

Для сохранения поляризованного состояния TGS применяют несколько методов. Это — облучение γ -квантами образца, помещенного в электрическое поле; нанесение на образец различных управляющих электродов; введение в процессе выращивания кристаллов активных примесей типа внедрения и замещения.

Модифицированные кристаллы TGS получены путем частичного замещения глициновой группы на аминокислоту L - лейцин (L-L), содержание которого составляло до 10 мол.% в растворе. Кристаллы L-LTGS выращены при постоянных температурах роста в сегнетоэлектрической фазе.

Выполнены комплексные исследования пироэлектрических и поляризационных свойств новых сегнетоэлектрических кристаллов L-LTGS по наиболее развитым пирамидам роста.

Исследования показали, что применение лиганда L — лейцина существенно влияет на параметры пирокачества y/ϵ , M_2 и на поляризационные характеристики P_s , E_C , E_{cm} и др.

Дано сравнение пироэлектрических и поляризационных параметров кристаллов L-LTGS и TGS, L-VTGS.

ИССЛЕДОВАНИЕ ДИФФУЗИИ В ДВУХКОМПОНЕНТНЫХ РЕШЕТОЧНЫХ СИСТЕМАХ ПО МЕТОДУ МОНТЕ-КАРЛО

Д.В. Гапанюк

Научный руководитель — д.ф.-м.н., профессор *В.С. Вихренко*
Белорусский государственный технологический университет

Диффузия является одним из наиболее распространенных явлений, контролируемых перераспределением компонентов в системе и, поэтому, играющим важнейшую роль во многих производственных процессах. Согласно феноменологической теории необратимых процессов [1-2], потоки компонентов пропорциональны градиентам соответствующих химических потенциалов, а коэффициенты пропорциональности называют кинетическими коэффициентами диффузии. С другой стороны, согласно закону Фика, потоки компонентов пропорциональны градиентам концентрации, и в эти выражения входят коэффициенты химической диффузии. Перерасчет коэффициентов диффузии осуществляется с помощью производных химических потенциалов по концентрациям компонентов.

Моделирование динамики частиц в системе производилось по методу Монте-Карло. Алгоритм моделирования [3] модифицирован к особенностям исследования двухкомпонентных систем с межчастичным отталкиванием. Для системы N частиц сортов A и B на периодической двумерной решетке исходными условиями моделирования являлись температура T , концентрация компонентов c_A и c_B , потенциалы взаимодействия между ближайшими соседями $J_{AA}=-J$, $J_{BB}=J_B J$ и $J_{AB}=J_{AB} J$ на квадратной решетке размером $L \times L$ ($L=32$) узлов с периодическими граничными условиями, которые позволяют существенно уменьшить влияние конечных размеров моделируемой системы на результаты моделирования. Начальное состояние системы генерировалось путем случайного выбора узла решетки с координатами (α, β) ($1 \leq \alpha \leq L$, $1 \leq \beta \leq L$, где α и β — целые числа), в который помещалась частица. Заполнение решетки производилось до числа частиц $N = L \times L(c_A + c_B)$.

Моделирование динамики частиц осуществлялось случайным выбором узла (α, β) решетки, занятого частицей любого сорта. Затем разыгрывался переход этой частицы в один из четырех ближайших узлов. Если узел не был занят, то вычислялась вероятность перехода частицы P_1 . Эта вероятность сопоставлялась со случайной величиной $0 \leq P \leq 1$. При $P \leq P_1$ переход частицы принимался, в противном случае состояния узлов оставались прежними, и осуществлялся переход к анализу следующего узла. Один шаг процедуры Монте-Карло (МКШ) состоял из числа попыток перемещения частиц, равного числу частиц в системе. Типичная длина траектории составляла 50000 МКШ, и усреднение производилось по 10^3 траекторий. Как и следовало ожидать, зависимость среднего квадрата перемещения частиц от времени близка к линейной. Аппроксимировав полученные кривые линейными зависимостями, находим

соответствующие кинетические коэффициенты диффузии.

Моделирование было выполнено в области изменения концентраций компонентов от 0 до 0,95 при значении приведенной температуры $T/T_c=1,5$, выраженной в единицах критической температуры компонента A ($k_B T_c=0,567J$). Параметры взаимодействия приняты положительными и равными $J_B=1,44$, $J_{AB}=1,2$ ($J_{AB}=\sqrt{J_B}$), что соответствует межчастичному отталкиванию.

Ввиду межчастичного отталкивания интенсивнее взаимодействующие частицы сорта B более подвижны. Однако при увеличении концентрации частиц сорта A ситуация изменяется и подвижность частиц обоих сортов выравнивается. Такое поведение обусловлено взаимным распределением частиц в системе. При низких концентрациях пары частиц сорта B мало вероятны и коэффициенты диффузии определяются взаимодействием частиц разных сортов или сорта A .

Литература

1. Bokun G. S., Groda Ya.G., Uebing C., Vikhrenko V.S. // Physica A. – 2001. – V. 296.
2. Де Гроот С.Р. и Мазур П. Неравновесная термодинамика. – М.: Мир, 1974.
3. Бокун Г.С., Вихренко В.С., Гапанюк Д.В. // Труды БГТУ. Сер. физ.-мат. наук и информ. Вып. XI. -2003. -С. 63.

КОМПЛЕКСНЫЕ КВАЗИПОЛИНОМИАЛЬНЫЕ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ ШРЕДИНГЕРА

Р.И. Гаранин, Н.Н. Кравченко

Научный руководитель – к.ф.- м.н., доцент *Ю.В. Трубников*
Витебский государственный университет им. П. Машерова

Целью исследования является нахождение комплекснозначных решений уравнения Шредингера, при этом метод разделения переменных не используется. В результате получены комплексные квазиполиномиальные решения.

Рассмотрим движение двумерного изотропного осциллятора, у которого $\omega_1 = \omega_2 = \omega$. Потенциальная энергия U такого осциллятора выражается формулой

$U = \frac{m\omega^2}{2}(x^2 + y^2)$. Уравнение Шредингера соответственно имеет вид

$$\Delta\psi + \frac{2m}{\hbar^2} \left[E - \frac{m\omega^2}{2}(x^2 + y^2) \right] \psi = 0. \quad (1)$$

Покажем, что функция

$$\psi(x, y) = (x + iy)^n e^{-a(x^2+y^2)} \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

при $a = \frac{m\omega}{2\hbar}$ является решением уравнения (1). Действительно,

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = n^2 (x + iy)^{n-2} e^{-a(x^2+y^2)} - n(x + iy)^{n-2} e^{-a(x^2+y^2)} - 4nax(x + iy)^{n-1} e^{-a(x^2+y^2)} - 2a(x + iy)^n e^{-a(x^2+y^2)} + 4a^2 x^2 (x + iy)^n e^{-a(x^2+y^2)};$$

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} = -n^2 (x + iy)^{n-2} e^{-a(x^2+y^2)} + n(x + iy)^{n-2} e^{-a(x^2+y^2)} - 4inay(x + iy)^{n-1} e^{-a(x^2+y^2)} - 2a(x + iy)^n e^{-a(x^2+y^2)} + 4a^2 y^2 (x + iy)^n e^{-a(x^2+y^2)}.$$