

УДК 534.2:530.10

**РАСПРОСТРАНЕНИЕ ВОЗБУЖДЕНИЙ ОТ ТОЧЕЧНОГО ИСТОЧНИКА
 В ТРЕХМЕРНЫХ ПЕРИОДИЧЕСКИХ РЕШЕТКАХ**

В.Л. Дятлов

Задачи физики твердого тела, связанные с рассмотрением процессов в кристаллической решетке, сводятся к решению трехмерных дифференциально-разностных уравнений.

Как правило, эти задачи анализируются либо на базе дифференциально-разностных уравнений для плоских волн, либо приближенно формулируются непрерывными дифференциальными уравнениями в частных производных, аппарат которых хорошо разработан. При этом не рассматриваются прямые решения дифференциально-разностных уравнений для случаев, когда невозможно пользоваться частными решениями в форме плоских волн. В то же время хорошо известно, что пренебрежение дискретной структурой кристаллов в некоторых случаях влечет за собой не только количественные, но и качественно неверные результаты, например, при рассмотрении оптических колебаний решетки [1].

Использование идей Г.Бейтмена [2,3], который нашел решения задач распространения волн и диффузии вещества (тепла) в двумерных сетях от действия точечного источника, позволяет найти подходы к прямому решению, по крайней мере, наиболее простых трехмерных линейных дифференциально-разностных уравнений, часто встречающихся в физике твердого тела [1].

1. Рассмотрим дифференциально-разностное уравнение, описывающее однородную решетку, вида:

$$\Delta u_{x_1, x_2, x_3} - \alpha u_{x_1, x_2, x_3} = -b f^{(\kappa)} \delta^{(\kappa)}, \quad (1)$$

где u_{x_1, x_2, x_3} - искомая функция трех целочисленных переменных x_1, x_2, x_3 ;

$$\Delta u_{x_1, x_2, x_3} = u_{x_1+1, x_2, x_3} + u_{x_1-1, x_2, x_3} - 2u_{x_1, x_2, x_3} + u_{x_1, x_2+1, x_3} + u_{x_1, x_2-1, x_3} - 2u_{x_1, x_2, x_3} + u_{x_1, x_2, x_3+1} + u_{x_1, x_2, x_3-1} - 2u_{x_1, x_2, x_3};$$

α, b - преобразование Фурье или Лапласа операторов дифференцирования по времени;

$$\delta^{(\kappa)} = \delta(x_1 - x_1^{(\kappa)}, x_2 - x_2^{(\kappa)}, x_3 - x_3^{(\kappa)}) \text{ при } x_1 = x_1^{(\kappa)}, x_2 = x_2^{(\kappa)}, x_3 = x_3^{(\kappa)} \text{ и } \delta^{(\kappa)} = 0 \text{ при хотя бы одном } x_i \neq x_i^{(\kappa)} (i = 1, 2, 3);$$

$f^{(\kappa)}$ - преобразование Фурье или Лапласа временной зависимости возбуждения в точке $x_1^{(\kappa)}, x_2^{(\kappa)}, x_3^{(\kappa)}$.

Уравнение (1) рассмотрим для области, бесконечно протяженной по координатам x_1, x_2, x_3 при нулевых условиях на бесконечности. Его решение при этом будем иметь вид:

$$u_{x_1, x_2, x_3} = f^{(\kappa)} \frac{b}{\alpha} \int_0^\infty e^{-\left(\frac{\alpha+b}{\alpha}\right)\xi} \prod_{i=1}^3 I_{x_i - x_i^{(\kappa)}}\left(\frac{2\xi}{\alpha}\right) d\xi = f^{(\kappa)} \frac{b}{\alpha} B_{x_1 - x_1^{(\kappa)}, x_2 - x_2^{(\kappa)}, x_3 - x_3^{(\kappa)}}(\alpha), \quad (2)$$

где $I_{x_i - x_i^{(\kappa)}}\left(\frac{2\xi}{\alpha}\right)$ - функция Бесселя мнимого аргумента, порядка $x_i - x_i^{(\kappa)}$. Действительно, можно проверить, что функция

$$B_{x_1 - x_1^{(\kappa)}, x_2 - x_2^{(\kappa)}, x_3 - x_3^{(\kappa)}}(\alpha) = B^{(\kappa)}(\alpha)^*$$

обладает свойством:

$$\Delta B^{(\kappa)}(\alpha) = \alpha B^{(\kappa)}(\alpha) - \alpha \delta^{(\kappa)}, \quad (3);$$

* Индекс " κ " функции $B^{(\kappa)}(\alpha)$ означает, что отсчет координат производится от точки с номером κ .

