
УДК 536.24

В.И. Гаврыш, д-р техн. наук
Национальный университет “Львовская политехника”,
(Украина, 79013, Львов, ул. С. Бандери, 12,
тел. (032) 2582578, e-mail: ikni.pz@gmail.com)

Моделирование температурных режимов в неоднородных элементах электронных устройств со сквозными инородными включениями

Рассмотрена стационарная задача теплопроводности для изотропной бесконечной пластины с теплоизолированными лицевыми поверхностями, содержащей инородное включение и нагреваемой локально сосредоточенным на граничной поверхности тепловым потоком. После кусочно-линейной аппроксимации температуры на граничных поверхностях включения с использованием интегрального преобразования Фурье получено численно-аналитическое решение краевой задачи. Выполнены числовые расчеты температурного поля для заданных геометрических и теплофизических параметров.

Розглянуто стаціонарну задачу теплопровідності для ізотропної безмежної пластини з теплоізольованими лицевими поверхнями, яка містить чужерідне включення та нагрівається локально зосередженим на межовій поверхні тепловим потоком. Після кусково-лінійної апроксимації температури на краях включения із використанням інтегрального перетворення Фур'є отримано аналітично-числовий розв'язок крайової задачі. Виконано числові розрахунки температурного поля для заданих геометричних і теплофізичних параметрів.

Ключевые слова: температура, теплопроводность, стационарная задача, изотропная пластина, инородное сквозное включение, идеальный тепловой контакт, тепловой поток.

От эффективности процессов тепло- и массообмена зависит температурный режим окружающей среды и жилых помещений, а также рабочие процессы в различных технологических установках. Поэтому в последние десятилетия теория теплообмена интенсивно развивалась в связи с потребностями теплоэнергетики, атомной энергетики, космонавтики и др.

В настоящее время разрабатываются способы тепловой защиты высокоскоростных летательных установок, в том числе космических многоразового действия, в активных зонах реакторов, в магнитогидродинамических генераторах (установках для прямого преобразования теплоты в электрическую энергию), в газотурбинных установках. Исследуются про-

© В.И. Гаврыш, 2015

цессы теплообмена при низких температурах, в частности в установках с использованием эффекта сверхпроводимости, например в магнитах, создающих значительные поля. Продолжаются работы по созданию криохирургических инструментов для операций с быстрым замораживанием отдельных участков ткани. Прогресс в этой области в значительной степени связан с правильной организацией процессов теплообмена как в самом инструменте, так и в ткани. Проводятся работы по созданию установок для сублимационной сушки продуктов питания, успешная разработка которых зависит от правильной организации процессов сублимации и десублимации. Совершенствуются методы исследования процессов теплообмена на Земле и в ее атмосфере, в частности прогнозирования погоды.

Запросы различных отраслей промышленности стимулируют устойчивое и быстрое развитие исследований в области теплообмена. Наименее исследованы до настоящего времени математические модели теплообмена в сложных электронных системах с учетом кусочно-однородной структуры конструкционных элементов и их термо чувствительности в определенных интервалах температур, что влияет на точность расчета температурных полей и эффективность методов проектирования электронных устройств.

Определение теплового состояния как однородных так и неоднородных конструкций привлекает внимание многих исследователей [1—6]. В [7] разработана математическая модель квазистационарного температурного поля сплошного цилиндра вращения из композитного материала с нелинейными краевыми условиями, в которых учтена зависимость теплофизических характеристик материалов от температуры. Полученные аналитические выражения для определения температурных полей позволяют подобрать состав композитных материалов для деталей цилиндрического типа с целью увеличения срока их эксплуатации. Рассмотрены одномерные (плоская, цилиндрически-симметричная и сферически-симметричная) нелинейные задачи теплопроводности для заданного потока тепла в начале координат в виде степенной функции в зависимости от времени.

Получены приближенные решения рассматриваемых задач и проанализирована их сходимость [8]. Построено аналитическое решение нелинейной задачи теплопроводности на основе интегрального метода теплового баланса [9]. Для повышения точности решения температурная функция аппроксируется полиномами высоких степеней. Для определения коэффициентов полиномов введены дополнительные краевые условия. Показано, что введение дополнительных краевых условий уже во втором приближении приводит к значительному повышению точности решения задачи.

