}{Qku} \left[ \frac{N}{N_0} \left( \frac{2}{\sqrt{\pi}} - \frac{ku\gamma_{ab}}{\Omega^2 + 2\gamma_{ab}^2} \right) + \frac{ku\gamma_{ab}}{\Omega^2 + 2\gamma_{ab}^2} \right], \quad (2)$$

где  $\Omega = g\mu H$  — зеемановское расщепление,  $N/N_0$  — отношение накачки к ее пороговому значению,  $Q$  — добротность резонатора.

Чтобы определить, при какой накачке величина  $\Delta\nu = \nu_+ - \nu_-$  может стать отрицательной, достаточно рассмотреть область малых магнитных полей, где  $\Omega^2 \ll 2\gamma_{ab}^2$ . Из (2) находим соответствующий уровень накачки

$$\frac{N}{N_0} > \frac{1}{1 - \frac{4\gamma_{ab}}{ku\sqrt{\pi}}} . \quad (3)$$

Если  $\gamma_{ab}$  считать полной однородной шириной линии, то из (3) следует, что с ростом давления газа величина накачки, необходимой для наблюдения отрицательных значений  $\Delta\nu$ , возрастает. При достаточно больших давлениях газа немонотонность зависимости  $\Delta\nu(H)$  должна исчезать и при высоких уровнях интенсивности излучения лазера.

На рис. 1 приведены зависимости  $\Delta\nu(H)$  для лазера на линии  $\lambda=0.63$  мкм при  $\delta=0$ . Кривая 1 соответствует генерации вблизи порога ( $N \sim N_0$ ), 2 и 3 получены при высокой интенсивности излучения лазера  $I_2=I_3 \gg I_1$ . Кривая 2 представляет собой типичную немонотонную зависимость  $\Delta\nu(H)$  с широкой областью отрицательных значений  $\Delta\nu$ .<sup>1</sup> С ростом давления газа эта область исчезала, и при  $p=5$  мм рт. ст. затягивание становилось линейным (кривая 3), как в припороговом режиме.

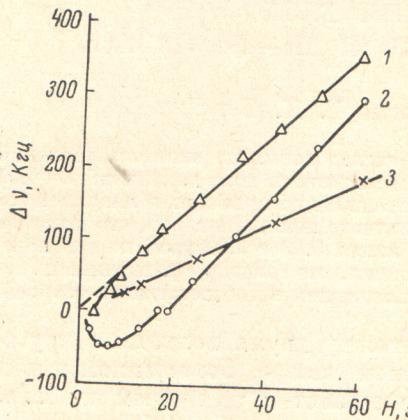


Рис. 1. Зависимость частоты биений  $\Delta\nu$  от напряженности магнитного поля  $H$ .

$\lambda=0.63$  мкм,  $\delta=0$ ,  $I_2=I_3 \gg I_1$ , 1 —  $p=1$ , 2 —  $p=5$  мм рт. ст.

Различие углов наклона линий 1 и 3 связано с различными значениями добротности резонатора  $Q$ , так как изменение интенсивности излучения осуществлялось изменением не только тока разряда, но и юстировки резонатора. Таким образом, эксперимент подтверждает вывод, сделанный на основании выражения (3). Повышение давления смеси приводит также к увеличению области захвата, в которой биения отсутствуют и наблюдается поворот плоскости поляризации. Если при  $p=1$  мм рт. ст. поворот на угол  $\mu=45^\circ$  происходит при напряженности магнитного поля  $H \sim 0.6$  э, то для давления  $p=5$  мм рт. ст. такой поворот и возникновение биений наблюдаются при поле в несколько эрстед. Такое «замедление» вращения, по-видимому, связано с перемешиванием магнитных подуровней за счет столкновений.

Приведенные результаты показывают, что исследование низкочастотных биений в одномодовом газовом лазере позволяет получить информацию о влиянии давления газа на однородную ширину линии  $\gamma_{ab}$ , а следовательно, и на характер уширения линии. Большой интерес в этом смысле представляет линия Не—Не лазера  $\lambda=3.39$  мкм, дошперовская ширина которой сравнительно невелика ( $k_u \sim 200$  МГц), а величина  $\gamma_{ab}$ , например, по данным [7], достигает 75 МГц/тор.

Низкочастотные биения в лазере с длиной волны  $\lambda=3.39$  мкм изучались в работе [8]. Авторы [8] получили линейную зависимость  $\Delta\nu(H)$  с наклоном 650 кГц/э и обнаружили, что величина  $\Delta\nu$  слабо зависит от интенсивности излучения и расстройки  $\delta$ . Эти результаты получены при давлении газа  $p=2$  мм рт. ст. В настоящей работе исследование проводилось в диапазоне изменения давления от 0.6 до 3 мм рт. ст. Лазер с внешними зеркалами и перпендикулярными окнами имел длину резонатора  $L_p=30$  см и диаметр разрядной трубки  $d=2-3$  мм. Поперечные моды подавлялись диафрагмой. Интенсивность излучения изменялась с помощью тока разряда. Соотношение компонент смеси, как и в лазере на линии  $\lambda=0.63$  мкм, составляло  $p_{\text{Ne}} : p_{\text{He}} = 1 : 5$ .