откуда следует, что выражение (2) для u_{x_1, x_2, x_3} удовлетворяет уравнению (I).

Функция $B^{(\kappa)}(\alpha)$, которую назовем функцией Бейтмена, удовлетворяет нулевым граничным условиям на бесконечности при $-12 > \operatorname{Re} \alpha > 0$.

2. Свойство (3) функций Бейтмена показывает возможность получения аналитического решения систем уравнений типа (I):

$$\Delta u_i - \sum_{j=1}^m a_{ij} u_j = -b_i f_i^{(\kappa)} \delta^{(\kappa)}, \quad (4)$$

$$i = 1, 2, \dots, m.$$

Это решение будет иметь вид:

$$u_i = \sum_{\kappa=1}^m \sum_{t=1}^m c_{\kappa t}^{(i)} B^{(\kappa)}(S_t), \quad (5)$$

где m корней S_t определяются из алгебраического характеристического уравнения системы (4), а коэффициенты $c_{\kappa t}^{(i)}$ — из системы алгебраических уравнений, получаемых после подстановки (5) в (4) и приравнивания нулю коэффициентов при линейно независимых функциях $B^{(\kappa)}(S_t)$ (для разных κ и t при отсутствии кратных корней S_t) и при каждом из индексов Кронекера $\delta^{(\kappa)}$.

Система уравнений (4) позволяет описать процессы в кристалле, состоящем из атомов m сортов.

3. При анизотропии по осям x_i уравнение (I) можно представить так:

$$\sum_{i=1}^3 \frac{1}{\alpha_i} (u_{x_{i+1}} + u_{x_{i-1}} - 2u_{x_i}) - u_{x_1, x_2, x_3} = -b f^{(\kappa)} \delta^{(\kappa)}. \quad (6)$$

Уравнение (6) имеет аналитическое решение вида:

$$u_{x_1, x_2, x_3} = b \int_0^\infty e^{-(1 + \frac{2}{\alpha_1} + \frac{2}{\alpha_2} + \frac{2}{\alpha_3}) \xi} \prod_{i=1}^3 I_{x_i - x_i^{(\kappa)}}(\frac{2\xi}{\alpha_i}) d\xi =$$

$$= b B^{(\kappa)}(\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3). \quad (7)$$

4. Предположим, что в однородной решетке, описываемой уравнением (I), имеется одно нарушение (вакансия, замещенный атом), то есть в некоторой точке z значение $\alpha_2 \neq \alpha$. В этом случае уравнение (I) можно представить так:

$$\Delta u - \alpha u = -b \delta^{(\kappa)} f^{(\kappa)} - (\alpha - \alpha_2) u_2 \delta^{(2)}. \quad (8)$$

Решение (8) будет иметь вид:

$$u = \frac{b}{\alpha} f^{(\kappa)} B^{(\kappa)}(\alpha) + (1 - \frac{\alpha_2}{\alpha}) u_2 B^{(2)}(\alpha), \quad (9)$$

и в точке z :

$$u_z = \frac{b}{\alpha} f^{(\kappa)} B_z^{(\kappa)}(\alpha) + (1 - \frac{\alpha_2}{\alpha}) u_2 B_z^{(2)}(\alpha). \quad *)$$

С помощью (9), после подстановки в него выражения для u_2 , согласно (10), можно оценить влияние различных неоднородностей на процессы распространения возмущений в кристаллической решетке.

Итак, с помощью функций Бейтмена, используя также принцип суперпозиции, можно найти прямое решение весьма большого числа линейных задач физики твердого тела, описываемых дифференциально-разностными уравнениями. Не вызывает сомнения возможность решения с помощью функций Бейтмена ряда аналогичных слабо нелинейных задач методами малого параметра.

Л и т е р а т у р а

1. КИТТЕЛЬ Ч. Введение в физику твердого тела. Издание второе, переработанное, 1962, М. ГИФ-МЛ, стр. 106-141.

2. BATEMAN H. Some simple differential difference equations and the related functions. Bull. Amer. Math. Soc., 49, 1943, 494-512.

3. ПИНИИ Э. Обыкновенные дифференциально-разностные уравнения, 1961, М., ИИЛ, стр. 148-153.

Поступила в редакцию
10. 12. 1970 г.

*) $B_z^{(\kappa)}(\alpha)$ — коэффициент, получаемый из функции Бейтмена при подстановке разности координат $x_i^{(2)} - x_i^{(\kappa)}$, $i = 1, 2, 3$;
 $B_z^{(2)} = \int_0^\infty e^{-(\frac{\alpha+6}{\alpha}) \xi} I_0^3(\frac{2\xi}{\alpha}) d\xi.$