

К ВОПРОСУ О ТЕМПЕРАТУРНОМ ПОЛЕ АНИЗОТРОПНОГО ТЕЛА ПРИ ВНУТРЕННЕМ ТЕПЛОВЫДЕЛЕНИИ

Г. П. БОЙКОВ, Ю. А. КОРОЛЕНКО

(Представлено профессором доктором И. Д. Кутявиным)

В электротехнике очень часто возникает вопрос о температурном поле тела с внутренним тепловыделением $w \frac{\text{ккал}}{\text{м}^3 \text{ час}}$.

Нередко эти тела имеют неодинаковые значения коэффициентов теплопроводности $\lambda \frac{\text{ккал}}{\text{м.час}^\circ\text{C}}$ по направлениям осей координат (сердечники и обмотки трансформаторов и т. д.). Распределение температур в таком теле при бесконечном одном измерении и начале координат в центре тела описывается уравнениями:

$$\lambda_1 \frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial x^2} + \lambda_2 \frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial y^2} + w = 0; \quad (1)$$

$$\frac{\partial t(0; y)}{\partial x} = 0; \quad \frac{\partial t(x; 0)}{\partial y} = 0; \quad (2)$$

$$-\lambda_1 \frac{\partial t(R_1; y)}{\partial x} = \alpha [t(R_1; y) - t_f], \quad (3)$$

$$-\lambda_2 \frac{\partial t(x; R_2)}{\partial y} = \alpha [t(x; R_2) - t_f].$$

Здесь $2R_1 \leq 2R_2$ — измерения тела, x и y — текущие координаты, t_f — температура окружающей среды, α — коэффициент теплоотдачи. Согласно уравнению (1) можно написать:

$$\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial x^2} \left[1 + \frac{\lambda_2}{\lambda_1} \frac{\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial y^2}}{\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial x^2}} \right] = - \frac{w}{\lambda_1},$$

$$\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial y^2} \left[1 + \frac{1}{\frac{\lambda_2}{\lambda_1} \frac{\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial y^2}}{\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial x^2}}} \right] = -\frac{\omega}{\lambda_2}.$$

Считая, согласно [1], отношение составляющих расхождения градиента температуры постоянной величиной, последние соотношения представим в виде:

$$\frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial x^2} \xi' = -\frac{\omega}{\lambda_1}, \quad \frac{\partial^2 t(x; y)}{\partial y^2} \frac{\xi'}{\xi' - 1} = -\frac{\omega}{\lambda_2}. \quad (4)$$

Тогда
$$t(x; y) = -\frac{\omega x^2}{2 \xi' \lambda_1} + f(y)x + \varphi(y),$$

$$t(x; y) = -\frac{\omega y^2}{2 \lambda_2} \frac{\xi' - 1}{\xi'} + f(x)y + \varphi(x).$$

Из условий симметрии (2) $f(x) = f(y) = 0$. Учитывая это, при $x = 0$ или $y = 0$, получим $t(0; y) = \varphi(y)$; $t(x; 0) = \varphi(x)$. Следовательно,

$$t(x; y) = -\frac{\omega x^2}{2 \xi' \lambda_1} + t(0; y), \quad (5)$$

$$t(x; y) = -\frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\omega y^2}{2 \lambda_2} + t(x; 0). \quad (6)$$

Полагая в соотношениях (4) соответственно $x = 0$ и $y = 0$, получим систему обычных дифференциальных уравнений:

$$\frac{d^2 t(x; 0)}{dx^2} \xi' = -\frac{\omega}{\lambda_1} \quad \text{и} \quad \frac{d^2 t(0; y)}{dy^2} \frac{\xi'}{\xi' - 1} = -\frac{\omega}{\lambda_2}.$$

Их решение :

$$t(x; 0) = -\frac{\omega x^2}{2 \xi' \lambda_1} + D_1; \quad t(0; y) = -\frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\omega y^2}{2 \lambda_2} + D_2.$$

Так как при $x = 0$ и $y = 0$, $t(0; 0) = t_u$, то $D_1 = D_2 = t_u$ — температуре центра тела и выражения (5) и (6) становятся одинаковыми

$$t(x; y) = t_u - \frac{\omega x^2}{2 \xi' \lambda_1} - \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\omega y^2}{2 \lambda_2}. \quad (7)$$

Уравнение (7) удовлетворяет дифференциальному уравнению теплопроводности (1) и условиям симметрии (2).

Температуру центра тела t_u и ξ' ищем исходя из условия (3), считая температуры на поверхности тела $t(R_1; y)$ и $t(x; R_2)$ постоянными,

равными среднеинтегральным температурам соответствующих поверхностей:

$$-\lambda_1 \frac{\partial t(R_1; y)}{\partial x} = \alpha [t_{cp}(R_1; y) - t_f]; \quad -\lambda_2 \frac{\partial t(x; R_2)}{\partial y} = \alpha [t_{cp}(x; R_2) - t_f],$$

(8)

где

$$t_{cp}(R_1; y) = \frac{1}{R_2} \int_0^{R_2} t(R_1; y) dy = t_u - \frac{\varpi R_1^2}{2\xi' \lambda_1} - \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\varpi R_2^2}{6\lambda_2} = t_u - K_*,$$

$$t_{cp}(x; R_2) = \frac{1}{R_1} \int_0^{R_1} t(x; R_2) dx = t_u - \frac{\varpi R_1^2}{6\xi' \lambda_1} - \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\varpi R_2^2}{2\lambda_2} = t_u - K_{**}.$$

Зная значение t_{cp} и учитывая (7), уравнение (8) представим в виде:

$$\frac{\varpi R_1}{\xi' \alpha} = t_u - K_* - t_f \quad \text{и} \quad \frac{\varpi R_2}{\alpha} \frac{\xi' - 1}{\xi'} = t_u - K_{**} - t_f.$$

Вычитая из первого выражения второе, получим:

$$\frac{\varpi R_1}{\xi' \alpha} - \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\varpi R_2}{\alpha} = \frac{\varpi R_1^2}{6\xi' \lambda_1} + \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{\varpi R_2^2}{2\lambda_2} - \frac{\varpi R_1^2}{2\xi' \lambda_1} - \frac{\varpi R_2^2}{6\lambda_2} \frac{\xi' - 1}{\xi'},$$

откуда

$$\xi' = \frac{\frac{R_1 + R_2}{\alpha} + \frac{\frac{\lambda_2}{\lambda_1} R_1^2 + R^2}{3\lambda_2}}{\frac{R_2}{\alpha} + \frac{R_2^2}{3\lambda_2}}. \quad (9)$$

Температура центра тела

$$t_u = t_f + \varpi \left(\frac{R_1}{\xi' \alpha} + \frac{R_1^2}{2\xi' \lambda_1} + \frac{\xi' - 1}{\xi'} \frac{R_2^2}{6\lambda_2} \right). \quad (10)$$

Значения температур, найденные по формулам (7), (9) и (10), отличаются от температур, полученных методом элементарных балансов, менее чем на 1%.

ЛИТЕРАТУРА

1. Г. П. Бойков. Прогрев тел конечных размеров под действием лучистого тепла, Томск. Известия ТПИ, том 101, 1958.