В работе [10] построено численно-аналитическое решение нестационарной задачи теплопроводности для полого шара, теплофизические ха-

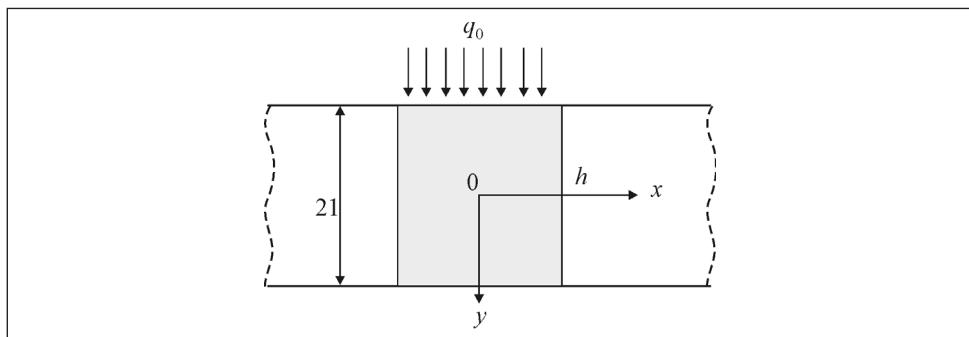


Рис. 1. Сечение изотропной бесконечной пластины с инородным сквозным включением плоскостью $z=0$

рактеристики материала которого меняются с изменением температуры. В частном случае получено решение для сплошного шара. На основе вариационного подхода построена математическая модель нестационарной нелинейной задачи теплопроводности для двумерной среды с тонким включением, позволяющая учесть малую толщину тонкого включения. Для линеаризации сформулированной задачи применен метод Ньютона—Рафсона. Дискретизация по временной переменной выполнена согласно схеме промежуточной точки. Вариационная формулировка задачи приведена в форме минимизации функционала [11]. Работы [12—14] посвящены развитию методов решения стационарных нелинейных задач теплопроводности для конструкций двумерной кусочно-однородной структуры.

Постановка задачи и математическая модель. Рассмотрим изотропную относительно теплофизических параметров бесконечную пластину ширины $2l$ с теплоизолированными лицевыми поверхностями $|z|=\delta$, в которой содержится инородное сквозное включение объема $8hl/\delta$, отнесенное к декартовой прямоугольной системе координат $(Oxyz)$ с началом в центре включения. На граничных поверхностях включения $L_{\pm h} = \{(\pm h, y, z) : |y| \leq l, |z| \leq \delta\}$ выполняются условия идеального теплового контакта, граничная поверхность $K_+ = \{(x, z) : |x| < \infty, |z| \leq \delta\}$ пластины теплоизолирована, а на другой ее граничной поверхности в прямоугольнике $\{(x, z) : |x| \leq h, |z| \leq \delta\}$ сосредоточен тепловой поток с поверхностью плотностью $q_0 = \text{const}$ (рис. 1).

Распределение температуры $t(x, y)$ в приведенной системе получим, решив уравнение теплопроводности [15, 16]

$$\frac{\partial}{\partial x} \left[\lambda(x) \frac{\partial t}{\partial x} \right] + \lambda(x) \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} = 0 \quad (1)$$

с граничными условиями

$$t|_{|x| \rightarrow \infty} = t_c, \quad \left. \frac{\partial t}{\partial x} \right|_{|x| \rightarrow \infty} = 0, \quad \left. \frac{\partial t}{\partial y} \right|_{y=l} = 0, \quad \left. \frac{\partial t}{\partial y} \right|_{y=-l} = -q_0 S_-(h-|x|), \quad (2)$$

где $\lambda(x)$ — коэффициент теплопроводности неоднородной пластины,

$$\lambda(x) = \lambda_1 + (\lambda_0 - \lambda_1) S_-(h-|x|); \quad (3)$$

λ_1 и λ_0 — коэффициенты теплопроводности материалов пластины и включения; t_c — температура окружающей среды; $S_\pm(\zeta)$ — асимметричные единичные функции [17],

$$S_\pm(\zeta) = \begin{cases} 1, & \zeta > 0, \\ 0,5 \mp 0,5, & \zeta = 0, \\ 0, & \zeta < 0. \end{cases}$$

