

ТЕОРЕТИЧЕСКИЕ ОЦЕНКИ ЧАСТОТЫ ЛАЗЕРА НА КРАСИТЕЛЯХ С ЛАМПОВОЙ НАКАЧКОЙ В НЕСЕЛЕКТИВНОМ РЕЗОНАТОРЕ

Введение

Известно, что в качестве излучателей резонансных лидаров, предназначенных для зондирования верхней атмосферы чаще всего используются перестраиваемые по частоте лазеры на красителях с ламповой накачкой, обладающие большой энергией в импульсе и значительным ресурсом непрерывной работы [1].

Лазеры на красителях обладают высоким коэффициентом усиления, поэтому при рассмотрении процессов, происходящих в АЭ, необходимо учитывать плотность усиленного шума, поскольку последняя может достигать значений, сравнимых с плотностью излучения генерации [2]. Как показывает анализ теоретических и экспериментальных работ, посвященных данной проблеме, именно усиленный радиационный шум наиболее существенно влияет на энергетические характеристики лазеров на красителях с ламповой накачкой.

Под термином “усиленный радиационный шум” принято считать неаксиальное излучение, совершающее не более одного прохода в АЭ, поэтому селективные элементы резонатора практически не участвуют в формировании его спектральных характеристик. Интенсивность радиационного шума зависит от коэффициента усиления активной среды и его средней частоты, которая соответствует частоте излучения лазера с неселективным резонатором.

Разработка эффективных лазерных излучателей, оптимизированных по различным качественным критериям, требует удобных для практического использования формул. Основными задачами работы являлись уточнение физической модели процессов определяющих частоту усиленного радиационного шума и получение аналитических соотношений для расчетов.

Теоретические оценки частоты излучения лазера с неселективным резонатором

Известно, что частота излучения лазера на красителе с резонатором, не обладающим дисперсией, определяется положением максимума спектрального коэффициента усиления $\alpha(\nu)$ [3]

$$\alpha(\nu) = \sigma_{10}(\nu) \cdot n_1 - \sigma_t \cdot n_t - \sigma_{01}(\nu) \cdot n_0, \quad (1)$$

где ν – частота излучения; $\sigma_{10}(\nu), \sigma_{01}(\nu)$ – соответственно сечения вынужденного излучения и поглощения на частоте излучения; σ_t – сечение триплет- триплетного поглощения; n_0, n_1, n_t – населенности соответственно основного, возбужденного и триплетного уровней.

Поглощение в триплетном канале для простоты предполагаем не зависящем от частоты, поскольку скорость изменения σ_t от частоты примерно на порядок ниже, чем σ_{10} и σ_{01} .

При изменении потерь в резонаторе или концентрации красителя частота генерации меняется, т. е. происходит самонастройка генератора. Значение частоты настройки очевидно можно определить из условия

$$\frac{\partial \alpha}{\partial \nu} = 0. \quad (2)$$

Уравнение, позволяющее определить частоту генерации, получено в неявном виде в работе [2] и имеет вид

$$\frac{q(\nu) \cdot \exp\left[-4 \cdot \ln(2) \cdot \left(\frac{\nu - \nu_f}{\Delta\nu}\right)^2\right] - \mu \cdot (1 + q(\nu)) \cdot \frac{\sigma_t}{\sigma_{10}^{\max}}}{\exp\left[\frac{h \cdot (\nu_{эл} - \nu)}{kT}\right] + (1 + \nu) \cdot (1 + q(\nu))} = \frac{k_n}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}}, \quad (3)$$

где $q(\nu)$ определяется выражением

$$q(\nu) = h \cdot (\Delta\nu)^2 / [8 \cdot kT \cdot \ln(2) \cdot (\nu_f - \nu)], \quad (4)$$

где h – постоянная планка; ν_f – частота максимума зависимости $\sigma_{10}(\nu)$; $\Delta\nu$ – полуширина контура $\sigma_{10}(\nu)$; k – постоянная Больцмана; T – температура

При выводе уравнения (3) использовались следующие приближенные соотношения для частотных зависимостей сечений поглощения $\sigma_{01}(\nu)$ и вынужденного излучения $\sigma_{10}(\nu)$:

$$\sigma_{10}(\nu) = \sigma_{10}^{\max} \cdot \exp\left[-4 \cdot \ln(2) \cdot \left(\frac{\nu - \nu_f}{\Delta\nu}\right)^2\right], \quad (5)$$

$$\sigma_{01}(\nu) = \sigma_{10}(\nu) \cdot \exp[h \cdot (\nu - \nu_{эл})/kT], \quad (6)$$

где $\nu_{эл}$ – частота электронного перехода.

