Проблема предупреждения электростатических зарядов, а также снижения степени их воздействия имеет важное народнохозяйственное значение. Наиболее простой и эффективный способ отвода зарядов — заземление. Быстрому стеканию и рассеиванию электростатических зарядов способствует поддержание на определенном уровне влажности воздуха в помещениях, применение различных нейтрализаторов, а также антистатических веществ и материалов. Большое количество факторов, влияющих на статическую электризацию, трудность их детального учета обусловливают низкую воспроизводимость наблюдений.

ЛИТЕРАТУРА

1. Экспериментальное обследование электростатических напряжений в сборочных цехах электронных приборов / П.М. Корниенко, В.С. Лившиц, В.Ф. Силюк, В.М. Климович // Науч. и прикл. пробл. энергетики. — Мн.: Выш. шк. — 1982. — Вып. 9. — С. 94—97. 2. Дюже в а Л.Я. Гигиена труда и профессиональные заболевания. — М., 1972. — 130 с.

УДК 621.74

Р.И. ЕСЬМАН, В.М. КАЙНОВ, А.И. НОВИКОВ, Ю.П. ЯРМОЛЬЧИК

РЕШЕНИЕ НЕСИММЕТРИЧНОЙ ЗАДАЧИ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ ДЛЯ СОПРЯЖЕННЫХ ТЕЛ НА ЭВМ

Рассматривается процесс затвердевания и охлаждения осесимметричной цилиндрической отливки в металлической форме, образованной двумя матрицами и песчаным стержнем (рис. 1).

С внутренней поверхности матрицы покрыты краской толщиной $\delta_{\rm кp}$. В процессе охлаждения отливки матрицы могут деформироваться за счет нагревания. В результате термических деформаций формы и усадки отливки после образования твердой корки между отливкой и формой образуется газовый зазор толщиной δ , изменяющийся во времени. В общем случае охлаждение отливки с наружной поверхности происходит за счет теплоотдачи через слой краски и газовый зазор в форму.

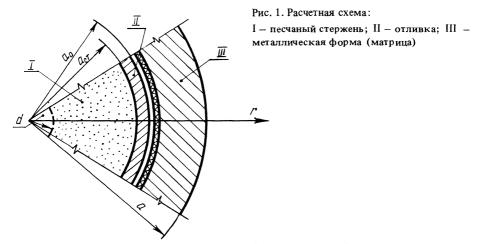
С внутренней поверхности отливка охлаждается за счет теплопроводности и аккумулирования теплоты песчаным стержнем. Будем предполагать, что охлаждение внешней поверхности формы происходит по закону Ньютона с известным коэффициентом теплоотдачи.

После заливки металла система может быть представлена как многослойное тело. Пронумеровав I, II, III на рис. 1 и обозначив температуру в каждом слое через $T_k\left(\mathbf{r},\ t\right)$, получим описание теплового режима работы системы в виде

$$c_k(T_k) \rho_k(T_k) \frac{\partial T_k(r,t)}{\partial t} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \lambda (T_k) \frac{\partial T_k(r,t)}{\partial r} \right),$$

где k = I, II, III.

Сопряжение стержня и отливки в тепловом отношении происходит при непрерывном изменении температуры. При этом стержень и отливка могут рас-



сматриваться как единый слой, теплофизические свойства которого терпят разрыв на границах сопряжения слоев. Введя обозначения

$$\lambda_{_{1}},\,c_{_{1}},\,\rho_{_{1}}=\left\{ \begin{array}{ll} \lambda_{_{1}}',\,c_{_{1}}'\;,\;\rho_{_{1}}' & \text{в песчаном стержне (слой I)};\\ \lambda_{_{1}}'',\,c_{_{1}}''\;,\,\rho_{_{1}}'' & \text{в отливке (слой II)}, \end{array} \right.$$