Введем функцию

$$T = \lambda(x) \theta \quad (4)$$

и продифференцируем ее по переменной x с учетом коэффициента теплопроводности $\lambda(x)$ (3). В результате получим

$$\lambda(x) \frac{\partial \theta}{\partial x} = \frac{\partial T}{\partial x} - (\lambda_0 - \lambda_1) [\theta|_{x=-h} \delta_-(x+h) - \theta|_{x=h} \delta_+(x-h)]. \quad (5)$$

Здесь $\theta = t - t_c$ — избыточная температура; $\delta_\pm(\zeta) = \frac{dS_\pm(\zeta)}{d\zeta}$ — асимметричные дельта-функции Дирака [17]. Подставляя выражение (5) в соотношение (1), приходим к дифференциальному уравнению в частных производных с сингулярными коэффициентами

$$\Delta T - (\lambda_0 - \lambda_1) [\theta|_{x=-h} \delta_-(x+h) - \theta|_{x=h} \delta_+(x-h)] = 0, \quad (6)$$

где Δ — оператор Лапласа в декартовой прямоугольной системе координат, $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$.

Итак, искомое температурное поле в рассмотренной системе полностью определяется из (6) при граничных условиях (2).

Решение краевой задачи. Аппроксимируем функцию $\theta(\pm h, y)$ (рис. 2) выражением

$$\theta(\pm h, y) = \theta_1^\pm + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^\pm - \theta_j^\pm) S_-(y - y_j), \quad (7)$$

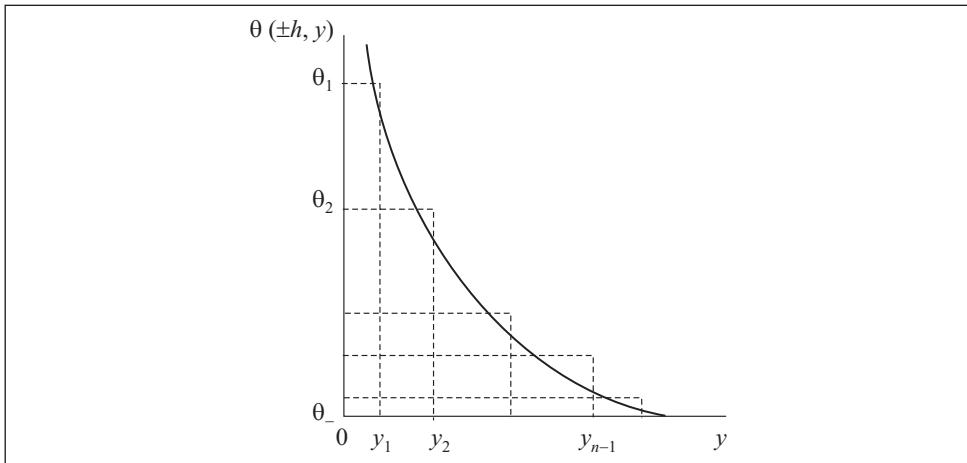


Рис. 2. Аппроксимация функции $\theta(\pm h, y)$

где $y_j \in]-l; l[$; $y_1 \leq y_2 \leq \dots \leq y_{n-1}$; $\theta_j^\pm (j = \overline{1, n})$ — неизвестные аппроксимирующие значения избыточной температуры. Подставив (7) в уравнение (6), получим

$$\Delta T = (\lambda_0 - \lambda_1) \left\{ \left[\theta_1^- + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^- - \theta_j^-) S_-(y - y_j) \right] \delta'_+(x + h) - \left[\theta_1^+ + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^+ - \theta_j^+) S_-(y - y_j) \right] \delta'_+(x - h) \right\}. \quad (8)$$

Применив интегральное преобразование Фурье по координате x к уравнению (8) и граничным условиям (2) с учетом соотношения (4), приходим к обыкновенному дифференциальному уравнению с постоянными коэффициентами

$$\frac{d^2 \bar{T}}{dy^2} - \xi^2 \bar{T} = \frac{i\xi}{\sqrt{2\pi}} (\lambda_0 - \lambda_1) \left\{ e^{i\xi h} \left[\theta_1^+ + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^+ - \theta_j^+) S_-(y - y_j) \right] - e^{-i\xi h} \left[\theta_1^- + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^- - \theta_j^-) S_-(y - y_j) \right] \right\}. \quad (9)$$

и граничным условиям

$$\left. \frac{d\bar{T}}{dy} \right|_{y=l} = 0, \quad \left. \frac{d\bar{T}}{dy} \right|_{y=-l} = -\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{q_0}{\xi} \sin \xi h, \quad (10)$$

где \bar{T} — трансформанта функции, $\bar{T} = -\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\xi x} T d\xi$; ξ — параметр интегрального преобразования Фурье; $i = \sqrt{-1}$ — мнимая единица.