Расчеты проводились в широком интервале изменений k_n/n (k_n – коэффициент потерь резонатора, n – концентрация красителя). Было установлено, что частота меняется почти линейно от $\ln(k_n/n)$ в диапазоне изменения k_n/n по крайней мере от 10^{-16} см^2 до 10^{-20} см^2 . Необходимо отметить, что точность аппроксимации зависимости $\sigma_{10}(\nu)$ можно повысить, если уменьшить частотный диапазон. Расчеты, проведенные с использованием уравнения (3), показывают, что при невысоких значениях концентрации красителя возможный диапазон изменения k_n/n лежит в пределах $10^{-17} \div 10^{-19} \text{ см}^2$, что соответствует изменению частоты “самонастройки” для красителя родамин 6Ж в пределах $(4,95 \div 5,1) \cdot 10^{14} \text{ Гц}$. В этом случае большая точность аппроксимации достигается при несколько иных значениях параметров функции Гаусса, чем тех, которые использовались авторами работы [2] для расширенного частотного диапазона. Аппроксимация частотной зависимости $\sigma_{10}(\nu)$, представленной в работе [4] по методу наименьших квадратов в указанном частотном диапазоне минимизирует ошибку при $\Delta\nu = 0,69 \cdot 10^{14} \text{ Гц}$ и $\sigma_{10}^{\max} = 1,88 \cdot 10^{-16} \text{ см}^2$.

Для получения зависимости частоты генерации в явном виде от $k_n/n \sigma_{10}^{\max}$ воспользуемся разложением функции (5) в ряд Тейлора вблизи некоторой средней частоты генерации ν_0 . Тогда ограничиваясь двумя членами разложения функцию $\sigma_{01}(\nu)$ можно представить в виде

$$\sigma_{10}(\nu) = \sigma_{10}^{\max} \cdot [a + b \cdot (\nu - \nu_0)], \quad (7)$$

где введены обозначения

$$a = \exp\left[-4 \cdot \ln(2) \cdot \left(\frac{\nu_0 - \nu_f}{\Delta\nu}\right)^2\right], \quad (8)$$

$$b = 8 \cdot \ln(2) \cdot \frac{v_f - v_0}{(\Delta v)^2} \cdot \exp \left[-4 \cdot \ln(2) \cdot \left(\frac{v_0 - v_f}{\Delta v} \right)^2 \right] \quad (9)$$

Принимая во внимание, что $q(v) \gg 1$ и с учетом (7), выражение (3) можно переписать в виде

$$\exp \left[\frac{h \cdot (v_{эл} - v)}{kT} \right] = \frac{q(v) \cdot \sigma_{10}^{\max}}{(k_n/n)} \cdot \left[a + b \cdot (v - v_0) - \mu \cdot \frac{\sigma_t}{\sigma_{10}^{\max}} - \frac{k_n \cdot (1 + \mu)}{\sigma_{10}^{\max} \cdot n} \right]. \quad (10)$$

Пренебрегая последним членом в квадратных скобках правой части последнего выражения и подставляя (4), получим

$$\begin{aligned} \frac{h \cdot (v_{эл} - v)}{kT} = \ln \left[\frac{c \cdot h \cdot \Delta v \cdot 10^2}{d \cdot 8 \cdot kT \cdot \ln(2)} \right] + \ln \left\{ d \cdot \left[a + b \cdot (v - v_0) - \frac{\mu \cdot \sigma_t}{\sigma_{10}^{\max}} \right] \right\} - \\ - \ln \left[\frac{c \cdot (v_f - v)}{\Delta v} \right] - \ln \left(\frac{k_n}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}} \cdot 10^2 \right), \end{aligned} \quad (11)$$

где обозначены

$$d = \left(a - \frac{\mu \cdot \sigma_t}{\sigma_{10}^{\max}} \right)^{-1}, \quad c = \left(\frac{v_f - v_0}{\Delta v} \right)^{-1}. \quad (12)$$

Используя разложение вида $\ln(x) = x - 1$ вблизи единичного значения аргумента (для выражений под знаком \ln , содержащих v), решаем уравнение (11) относительно частоты

$$v = \frac{\Delta v \cdot \left[A + \ln \left(\frac{k_n}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}} \cdot 10^2 \right) \right]}{\frac{h \cdot \Delta v}{kT} + b \cdot d \cdot \Delta v + c}, \quad (13)$$

