

АНОМАЛЬНАЯ ЛЮМИНЕСЦЕНЦИЯ ДИСПЕРСНЫХ СРЕД ПРИ ГЕНЕРАЦИИ ИЗЛУЧЕНИЯ НА МОДАХ "ШЕПЧУЩЕЙ ГАЛЕРЕИ"

В.В.Дацюк, И.А.Измайлов, В.А.Кочелап

Теоретически исследована люминесценция среды с конденсированной дисперсной фазой при генерации света в сферических частицах – микрорезонаторах. Впервые предсказан эффект значительного увеличения интенсивности люминесценции дисперсной среды, содержащей молекулы с инверсно заселенными уровнями.

1. В последние годы возрос интерес к физико-химическим свойствам гетерофазных дисперсных сред (см., например, обзор экспериментальных исследований люминесценции капель растворов красителей¹). Цель работы – изучение люминесценции гетерофазных сред в условиях генерации света в дисперсных частицах.

2. Рассмотрим сферическую диэлектрическую частицу как открытый оптический резонатор. Как известно, в сферическом резонаторе могут существовать медленно затухающие поверхностные электромагнитные колебания, или моды "шепчущей галереи". Каждая мода характеризуется p -набором индексов n, k, q, m , где n – большое целое число, $k = 1$ и $k = 0$ для колебаний электрического и магнитного типа, соответственно, q – продольный индекс (номер корня уравнения $Ai(x) = 0$, Ai – функция Эйри), m – азимутальный индекс ($-n \leq m \leq n$). Угловая частота ω_p p -й моды резонатора зависит от n, k, q и примерно равна $(c/Ma)/(n + 1/2)$, где c – скорость света, M – относительный показатель преломления света вещества резонатора, a – радиус шара².

Для добротности резонатора Q нами было получено выражение: $Q^{-1} \leq Q_r^{-1} + Q_s^{-1}$, где Q_r – найденная в² радиационная добротность резонатора,

$$Q_r = \left(n + \frac{1}{2} \right) \left(\frac{\epsilon}{M} \right)^{2k-1} \frac{(M^2 - 1)^{1/2}}{2} \exp \{ 2T_p \},$$

$$T_p \equiv \left(n + \frac{1}{2} \right) (\eta_p - \operatorname{th} \eta_p), \quad \operatorname{ch} \eta_p \equiv \frac{M^2 a \omega_p}{c(n + \frac{1}{2})};$$

$$Q_s = \frac{1}{2\pi} \left(n + \frac{1}{2} \right) \left(\frac{\epsilon}{M} \right)^{2k-1} (M^2 - 1)^{-1} (\lambda/b)^2, \quad \lambda = 2\pi c \omega_p^{-1},$$

ϵ – относительная диэлектрическая проницаемость вещества шара, b – амплитуда отклонения поверхности частицы от идеальной сферической формы ($b \ll \lambda$).

Пусть частица является каплей, а величина b равна среднеквадратичной амплитуде тепловых капиллярных колебаний. В этом случае величины Q_r и Q_s сравнимы друг с другом – причем Q максимальна – при a порядка 30 мкм.

3. В капле возможна генерация света на модах "шепчущей галереи", если длина волны излучения λ равна $2\pi c/\omega_p$ и

$$\frac{1}{Q} \omega_p < c \sigma \Delta, \quad \Delta \equiv \frac{\int dV \Delta N(r) E_p^2}{\int dV \epsilon E_p^2}, \quad (1)$$

где σ – сечение вынужденного излучения в капле, $\Delta N(r)$ – плотность инверсной заселенности уровней, E_p – вектор непряженности электрического поля p -ой моды резонатора. Лазерная генерация наблюдалась при оптическом возбуждении капель раствора красителя радиуса $20 \div 30$ мкм¹.