Общее решение уравнения (9) найдем с помощью метода вариации постоянных в виде

$$\begin{aligned} \bar{T} = & C_1 e^{\xi y} + C_2 e^{-\xi y} + \\ & + \frac{i}{\xi \sqrt{2\pi}} (\lambda_0 - \lambda_1) \left\{ e^{-i\xi h} \left[\theta_1^- + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^- - \theta_j^-) (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right] - \right. \\ & \left. - e^{i\xi h} \left[\theta_1^+ + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^+ - \theta_j^+) (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right] \right\}, \end{aligned}$$

где C_1, C_2 — постоянные интегрирования. Используя граничные условия (10), получим частичное решение задачи (9), (10):

$$\begin{aligned} \bar{T} = & \frac{i}{\xi \sqrt{2\pi}} (\lambda_0 - \lambda_1) \left\{ e^{-i\xi h} \left[\theta_1^- + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^- - \theta_j^-) \left(\frac{ch\xi(y+l)}{sh2\xi l} sh\xi(l - y_j) + \right. \right. \right. \\ & \left. \left. \left. + (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right) \right] - \right. \\ & \left. - e^{i\xi h} \left[\theta_1^+ + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^+ - \theta_j^+) \left(\frac{ch\xi(y+l)}{sh2\xi l} sh\xi(l - y_j) + \right. \right. \right. \\ & \left. \left. \left. + (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right) \right] \right\} + \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{q_0}{\xi^2} \frac{ch\xi(y-l)}{sh2\xi l} \sin\xi h. \quad (11) \end{aligned}$$

Применив обратное интегральное преобразование Фурье к соотношению (11), получим

$$\begin{aligned} T(x, t) = & \frac{1}{\pi} \int_0^\infty \frac{1}{\xi} \left\{ (\lambda_0 - \lambda_1) \left[\sin\xi(x+h) \times \right. \right. \\ & \times \left(\theta_1^- + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^- - \theta_j^-) \left(\frac{ch\xi(l+y)}{sh2\xi l} sh\xi(l - y_j) + (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right) \right) - \\ & - \sin\xi(x-h) \left(\theta_1^+ + \sum_{j=1}^{n-1} (\theta_{j+1}^+ - \theta_j^+) \left(\frac{ch\xi(l+y)}{sh2\xi l} sh\xi(l - y_j) + \right. \right. \\ & \left. \left. + (1 - ch\xi(y - y_j)) S_-(y - y_j) \right) \right] \left. \right\} + \frac{2q_0}{\xi} \cos\xi x \sin\xi h \frac{ch\xi(y-l)}{sh2\xi l} \right\} d\xi. \quad (12) \end{aligned}$$