На рис. 2 представлены зависимости частоты биений  $\Delta\nu$  от напряженности продольного магнитного поля  $H$ , относительной интенсивности  $I$  и расстройки  $\delta$ . Большая по сравнению с линией  $\lambda=0.63$  мкм величина  $\Delta\nu$  обусловлена низкой добротностью резонатора. Действительно, при изменении коэффициента отражения выходного зеркала  $\rho_1$  от 88 до 20% ( $\rho_2=100\%$ ) для случая линейного затягивания наклон прямой  $\Delta\nu(H)$

<sup>1</sup> Знак частоты биений определялся по методике, предложенной в [8].

изменялся от 0.25 до 1 МГц/э, что достаточно хорошо совпадает с рассчитанными по формуле линейного затягивания значениями  $\Delta\nu$  при соответствующих величинах добротности  $Q$ . Все результаты рис. 2 получены для коэффициентов отражения зеркал  $p_1=42\%$  и  $p_2=88\%$ .

Обращает на себя внимание сильное влияние давления на форму кривых. При  $p=1$  мм рт. ст. все зависимости типичны для случая неоднородного уширения линий.

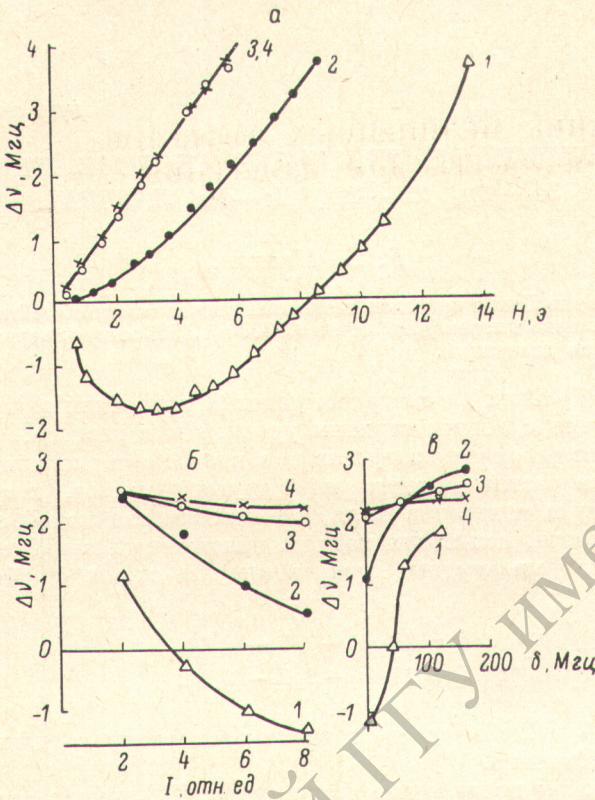


Рис. 2. Зависимость частоты биений  $\Delta\nu$  от напряженности магнитного поля  $H$  (а), относительной интенсивности излучения  $I$  (б) и расстройки  $\delta$  (в) для линии  $\lambda=3.39$  мкм.

а —  $\delta=0$ ,  $I=\text{const}$ ; б —  $H=3\delta=0$ ; в —  $H=3$  э,  $I=\text{const}$ ; 1 —  $p=1$ ,  
2 —  $p=1.5$ , 3 —  $p=2$ , 4 —  $p=3$  мм. рт. ст.

родно уширенной линии, хотя область отрицательных значений  $\Delta\nu$  составляет всего  $\Omega=14$  МГц. При давлениях  $p \geq 2$  мм рт. ст. нелинейные явления подавляются и степень затягивания почти перестает зависеть от накачки и частоты генерации, что характерно для однородного уширения.

Сравнение рис. 1 и 2 показывает, что действие столкновений атомов качественно одинаково для линий 0.63 и 3.39 мкм, но для перехода  $3s_2 - 3p_4$  оно проявляется при меньших давлениях, что связано с различными значениями отношения  $\gamma_{ab}/k_u$ .

#### Литература

- [1] М. И. Дьяконов. ЖЭТФ, 49, 1169, 1965.
- [2] М. И. Дьяконов, В. И. Перель. ЖЭТФ, 50, 448, 1966.
- [3] W. E. Lamb Jr., M. Sargent III, R. L. Fork. Phys. Rev., 164, 450, 1967.
- [4] W. Culshaw, I. Cannellaud. Phys. Rev., 133, A691, 1964.
- [5] W. I. Tomlinson, R. L. Fork. Phys. Rev., 164, 466, 1967.
- [6] Д. К. Терехин, Е. Ю. Андреева, С. А. Фридрихов. Ж. прикл. спектр., 14, 53, 1971.
- [7] А. Ф. Мухамедгалиева, В. М. Татаренков, А. Н. Титов, А. В. Успенский. Опт. и спектр., 30, 798, 1971.
- [8] М. В. Ладыгин, В. А. Царьков. Опт. и спектр., 30, 133, 1971.

Поступило в Редакцию 5 июля 1972 г.