4. Пусть в газовой фазе дисперсной среды происходит возбуждение метастабильных частиц и при этом между определенными электронными уровнями возникает инверсная заселенность. Распределение метастабильных частиц в газовой и жидкой фазе дисперсной среды было найдено из решения уравнений, описывающих диффузию, возбуждение и дезактивацию молекул. При $a \approx 30$ мкм внутри капель имеем

$$\Delta N(r) = y N_g \frac{d_g}{d_l} \frac{L_l}{a} \exp \left\{ -\frac{r-a}{L_l} \right\},$$

где y , N_g – степень электронного возбуждения и концентрация частиц в газовой фазе дисперсной среды, соответственно, d_g , d_l – коэффициенты диффузии возбужденных частиц в газе и жидкости, $L_l = \sqrt{d_l \tau_{ql}}$, τ_{ql} – время жизни метастабильных молекул в жидкости, r – расстояние от центра капли. Если возбуждается уже существующая дисперсная среда, $y = y_g \tau_{qd} \tau_{qg}^{-1}$, где y_g – степень электронного возбуждения газа при отсутствии жидкой фазы и той же интенсивности возбуждения молекул, $\tau_{qd}^{-1} = \tau_{qg}^{-1} + 4\pi a d_g N_k$, τ_{qg} – время жизни метастабильных молекул в газе ($\tau_{qg} \gg \tau_{ql}$), N_k – концентрация капель. Если дисперсная среда образуется при быстром введении капель в предварительно возбужденный газ, $y = y_0 \exp \left\{ -t/\tau_{qd} \right\}$, где y_0 – начальная степень возбуждения газа.

Критерий возбуждения электромагнитных мод (1) можно записать в виде условия на y : $y > y_t$, где y_t – величина порядка $(\lambda N_g d_l \tau_{ql} \sigma Q)^{-1}$.

Приведем характеристики лазерного излучения, которые достигаются в условиях стационарной генерации. Мощность света, излучаемого одной каплей, равна

$$P = 4\pi a d_g N_g (y - y_t) \frac{\hbar c}{\lambda} .$$

В условиях лазерной генерации квантовый выход излучения молекул возрастает. Вследствие этого интенсивность люминесценции дисперсной среды – I_d может значительно превышать I_g – интенсивность люминесценции однородного газа.

5. В качестве примера исследуем возможность получения лазерной генерации в каплях кислорода, содержащих метастабильные молекулы $O_2(^1\Delta)$. На электронно-колебательном переходе $Q_2(^1\Delta, v' = 0 \rightarrow ^3\Sigma, v'' = 1)$ ($\lambda = 1,58$ мкм) при $y \gtrsim 10^{-3}$, $T < 300$ К существует инверсная заселенность.

Рассмотрим дисперсную среду, содержащую капли кислорода с $a = 30$ мкм, $T = 75$ К и массовой долей жидкой фазы, равной 0,1. Для таких капель имеем $Q = 10^8$, генерация света в каплях возникает, если относительное содержание $O_2(^1\Delta)$ в газе $y > y_t = 0,02$.

В настоящее время получают газообразный кислород с $y \lesssim 0,9$, ${}^3\Sigma$. Таким образом, генерация на переходах метастабильных молекул $O_2(^1\Delta)$ может быть получена в эксперименте. Для мощности излучения одной капли при $y \gg y_t$ имеем $P = 7y$ (мВт), а $I_d/I_g \approx 10^6$.

6. Заключение. Наличие конденсированной дисперсной фазы в возбужденном газе при определенных условиях приводит к аномальному увеличению интенсивности люминесценции метастабильных молекул вследствие лазерной генерации на модах "шепчущей галереи" в каплях–микрорезонаторах. Таким образом, существует новая возможность эффективного преобразования энергии долгоживущих электронно-возбужденных молекул в световую энергию.

Литература

1. Qian S.-X. et al. Science, 1986, **231**, 486.
2. Вайнштейн Л.А. Открытые резонаторы и открытые волноводы. М.: Сов. радио, 1966.
3. Басов Н.Г. и др. Труды ФИАН, 1986, **171**, 30.