где введено обозначение

$$A = \frac{h \cdot v_{эл}}{kT} + d \cdot b \cdot v_0 + \frac{c \cdot v_f}{\Delta v} + \frac{d \cdot \mu \cdot \sigma_t}{\sigma_{10}^{\max}} - a \cdot d - \ln \left(\frac{c \cdot h \cdot \Delta v \cdot 10^2}{8 \cdot d \cdot kT \cdot \ln 2} \right). \quad (14)$$

Выражение (13) можно преобразовать к виду

$$v = v_c + f \cdot \ln \left(\frac{k_n}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}} \cdot 10^2 \right), \quad (15)$$

где введены обозначения

$$f = \frac{\partial v}{\partial \left[\ln \left(\frac{k_n}{n} \right) \right]} = \frac{\Delta v}{\frac{h \cdot \Delta v}{kT} + b \cdot d \cdot \Delta v + c}, \quad v_c = \frac{A \cdot \Delta v}{\frac{h \cdot \Delta v}{kT} + b \cdot d \cdot \Delta v + c} \quad (16)$$

Значение частоты v_c соответствует условию $k_n/n \sigma_{10}^{\max} = 10^{-2}$.

В качестве примера получим численные оценки частоты излучения для лазера на красителе родамин 6Ж, используемого в лидарных исследованиях примесей натрия в верхней атмосфере. Для этого подставим в выражения (8), (9), (12), (14) и (16) спектральные параметры красителя: $\nu_{эл} = 5,45 \cdot 10^{14} \text{ Гц}$; $\nu_f = 5,26 \cdot 10^{14} \text{ Гц}$; $\nu_0 = 5,04 \cdot 10^{14} \text{ Гц}$; $\sigma_t = 0,4 \cdot 10^{-16} \text{ см}^2$; $\mu = k_{st} \cdot \tau_t = 0,85$; $\sigma_{10}^{\max} = 1,88 \cdot 10^{-16} \text{ см}^2$; $\Delta\nu = 0,69 \cdot 10^{14} \text{ Гц}$.

В результате, используя (15), получим относительно простое выражение для расчета частоты излучения лазера на красителе родамин 6Ж

$$\nu = \left[5,073 + 0,041 \cdot \ln \left(\frac{k_{\bullet}}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}} \cdot 10^2 \right) \right] \cdot 10^{14} \text{ Гц}, \quad (17)$$

или в длинах волн

$$\lambda = \left[591 - 4,8 \cdot \ln \left(\frac{k_n}{n \cdot \sigma_{10}^{\max}} \cdot 10^2 \right) \right] \text{ нм}. \quad (18)$$

Различия в значениях частоты, рассчитанной по формуле (17), и численными методами с использованием выражения (3) составляют доли процента в практически важном диапазоне частот $(4,95 \div 5,1) \cdot 10^{14} \text{ Гц}$. Полученные результаты удовлетворительно согласуются с экспериментальными измерениями.

Выводы

Получены аналитические соотношения для оценки частоты излучения лазера с неселективным резонатором. Численные оценки, полученные для красителя родамин 6Ж, показывают незначительное отличие результатов расчета частоты с помощью полученных соотношений от аналогичных расчетов, полученных более точными численными методами. Результаты работы могут быть использованы для расчета интенсивности усиленного шума и энергетического расчета лазера [5].

Список литературы: 1. Гарднер, Ч.С. Применение лидара на резонансной флюоресценции натрия в атмосферных исследованиях и астрономии // ТИИЭР. – 1989. – Т.77, №3. – С.44-56. 2. Николаев, С.В., Коробов, А.М. Влияние усиленного радиационного шума на энергетические характеристики перестраиваемых лазеров на красителях. – Харьков, 1987. – 20с. (Препринт / АН УССР.-ИРЭ.-№356). 3. Анохов, С.П., Марусий, Т.Я., Соскин, М.С. Перестраиваемые лазеры. – М. : Радио и связь, 1982. – 360с. 4. Лазеры на красителях / Под ред. Ф.П. Шеффера ; пер. с англ. под ред. Л.Д. Деркачевой. – М. : Мир, 1976. – 329с. 5. Басецкий, В.А., Зарудный, А.А. Модель генерационных характеристик излучателя резонансного лидара // Радиотехника. – 2010. Вып 160. – С.124 – 129.

Харьковский национальный
университет радиоэлектроники

Поступила в редколлегию 11.08.2014