

около 1060 нм. При комнатной температуре генерация возникала в области 1055 нм с порогом  $\approx 6$  дж/см.

Как и в других средах со значительным неоднородным уширением спектральных линий, спектры генерируемого излучения представляют собой наборы узких линий вблизи максимумов полос люминесценции. При пятикратном превышении порога область, занимаемая этими линиями, составляет около 6 Å.

Следует заметить, что исследованные нами кристаллы фторванадата свинца  $Pb_5(VO_4)_3F$ , активированные неодимом, обнаруживают спектры, сходные со спектрами  $Pb_5(PO_4)_2F-Nd$ , и, судя по всему, также не обладают структурой апатита.

### Литература

- [1] А. М. Коровкин, Ю. М. Лагуненко, А. М. Морозов, П. П. Феофиллов. Тр. IV Всес. совещ. по росту кристаллов. Выращивание кристаллов и их структура. Цахкадзор, 1972. Изд. АН АрмССР, часть I, стр. 159. Сб. «Рост кристаллов», том 11, 1975.
- [2] L. Meekes, H. Wondratschek. Z. anorg. allgem. Chem., 300, 44, 1959.
- [3] А. М. Морозов, Л. Г. Морозова, А. К. Трофимов, П. П. Феофиллов. Опт. и спектр., 29, 1106, 1970.

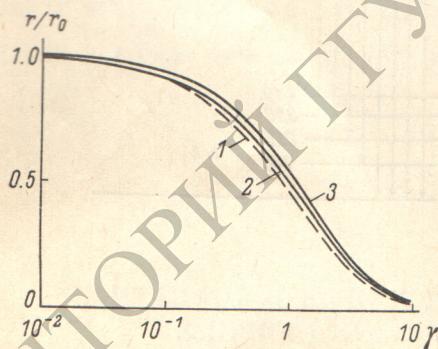
Поступило в Редакцию 2 апреля 1975 г.

УДК 535.37.535.5

## КОНЦЕНТРАЦИОННАЯ ДЕПОЛИАРИЗАЦИЯ ИЗЛУЧЕНИЯ РАСТВОРОВ ИОНОВ

Е. Н. Бодунов

Теория концентрационной деполяризации развивалась в большом числе работ [1-3]. Все они посвящены исследованию деполяризации излучения растворов нейтральных молекул. В данном сообщении теория обобщается на растворы ионов и выясняется роль электростатических сил, действующих между ионами, в рассматриваемом явлении.



Анизотропия испускания как функция относительной концентрации  $\gamma = c/c_0$ .

Штриховая кривая рассчитана по формуле Оре [4], сплошные — по формулам (1)-(7) с параметрами  $x_0 = 0.1$ ,  $a = 0.1$  (2) и  $a = 1$  (3).

цию излучения. Кроме того, учитывается ближайших соседей  $M_2$ , причем с  $M_2$  энергия может вернуться на  $M_1$  только в том случае, если  $M_1$  в свою очередь является ближайшим соседом  $M_2$ .

Теорию Оре нетрудно обобщить на случай растворов ионов. Если  $U(R)$  — энергия электростатического взаимодействия ионов, расположенных на расстоянии  $R$  друг от друга, то

$$\begin{aligned} r/r_0 = 3\gamma \int_{x_0}^{\infty} \frac{1 + 1/x^6}{(1 + 1/x^6)^2 - (1/x^{12}) \exp(-\xi)} \times \\ \times \exp\left(-\frac{U}{kT}\right) \exp\left\{-3\gamma \int_{x_0}^x \exp\left(-\frac{U}{kT}\right) x^2 dx\right\} x^2 dx, \end{aligned} \quad (1)$$

$$\xi = \frac{3}{2} \gamma \int_{x_0}^x y^2 \left(1 + \frac{y}{2x}\right) \exp\left(-\frac{U}{kT}\right) dy. \quad (2)$$

Здесь  $r_0$  — анизотропия испускания при  $c \rightarrow 0$ ,  $\gamma = c/c_0$ ,  $c_0 = \left(\frac{4\pi}{3} R_0^3\right)^{-1}$  — критическая концентрация,  $R_0$  — критический радиус переноса энергии по диполь-дипольному механизму,  $x=R/R_0$ ,  $x_0=R_m/R_0$ ,  $R_m$  — расстояние наибольшего сближения ионов. При  $x_0=0$  и  $U=0$  выражение (1) переходит в известную формулу теории Оре [4].

Энергия электростатического взаимодействия ионов находится численным решением уравнения Пуассона при условии электронейтральности раствора. Если люминесцирующее вещество диссоциирует только на две части с равными по абсолютной величине зарядами, то эти уравнения можно представить в виде [6-8]

$$V(x) = U/kT, \quad (3)$$

$$\frac{1}{x^2} \frac{d}{dx} \left( x^2 \frac{d}{dx} V \right) = -3a\gamma \{ \exp(-V) - \exp(V) \}, \quad (4)$$

$$3\gamma \int_{x_0}^{\infty} |\exp(V) - \exp(-V)| x^2 dx = -1, \quad (5)$$

$$V(x) \xrightarrow{x \rightarrow \infty} A \frac{a}{x} \exp(-zx), \quad (6)$$

$$z^2 = 6a\gamma, \quad a = (ze)^2/\varepsilon kTR_0. \quad (7)$$

Здесь  $\varepsilon$  — диэлектрическая постоянная растворителя,  $ze$  — электростатический заряд ионов,  $A$  — константа.

Результаты расчетов на ЭВМ приведены на рисунке. Из него видно, что учет отталкивания ионов (кривые 2 и 3) при концентрациях, близких к критической ( $\gamma \sim 1$ ), приводит к увеличению  $r/r_0$  примерно на 15%. Это связано с тем, что отталкивание уменьшает эффективность переноса энергии, приводящего к деполяризации излучения. С ростом параметра  $a$ , характеризующего отношение энергии электростатического взаимодействия ионов на расстоянии  $R_0$  к энергии теплового движения, увеличивается отталкивание и анизотропия растет. Отметим, что выбор расстояния наибольшего сближения, т. е. параметра  $x_0$ , не влияет существенно на величину  $r/r_0$ . Так, в области концентраций, близких к критической, изменение  $x_0$  от 0.05 до 0.25 приводит к увеличению  $r/r_0$  лишь на 2%.

### Литература

- [1] E. L. Eriksen, A. O're. Physica Norvegica, 2, 159, 1967.
- [2] R. S. Cox. Physica, 39, 361, 1968.
- [3] А. М. Саржевский, А. Н. Севченко. Анизотропия поглощения и испускания света молекулами, 153. Минск, 1971.
- [4] A. O're. J. Chem. Phys., 31, 442, 1959.
- [5] М. Д. Галанин. Тр. ФИАН, 5, 341, 1950.
- [6] Р. Робинсон, Р. Стокс. Растворы электролитов. М., 1963.
- [7] Е. Н. Бодунов. Опт. и спектр., 34, 490, 1973.
- [8] Т. А. Шахвердов, Е. Н. Бодунов. Опт. и спектр., 34, 1112, 1973.

Поступило в Редакцию 20 сентября 1974 г.