схему можно представить как состоящую из двух тел, причем первым телом назовем совокупность стержня и отливки, а вторым — матрицы. Соответственно температуру и теплофизические характеристики в телах будем помечать индексом 1 или 2. Тогда задача сводится к решению уравнений:

$$c_{1}\rho_{1}\frac{\partial T_{1}}{\partial t} = \frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}\left(r\lambda_{1}\frac{\partial T_{1}}{\partial r}\right); \quad d \leq r \leq a_{0};$$

$$c_{2}\rho_{2}\frac{\partial T_{2}}{\partial t} = \frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}\left(r\lambda_{2}\frac{\partial T_{2}}{\partial r}\right); \quad (a_{0} \leq r \leq a),$$

$$(1)$$

при граничных условиях

$$\lambda_{1} \frac{\partial T_{1}}{\partial r} = \begin{cases} \alpha_{1} (T_{1} - T_{f}) & \text{при } d \neq 0, \\ 0 & \text{при } d = 0; \end{cases}$$

$$\lambda_{2} \frac{\partial T_{2}}{\partial r} = -\alpha_{2} (T_{2} - T_{c});$$

$$-\lambda_{1} \frac{\partial T_{1}}{\partial r} = -\lambda_{2} \frac{\partial T_{2}}{\partial r} = \frac{(T_{1} - T_{2}) ((\lambda_{r} / \delta) + \alpha_{n}) \lambda_{\kappa p} / \delta_{\kappa p}}{(\lambda_{\kappa p} / \delta_{\kappa p}) + (\lambda_{r} / \delta) + \alpha_{n}}, \qquad (2)$$

где T_f — температура хладоагента; $T_{\rm c}$ — температура наружной среды. В условии (2) $\alpha_{_{
m II}}$ — лучистый коэффициент теплоотдачи между отливкой и поверхностью краски через газовый слой:

$$\alpha_{_{\rm I\!I}} \, = \, \epsilon_{_{\rm I\,-\,2}} \, \sigma \, (T_{_{\rm I}} + T_{_{\rm KP}}) \, (T_{_{\rm I}}^2 + \, T_{_{\rm KP}}^2) \, , \label{eq:approx}$$

где $T_{_{
m KP}}$ — температура наружной поверхности краски:

$$T_{\rm \kappa p} = \frac{T_2 \left(\lambda_{\rm \kappa p} / \delta_{\rm \kappa p} \right) + T_1 \left(\left(\lambda_{\rm r} / \delta \right) + \alpha_{\rm n} \right)}{\left(\lambda_{\rm \kappa p} / \delta_{\rm \kappa p} \right) + \left(\lambda_{\rm r} / \delta \right) + \alpha_{\rm n}} ,$$

 λ_{r} — теплопроводность газа в зазоре.

В период фазового перехода на слое отливки вместо уравнения (1) рассматривается уравнение теплопроводности, теплофизические характеристики в котором сглаживаются в некоторой области вблизи движущегося фронта границы фаз. Выбор области и способ сглаживания описан в [1].

Для численного решения задачи покроем расчетную область сеткой, равномерной на каждом из слоев. Шаги сетки на слоях, соответствующих стержню, отливке и кокилю, обозначим соответственно h_3 , h_1 , h_2 , причем $h_3=a_{\rm cr}/n_3$; $h_1=X_1/n_1$; $h_2=X_2/n_2$, где n_3 , n_1 , n_2 — количество узлов сетки в стержне, отливке и кокиле. Таким образом, в теле 1 сетка в целом должна рассматриваться как неравномерная, а в теле 2 – равномерная.

Одновременно рассмотрим фиктивную сетку, перекрывающую тела на полшага на каждой границе. Узлы фиктивной сетки пронумеруем от -1 до n, где $n = n_1 + n_2 + n_3$. На слое $n_3 + n_1$ и $n_3 + n_1 - 1$, т. е. на контактной поверхности, сетка имеет двойные узлы. Значение температуры в узлах сетки обозначим u_i $(i = -1, 0, ..., n_3 + n_2)$ и v_i $(i = n_3 + n_1 - 1, n_3 + n_1 + 1, ..., n)$.

Определение б производится исходя из рассмотрения деформации формы по формулам (5) работы [1]

$$\delta_T = \left\{ \frac{1+\nu}{E} \left(\sigma_r - \nu \left(\sigma_r^m + \sigma_\theta^m \right) \right) - \nu \epsilon_z + (1+\nu) \beta_m \left(\bar{v} + 1 \right) T \right\} X_2 ,$$

где X_2 — толщина кокиля.

Верхний индекс тобозначает, что соответствующие параметры берутся посредине между узлами с номером $n_1 + n_3$ и $n_1 + n_3 - 1$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Есьман Р.И., Жмакин Н.П., Шуб Л.И. Расчеты процессов литья. — Мн.:Выпи. шк., 1977. – 264 с.