

ОБ ОДНОМ МЕТОДЕ ОПРЕДЕЛЕНИЯ ВЕЛИЧИНЫ  
ОДНОРОДНОГО УШИРЕНИЯ ЛИНИИ УСИЛЕНИЯ СТЕКЛА С  $\text{Nd}^{3+}$

Т. П. Беликова, Э. А. Свириденков, Л. В. Титова

Для создания некоторых типов лазеров необходимо знать характер уширения полосы люминесценции. Полоса люминесценции иона  $\text{Nd}^{3+}$  в стекле образована наложением однородно уширенных контуров люминесценции ионов  $\text{Nd}^{3+}$ . Однородное уширение связано с тепловыми колебаниями атомов окружения иона и имеет вид дисперсионного контура

$$g(\omega, \omega^*) = \frac{\gamma}{2\pi[(\omega - \omega^*)^2 + (\gamma/2)^2]}, \quad (1)$$

$\gamma$  - величина однородного уширения. Неоднородное уширение связано со случайным распределением локальных электрических полей, в которых находятся ионы  $\text{Nd}^{3+}$ .

Нами было показано /1,2/, что ОКГ с неоднородно уширенной полосой усиления обладает высокой чувствительностью к наличию частотно-зависимых потерь в резонаторе. Если в резонатор ввести потери вида

$$\frac{1}{T_\Phi(\omega)} = \frac{1}{T_0} - \Delta \left( \frac{1}{T} \right) \cos \frac{2\pi\omega}{\Delta\omega} \quad (2)$$

( $T_\Phi$  - время жизни фотона в резонаторе), то в спектре излучения генерации  $J(\omega)$  появятся провалы  $\Delta J(\omega)$ , связанные с наличием селективных потерь. Величина этих провалов

$$\frac{\Delta J}{J_0} = \frac{\Delta(1/T)}{1/T_0} \frac{PT_0}{J_0} \exp \left( \frac{2\pi\gamma}{\Delta\omega} \right). \quad (3)$$

Здесь  $P$  - мощность накачки, выраженная числом активных атомов, создаваемых в 1 сек. Эта формула написана в приближении бесконечной неоднородной ширины в отсутствии миграции энергии по контуру

и без учета спонтанного шума. В стационарном случае величина  $PT_0/J_0 = 1$ . Видно, что величина провалов в спектре сильно зависит от однородной ширины  $\delta$  и может быть использована для ее определения.

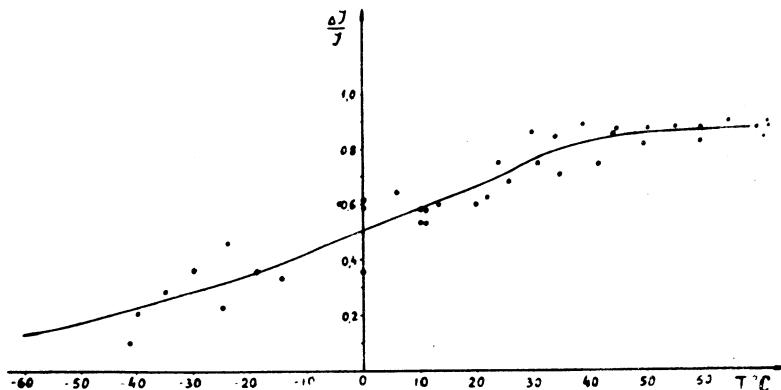


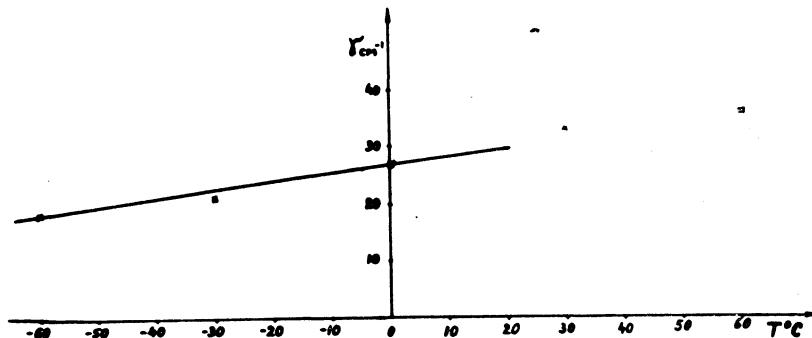
Рис. I. Температурная зависимость глубины модуляции спектра генерации.