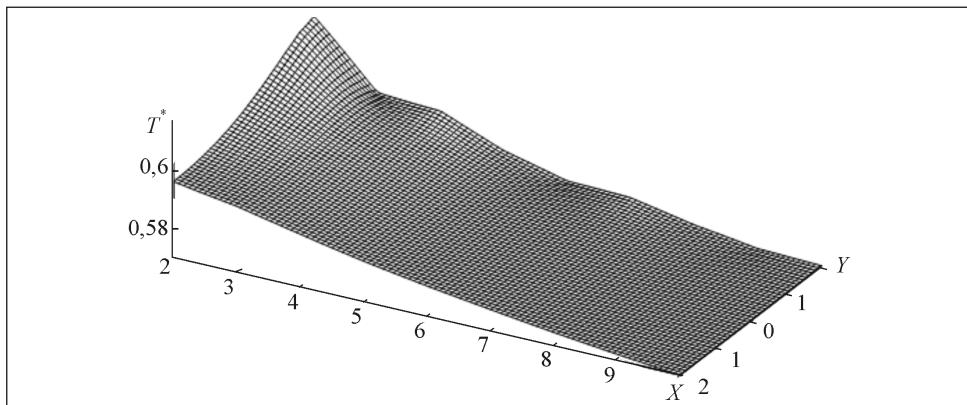


Рис. 3. Зависимость безразмерной температуры T^* от безразмерных координат X и Y

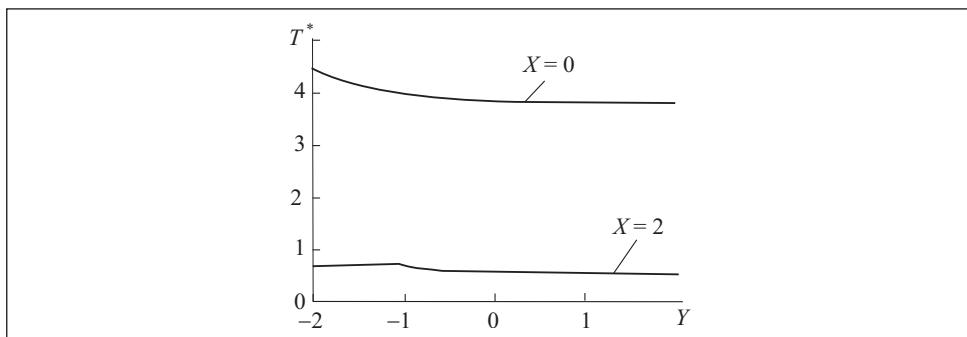


Рис. 4. Графики зависимости безразмерной температуры T^* от безразмерной координаты Y

Неизвестные аппроксимирующие значения $\theta_j^\pm (j = \overline{1, n})$ избыточной температуры находим, решив систему $2n$ линейных алгебраических уравнений, полученную из (12).

Итак, искомое температурное поле в бесконечной пластине с теплоизолированными лицевыми поверхностями со сквозным включением, нагреваемой локально сосредоточенным на граничной поверхности тепловым потоком, описывает формула (12), из которой получаем значение температуры в произвольной точке пластины.

Анализ численных результатов выполнен при безразмерной избыточной температуре $T^* = \lambda_0 \theta / (q_0 h)$ для следующих исходных данных: материал слоя — кремний ($\lambda_1 = 67 W / (m \times K)$), материал включения — серебро ($\lambda_0 = 419 W / (m \times K)$), $n = 10$ — число разбиений интервала $]-l : l[$; $L = l/h = 1$.

На рис. 3 представлена зависимость температуры T^* от безразмерных координат $X = x/h$ и $Y = y/h$. Как видим, температура достигает максимуму-

ма в области действия локально сосредоточенного теплового потока, а на граничных поверхностях включения наблюдается выполнение условий идеального теплового контакта (отсутствует скачок температуры), что соответствует рассматриваемой математической модели.

На рис. 4 представлены кривые изменения температуры T^* в зависимости от координаты Y при различных значениях X . Как видно из рис. 4, температура изменяется линейно в пластине вне включения ($X = 2$) и практически является постоянной. В области включения ($X = 0$) она изменяется по кривой к его центру, а в дальнейшем — практически становится постоянной. Численные результаты соответствуют предложенной математической модели. Число разбиений $n = 10$ интервала $] -l : l [$ для указанных коэффициентов теплопроводности (материалов пластины и включения) и геометрических параметров (ширины пластины и длины включения) конструкции позволяет выполнить вычисления с точностью $\varepsilon = 10^{-6}$.

Выводы

Полученное с помощью интегрального преобразования Фурье численно-аналитическое решение (12) граничной задачи теплопроводности (1), (2) позволяет в произвольной точке рассматриваемой структуры вычислять значения температуры на основе разработанного алгоритма и программных средств, прогнозировать режимы работы отдельных элементов электронных устройств и идентифицировать неизвестные параметры, что способствует повышению термопрочности и увеличивает срок их эксплуатации.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Carpenteri A., Paggi M. Thermoelastic mismatch in nonhomogeneous beams // J. Eng. Math. — 2008. — Vol. 61, No 2—4. — P. 371—384.
2. Noda N. Thermal stresses in materials with temperature-dependent properties // Appl. Mech. Rev. — 1991. — Vol. 44. — P. 383—397.
3. Otao Y., Tanigawa O., Ishimaru O. Optimization of material composition of functionality graded plate for thermal stress relaxation using a genetic algorithm // J. Therm. Stresses. — 2000. — Vol. 23. — P. 257—271.
4. Tanigawa Y., Akai T., Kawamura R. Transient heat conduction and thermal stress problems of a nonhomogeneous plate with temperature-dependent material properties // Ibid. — 1996. — Vol. 19, No 1. — P. 77—102.
5. Tanigawa Y., Otao Y. Transient thermoelastic analysis of functionally graded plate with temperature-dependent material properties taking into account the thermal radiation // Nihon Kikai Gakkai Nenji Taikai Koen Ronbunshu. — 2002. — Vol. 2. — P. 133—134.
6. Yangian Xu, Daihui Tu. Analysis of steady thermal stress in a ZrO₂/FGM/Ti-6Al-4V composite ECBF plate with temperature-dependent material properties by NFEM //2009-WASE Int. Conf. on Informa. Eng. Vol. 2 —2. — P. 433—436.
7. Голицына Е.В., Осипов Ю.Р. Квазистационарная трехмерная задача теплопроводности во вращающемся сплошном цилиндре из композиционного материала с нелинейными граничными условиями// Конструкции из композиционных материалов. — 2007. — № 4. — С. 47—58.

