

# МНОГОФОТОННОЕ РЕЗОНАНСНОЕ ПАРАМЕТРИЧЕСКОЕ ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ЧАСТОТЫ СИГНАЛА ВВЕРХ В НЕМОНОХРОМАТИЧЕСКОМ ПОЛЕ НАКАЧКИ

Н.А.Искандеров, В.А.Кудряшов, И.Н.Матвеев,  
Н.Д.Устинов

Показано, что в немонохроматическом поле накачки свето-индуцированная релаксация должна приводить к распаду когерентного отклика среды и росту насыщающей интенсивности, оказывая существенное влияние на эффективность преобразования.

1. Исследование поведения высших оптических нелинейностей в резонансных условиях представляет интерес в связи с широкими прикладными и спектроскопическими задачами [1].

В настоящей работе, основываясь на модели двухуровневой среды, теоретически рассматривается процесс преобразования частоты сигнала вверх на нелинейной восприимчивости произвольного порядка при многофотонном резонансе заданного немонохроматического поля накачки с учетом движения населенностей, нестационарного отклика среды, штарковского сдвига уровней и ширины частотного спектра поля.

Необходимость такого подхода вызвана наметившейся тенденцией к реализации процессов преобразования частоты на нелинейных резонансных восприимчивостях все более высоких порядков в поле случайно модулированной накачки [2 – 5].

2. Укорачиванием самосогласованной полуklassической системы уравнений двухуровневой среды [6] получены уравнения для разности населенностей  $\eta$ , недиагонального элемента матрицы плотности  $\sigma_{12}$  и комплексной амплитуды преобразованного излучения  $A_l$ , возникающего при параметрическом преобразовании поля сигнала  $A_{l-1}$  на обобщенной восприимчивости  $(l-1)$  порядка:

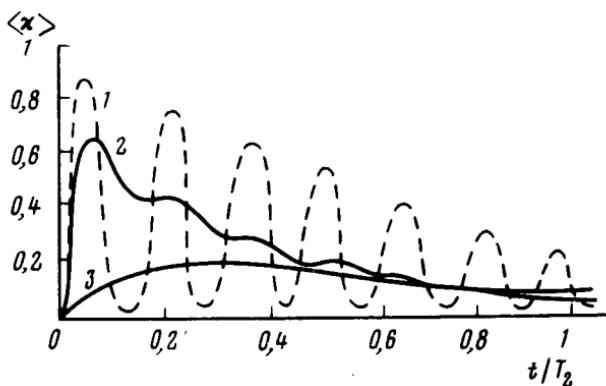
$$\frac{\partial \eta}{\partial t} + \frac{\eta - \eta_0}{T_1} = -4 \operatorname{Im} [\sigma_{12} (r_k \prod_{i=1}^k A_i^* + q_{lk} \hbar^{-1} A_l A_{l-1}^* \dots A_{l-k}^*)],$$

$$\frac{\partial \sigma_{12}}{\partial t} + \left( \frac{1}{T_2} + i\delta \right) \sigma_{12} = i\eta \left( r_k \prod_{i=1}^k A_i + q_{lk} \hbar^{-1} A_l A_{l-1}^* \dots A_{l-k}^* \right),$$

$$\frac{\partial A_l}{\partial z} + \frac{1}{u} \frac{\partial A_l}{\partial t} = i\gamma_l q_{lk} \sigma_{12} \prod_{i=k+1}^{l-1} A_i. \quad (1)$$

Здесь  $A_i$  — комплексная амплитуда поля накачки ( $i \neq l - 1$ ),  $T_{1,2}$  — времена релаксации,  $r_k$  — составной матричный элемент  $k$ -фотонного перехода,  $q_{lk}$  — составной матричный элемент комбинационно-подобного перехода, частотная отстройка:  $\delta = \omega_{12} - \sum_{i=1}^k \omega_i + \Omega$ ,  $\Omega = \sum_{i=1}^l p_i |A_i|^2$  — штарковский сдвиг,  $\gamma = 2\pi\omega_l N/\eta c$ ,  $\omega_l$  — частота преобразованного излучения,  $N$  — концентрация частиц,  $\eta_l$  — линейная часть показателя преломления на частоте  $\omega_l$ ,  $u$  — скорость волны.

Эти уравнения явились исходными для анализа многофотонного преобразования частоты сигнала вверх с учетом немонохроматичности поля накачки и нестационарности процесса преобразования.



