

МАТЕМАТИЧЕСКОЕ ОПИСАНИЕ ПРОЦЕССОВ ТЕПЛООБМЕНА В МНОГОСЛОЙНЫХ КУСОЧНО- НЕОДНОРОДНЫХ МИКРОЭЛЕКТРОННЫХ СТРУКТУРАХ

ПЕТРОВ С. И., МАТВЕЕВ А. В.¹

¹ - БЕЛОРУССКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИНФОРМАТИКИ И РАДИОЭЛЕКТРОНИКИ

Рассмотрены уравнения для решения двумерных задач расчета температурных полей в многослойных микроэлектронных структурах с плоскостной или азимутальной симметрией.

В случае, когда теплофизические характеристики ортогональных криволинейных координатах, получаем:

$$\begin{aligned} c_i(q_1, q_2, q_3) p_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial t} = \\ \frac{1}{H_1, H_2, H_3} \left[\frac{\partial}{\partial q_1} \left(\frac{H_2 H_3}{H_1} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_1} \right) + \right. \\ \left. \frac{\partial}{\partial q_2} \left(\frac{H_3 H_1}{H_2} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_2} \right) + \right. \\ \left. \frac{\partial}{\partial q_3} \left(\frac{H_1 H_2}{H_3} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_3} \right) \right] + q_{Vi}. \end{aligned} \quad (1)$$

Рассмотрим частные случаи уравнения (2.12).

В декартовых координатах будем иметь:

$$\begin{aligned} c_i(x, y, z) p_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \\ \frac{\partial}{\partial y} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial z} \right) + q_{Vi}(x, y, z). \end{aligned} \quad (2)$$

В цилиндрических координатах получим:

$$c_i(r, \varphi, z) p_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) r \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial \varphi} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial z} \right) + q_{vi}(r, \varphi, z). \quad (3)$$

В сферических координатах будем иметь:

$$c_i(r, \theta, \varphi) p_i(r, \theta, \varphi) \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) r^2 \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) \sin \theta \frac{\partial T}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) \frac{\partial T}{\partial \varphi} \right) + q_{vi}(r, \theta, \varphi). \quad (4)$$

Модель (2.12), (2.2) – (2.7) описывает процесс переноса теплоты в многослойных кусочно-неоднородных изотропных микрорелектронных структурах.

Отметим также, что в ряде практических случаев на части границы S имеет место условие адиабатичности. Поэтому, вместо граничного условия (1.3) можно использовать граничное условие:

$$\frac{\partial T}{\partial n} = 0. \quad (5)$$

Если температурное поле стационарно, то есть процесс установившейся, то уравнение (2.13) преобразуется к виду

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial q_1} \left(\frac{H_2 H_3}{H_1} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_1} \right) + \\ & \frac{\partial}{\partial q_2} \left(\frac{H_3 H_1}{H_2} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_2} \right) + \\ & \frac{\partial}{\partial q_3} \left(\frac{H_1 H_2}{H_3} \lambda_i(q_1, q_2, q_3) \frac{\partial T}{\partial q_3} \right) + q_{vi} = 0. \end{aligned} \quad (6)$$

В декартовых координатах уравнение (2.17) принимает вид:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial y} \right) + \\ \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_i(x, y, z) \frac{\partial T}{\partial z} \right) + q_{vi}(x, y, z) = 0. \end{aligned} \quad (7)$$

В цилиндрических координатах получим:

$$\begin{aligned} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial \varphi} \right) + \\ \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_i(r, \varphi, z) \frac{\partial T}{\partial z} \right) + q_{vi}(r, \varphi, z) = 0. \end{aligned} \quad (8)$$

В сферических координатах будем иметь:

$$\begin{aligned} \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) r^2 \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \\ \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) \sin \theta \frac{\partial T}{\partial \theta} \right) + \\ \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\lambda_i(r, \theta, \varphi) \frac{\partial T}{\partial \varphi} \right) + q_{vi}(r, \theta, \varphi) = 0. \end{aligned} \quad (9)$$

В большинстве практических случаев для определения температурного поля возможно использование более простого уравнения, которое получается из (2.17). Это уравнение имеет вид:

$$\begin{aligned} \frac{1}{H_1 H_2} \left[\frac{\partial}{\partial q_1} \left(\frac{H_2}{H_1} \lambda_i(q_1, q_2) \frac{\partial T}{\partial q_1} \right) + \right. \\ \left. \frac{\partial}{\partial q_2} \left(\frac{H_1}{H_2} \lambda_i(q_1, q_2) \frac{\partial T}{\partial q_2} \right) \right] + q_{vi} = 0. \end{aligned} \quad (10)$$

В декартовых координатах уравнение (2.21) принимает вид

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\lambda_i(x, y) \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\lambda_i(x, y) \frac{\partial T}{\partial y} \right) + q_{vi}(x, y) = 0. \quad (11)$$

В цилиндрических координатах :

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(\lambda_i r \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda_i \frac{\partial T}{\partial z} \right) + q_{vi} = 0. \quad (12)$$

Список использованных источников

1. Захаров, А.Л. Расчет тепловых сопротивлений многослойных структур при наличии контактного сопротивления между слоями. – Полупроводниковые приборы и их применение/ А.Л. Захаров, Е.И. Асвадурава //Под ред. Я.А. Федотова. – М.: Сов. радио, 1974, вып. 26, с. 48 – 50.
2. Melnikov, A.A. Modeling of thermal fields in multilayer semiconductor structures. / A.A. Melnikov, A.S. Sigov, K.A. Vorotilov // Materials Research Society (Spring Meetings, 8–12 April, San Francisco, USA), 1996, p. 196.
3. Мельников, А.А. Расчет электромагнитных и температурных полей методом конечных элементов: Учебное пособие / Московский государственный институт радиотехники, электроники и автоматики (технический университет) – М., 2000. – 76 с.