8. Кудряшов Н.А., Чмыхов М.А. Приближенные решения первой и второй краевых задач нелинейной теплопроводности на полу бесконечной прямой // Инженерная физика. — 2007. — № 3. — С. 12—15.
9. Kudinov V.A., Averin B.V., Stefanyuk E.V., Nazarenko S.A. Analysis of nonlinear heat conduction based on determining the front of temperature perturbation // High Temperature. — 2006. — Vol. 44, No 4. — P. 574—583.
10. Попович В.С., Іванків К.С. Нелінійна задача теплопровідності для кулі з теплообміном // Вісн. Львівського ун-ту. Сер. Прикл. математика та інформатика. — 2002. — № 5. — С. 136—144.
11. Савула Я.Г., Дяконюк Л.М. Дослідження варіаційної задачі теплопровідності у багатошарових середовищах з тонкими включеннями // Вісн. ЛНУ ім. І. Франка, Сер. прикл. матем. та інформат. — 2000. — № 3. — С. 125—130.
12. Havrysh V.I., Kosach A.I. Boundary-value problem of heat conduction for a piecewise homogeneous with foreign inclusion // Materials Science. — 2012. — Vol. 47, No 6. — P. 773—782.
13. Havrysh V.I., Fedasyuk D.V., Kosach A.I. Boundary-value problem of heat conduction for a layer with foreign cylindrical inclusion // Material Science. — 2011. — Vol. 46, No 5. — P. 702—708.
14. Гавриш В.І., Федасюк Д.В. Моделювання температурних режимів у кусково-однорідних структурах. — Львів : В-во Нац. ун-ту «Львівська політехніка», 2012. — 176 с.
15. Коляно Ю.М. Методы теплопроводности и термоупругости неоднородного тела. — Киев: Наук. думка, 1992. — 280 с.
16. Подстригач Я.С., Ломакин В.А., Коляно Ю.М. Термоупругость тел неоднородной структуры. — М. : Наука, 1984. — 368 с.
17. Корн Г., Корн Т. Справочник по математике для научных работников и инженеров. — М. : Наука, 1977. — 720 с.

V.I. Havrysh

MODELING OF TEMPERATURE CONDITIONS IN NON-HOMOGENEOUS ELEMENTS OF ELECTRONIC DEVICES WITH THROUGH FOREIGN INCLUSIONS

The paper considers a stationary heat conduction problem for isotropic infinite plate having heat-insulated faces, containing a foreign inclusion and being warmed by a heat flow locally concentrated on the boundary surface. After the piecewise-linear approximation of the temperature on the boundary surfaces of the inclusion and after the application of integral Fourier transform, an analytical-numerical solution of the input boundary-value problem is obtained. Numerical calculations of temperature field were conducted and analyzed for the preset geometrical and thermophysical parameters.

Keywords: temperature, thermal conductivity, steady-state problem, isotropic plate, through foreign inclusions, perfect thermal contact, heat flow.

REFERENCES

1. Carpinteri, A. and Paggi, M. (2008), “Thermoelastic mismatch in nonhomogeneous beams”, *J. Eng. Math.*, Vol. 61, no. 2-4, pp. 371-384.
2. Noda, N. (1991), “Thermal stresses in materials with temperature-dependent properties”, *Appl. Mech. Rev.*, Vol. 44, pp. 383-397.
3. Otao, Y., Tanigawa, O. and Ishimaru, O. (2000), “Optimization of material composition of functionality graded plate for thermal stress relaxation using a genetic algorithm”, *J. Therm. Stresses*, Vol. 23, pp. 257-271.