Мы исследовали зависимость величины однородного уширения люминесценции ионов Nd в силикатном стекле от температуры. В резонаторе ОКГ на стекле с  $Nd^{3+}$  создавались потери вида (2). Для этого в резонатор помещалась плоскопараллельная кювета. Чтобы уменьшить вводимые потери (формула (3) справедлива при  $\Delta J/J < 1$ ), кювета заполнялась ацетоном. Интерференция света, отраженного от границы стекло – ацетон, создавала селекцию потерь. Коэффициент отражения света на границе стекло – ацетон  $R = 3 \cdot 10^{-3}$ , период селекции потерь  $\Delta\omega = 1/2Ln$ , где толщина кюветы  $L = 0,1$  см, показатель преломления ацетона  $n = 1,36$  и, следовательно,  $\Delta\omega = 36,7 \text{ см}^{-1}$ .

Спектр регистрировался спектрометром СТЭ-І. Отношение  $\Delta J/J$  определялось стандартной методикой по почернению пленки. Измерения проводились в интервале температур от  $-60^{\circ}\text{C}$  до  $+60^{\circ}\text{C}$ . На рис. I приведена зависимость  $\Delta J/J$  от температуры, а на рис. 2 – определенная по формуле (3) зависимость от температуры величины однородного уширения  $\delta$ . Точки на рис. 2 представляют эту

же зависимость, определенную по кинетике спектра генерации методом, указанным в /3/. Из этого рисунка видно, что наблюдается хорошее согласие результатов, полученных различными методами.

Предлагаемый нами метод позволяет достаточно просто определять  $\gamma$  — величину однородного уширения активных сред ОКГ с не-



Р и с. 2. Температурная зависимость однородной ширины линии усиления ОКГ на стекле с  $\text{Nd}^{3+}$ .

однородно уширенной полосой усиления. Надо заметить, что чувствительность излучения генерации к введенным потерям экспоненциально зависит от однородной ширины. Это обеспечивает высокую точность определения  $\gamma$ , так как ошибки в определении  $\delta$  логарифмически зависят от ошибок измерения  $\Delta J/J$  и  $\Delta(1/T)/(1/T)$ . С другой стороны, измерения величины  $\gamma$  возможны только в небольшом интервале. Наиболее удобно проводить измерения при периоде селекции  $\Delta\omega$ , близком к  $\gamma$  (в нашем случае  $\Delta\omega = 36.7 \text{ см}^{-1}$ , а  $\gamma \approx 25 \text{ см}^{-1}$ ).

Как уже указывалось, потери, вводимые в резонатор, должны быть малы, чтобы зависимость  $\Delta J/J$  от  $\Delta(1/T)/(1/T)$  оставалась линейной. С увеличением температуры возрастание однородной ширины  $\gamma$  приводит к увеличению  $\Delta J/J$ . Поэтому нам не удалось этим методом определить величину  $\gamma$  для температур выше  $20^\circ\text{C}$ .

Авторы приносят благодарность М. Д. Галанину за постоянное внимание и интерес к работе, А. Ф. Сучкову за ценные дискуссии, Л. А. Пахомычевой и студенту МГТИ М. Фролову за помощь в работе.

Поступила в редакцию  
22 февраля 1972 г.

## Л и т е р а т у р а

1. Л. А. Пахомычева, Э. А. Свириденков, А. Ф. Сучков, Л. В. Титова, С. С. Чурилов. Письма в ЖЭТФ, 12, 60 (1970).
2. Т. П. Беликова, Э. А. Свириденков, А. Ф. Сучков, Л. В. Титова, С. С. Чурилов. ЖЭТФ, 62, № 6 (1972).
3. Р. С. Машкевич. Неоднородное уширение спектральных линий активных сред ОКГ. Институт физики АН УССР, Киев, 1969 г.