Временная эволюция средней эффективности преобразования при различной ширине частотного спектра поля  $D_i$ : 1 —  $D_1 = 0$ , 2 —  $D_2 > D_1$ , 3 —  $D_3 > D_2$

3. С использованием процедуры усреднения стохастических дифференциальных уравнений, приведенной в [7], из (1) получены уравнения, описывающие временную эволюцию средней эффективности преобразования  $\langle \kappa \rangle = \langle \prod_{i=k+1}^{l-2} A_i A_i^* \sigma_{12} \sigma_{21} \rangle$  при мгновенном включении поля накачки с диффундирующей фазой. Соответствующие временные зависимости приведены на рисунке, из которого наглядно следует, что уширение частотного спектра поля накачки качественно изменяет картину преобразования. Если в монохроматическом поле резонансный отклик имеет когерентный характер (кривая 1), то в немонохроматическом поле светоиндуцированная релаксация приводит к распаду когерентного

взаимодействия и переходу к некогерентному режиму преобразования (кривые 2, 3). Пороговое значение интенсивности накачки, при котором возникают нутации средней эффективности преобразования, может быть оценено по формуле  $I_{\text{нут}} \sim \sqrt[k]{k^4 D^2 T_1 T_2}$ , где  $k$  – порядок резонанса,  $D$  – полуширина частотного спектра поля, лоренцевского по форме.

4. В установившемся режиме преобразования для вырожденного по частоте поля накачки при  $\delta = 0$  средняя нормированная эффективность преобразования равна

$$\langle \kappa_k \rangle = \frac{\alpha_2 I^{l-2}}{\alpha_3 (1 + \alpha_2 I^k / \alpha_3) (1 + \beta I^k / \alpha_4)}, \quad (2)$$

где  $I$  – нормированная к интенсивности насыщения  $I_s = (1/4 T_1 T_2 r_k^2)^{1/k}$  интенсивность накачки,  $\alpha_1, 2 = T_{1,2}^{-1}$ ,  $\alpha_3 = \alpha_2 + k^2 D$ ,  $\alpha_4 = \alpha_1 + \alpha_2 + k^2 D$ ,  $\alpha_5 = \alpha_2 + 2 k^2 D$ ,  $\beta = \alpha_2 + \alpha_1/2 + \alpha_1 \alpha_2 / 2 \alpha_5$ .

Из выражения (2) следует, что при выполнении соотношения  $l - 2 > k$  максимальное среднее значение эффективности преобразования в немохроматическом поле превосходит максимальную эффективность преобразования в монохроматическом поле

$$\frac{\langle \kappa_k^{\max} \rangle}{\kappa_k^{\max} (D = 0)} \sim \sqrt[k]{[(l - 2 - k) \alpha_3 / \alpha_2]^{l-2-k}} \quad (k < l-2 < 2k) \quad (3)$$

$$\frac{\langle \kappa_k^{\max} \rangle}{\kappa_k^{\max} (D = 0)} = \frac{\alpha_1 + \alpha_2 + k^2 D}{\alpha_2 + \alpha_1/2 + \alpha_1 \alpha_2 / 2 \alpha_5} \quad (l - 2 \geq 2k),$$

но достигается при больших интенсивностях накачки:

$$I_{\text{опт}} \sim I_{\text{опт}} (D = 0) \sqrt[k]{\alpha_3 / \alpha_2}. \quad (4)$$

5. Таким образом, при параметрическом преобразовании частоты на нелинейной восприимчивости произвольного порядка с возбуждением многофотонного резонанса немохроматическим полем накачки следует ожидать, что в поле пико- и наносекундных импульсов накачки динамический выигрыш в величине средней эффективности преобразования из-за светоиндуцированной релаксации значительно уменьшается или вовсе отсутствует. А при реализации установившегося режима средняя стационарная эффективность преобразования может достичь значительно большей величины, чем в монохроматическом поле, что обусловлено ростом насыщающей интенсивности в немохроматическом поле накачки.

Поступила в редакцию  
15 апреля 1981 г.

## Литература

- [1] С.А.Ахманов. Оптические нелинейности высших порядков. Кн. "Нелинейная спектроскопия", М., изд. Мир, 1979, стр. 323.
  - [2] К.Н.Драбович, А.И.Ковригин, С.М.Першин, Н.М.Синявский, А.Л.Суровегин. Письма в ЖЭТФ, 32, 175, 1980.
  - [3] К.Н.Драбович, М.Игнатавичус, Р.Куприс, А.Мацулявичус, С.М.Першин, Н.М.Синявский, В.Смильгявицус, А.Л.Суровегин. Тезисы докладов X Всесоюзной конференции по когерентной и нелинейной оптике. М., 1980, ч. I, стр. 327.
  - [4] Ю.Е.Дьяков, Н.А.Искандеров, В.А.Нехаенко. Сб. "Нелинейное резонансное преобразование частоты лазерного излучения". Ташкент, Изд. ФАН, 1979, стр. 49.
  - [5] Н.А.Искандеров, В.А.Кудряшов, И.Н.Матвеев, Н.Д.Устинов. Тезисы докладов X Всесоюзной конференции по когерентной и нелинейной оптике. М., 1980, ч. II, стр. 210.
  - [6] В.С.Бутылкин, Ю.Г.Хронопуло, Е.И.Якубович. ЖЭТФ, 71, 1712, 1976.
  - [7] Ю.Е.Дьяков. Кр. сообщения по физике, ФИАН, 7, 49, 1971.
-