4. Tanigawa, Y., Akai, T. and Kawamura, R. (1996), “Transient heat conduction and thermal stress problems of a nonhomogeneous plate with temperature-dependent material properties”, *J. Therm. Stresses*, Vol. 19, no. 1, pp. 77-102.
5. Tanigawa, Y. and Otao, Y. (2002), “Transient thermoelastic analysis of functionally graded plate with temperature-dependent material properties taking into account the thermal radiation”, *Nihon Kikai Gakkai Nenji Taikai Koen Ronbunshu*, Vol. 2, pp. 133-134.
6. Yangian, Xu. and Daihui, Tu. (2009), “Analysis of steady thermal stress in a ZrO₂/FGM/Ti-6Al-4V composite ECBF plate with temperature-dependent material properties by NFEM”, *2009-WASE Int. Conf. on Inform. Eng.*, Vol. 2-2, pp. 433-436.
7. Golitsyna, E.V. and Osipov, Yu.P. (2007), “Quasi-stationary three-dimensional heat conduction problem in a rotatable continuous cylinder of composition material with nonlinear boundary conditions”, *Konstruktsii iz kompozitsionnykh materialov*, no. 4, pp. 47-58.
8. Kudryashov, N.A. and Chmykhov, M.A. (2007), “Approximate solutions of the first and second boundary value problems of nonlinear heat conduction on semi-infinite line”, *Inzhenernaya fizika*, no. 3, pp. 12-15.
9. Kudinov, V.A., Averin, B.V., Stefanyuk, E.V. and Nazarenko, S.A. (2006), “Analysis of nonlinear heat conduction based on determining the front of temperature perturbation”, *High Temperature*, Vol. 44, no. 4, pp. 4-83.
10. Popovych, V.S. and Ivankiv, K.S. (2002), “Nonlinear heat conduction problem for a sphere with heat exchange”, *Visnyk Lvivskoho un-tu, Ser. Prykladna matematyka ta informatyka*, no. 5, pp. 136-144.
11. Savula, Ya.G. and Dyakonyuk, L.M. (2000) “Study of variation heat conduction problem in multilayer media with fine inclusions”, *Visnyk Lvivskoho un-tu, Ser. Prykladna matematyka ta informatyka*, no. 3, pp. 125-130.
12. Havrysh, V.I. and Kosach, A.I. (2012), “Boundary-value problem of heat conduction for a piecewise homogeneous with foreign inclusion”, *Material Science*, Vol. 47, no 6, pp. 773- 782.
13. Havrysh, V.I., Fedasyuk, D.V. and Kosach, A.I. (2011) “Boundary-value problem of heat conduction for a layer with foreign cylindrical inclusion”, *Material Science*, Vol. 46, no 5, pp. 702-708.
14. Havrysh, V.I. and Fedasyuk, D.V. (2012), *Modeluvannya temperaturnykh rezhymiv u kuskovo-odnoridnykh strukturakh* [Modeling of temperature conditions in piecewise-homogeneous structures], Vydavnytstvo Nat. Un-tu “Lvivska politekhnika”, Lviv, Ukraine.
15. Kolyano, Yu.M. (1992), *Metody teploprovodnosti I termouprugosti neodnorodnogo tela* [Methods of heat conduction and thermoelasticity of inhomogeneous body], Naukova dumka, Kiev, Ukraine.
16. Podstrigach, Ya.S., Lomakin, V.A. and Kolyano, Yu.M. (1984), *Termouprugost tel neodnorodnoi struktury* [Thermoelasticity of bodies with inhomogeneous structure], Nauka, Moscow, Russia.
17. Korn, G. and Korn, T. (1977), *Spravochnik po matematike dlya nauchnykh rabotnikov i inzhenerov* [Reference book for scientific workers and engineers], Nauka, Moscow, Russia.

Поступила 26.12.14

ГАВРЫШ Василий Иванович, д-р техн. наук, доцент, доцент Национального университета «Львовская политехника». В 1982 г. окончил Львовский ордена Ленина государственный университет им. И. Франко. Область научных исследований — моделирование процессов теплопроводности в телах кусочно-однородной структуры и разработка методов решения линейных и нелинейных граничных задач теплопроводности.