

ФДК 62I.923.I:536.I.I2

В.К.Кононов

### РАСЧЕТ ТЕМПЕРАТУРНОГО ПОЛЯ ОТ ДВИЖУЩЕГОСЯ ПОЛОСОВОГО ИСТОЧНИКА ЧЕРЕЗ МАКСИМАЛЬНУЮ ТЕМПЕРАТУРУ НА ПОВЕРХНОСТИ

Некоторые теоретические расчеты, например, расчет температурных остаточных напряжений при шлифовании, требуют знания распределения температуры в теле от движущегося источника. Для выполнения подобных расчетов обычно определяют интенсивность теплового источника, что достаточно затруднительно и является дополнительным источником погрешностей. Ниже показывается возможность и предлагается методика расчета температурного поля с использованием одного из известных его значений, которое может быть намерено.

Положим, что по адиабатической поверхности полубесконечного тела движется полосовой источник тепла (рис. I) с равномерно распределенной интенсивностью.

Решение проводится в системе координат, связанной с движущимся источником. Начало координат совмещено с передним краем источника, бесконечного в направлении оси "Z" и движущегося в положительном направлении оси "X" со скоростью "V". Положительное направление оси "y" направлено вглубь тела.

При шлифовании скорость перемещения источника часто не может позволить принять источник за быстро движущийся, для которого основные решения представлены в [1]. Для случая движущегося полосового источника температура выразится как сумма температур от линейных движущихся источников, составляющих полосовой [2],

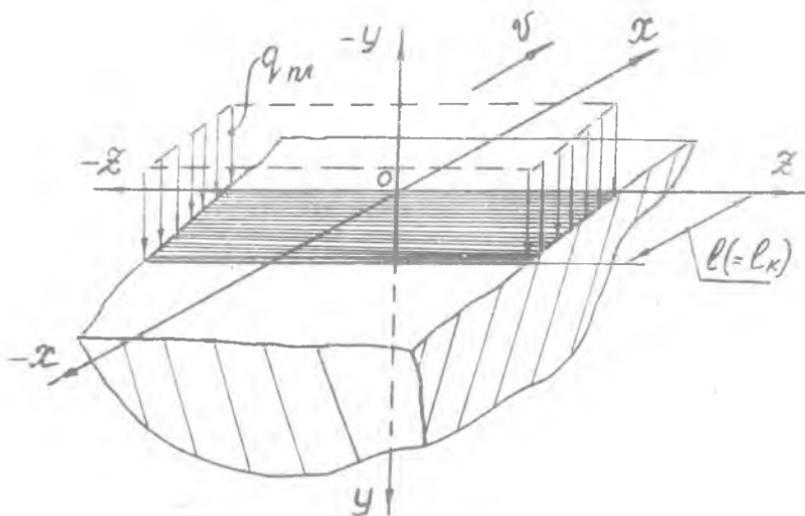


Рис. I. Расчетная схема.

$$T(x,y) = \frac{q_{пл}}{\pi\lambda} \int_{-l}^0 \exp\left[-\frac{\gamma(x-x_u)}{2\alpha}\right] \cdot K_0\left(\frac{\gamma}{2\alpha} \sqrt{(x-x_u)^2 + y^2}\right) dx_u, \quad (1)$$

где  $q_{пл}$  - интенсивность плоского теплевого источника, которая равномерно распределена по его площади, кал/см<sup>2</sup> · сек;  $l$  - длина источника в направлении его движения, см;  $\lambda$  - коэффициент теплопроводности полубесконечного тела, кал/см.сек.°C;  $K_0$  - функция Бесселя от мнимого аргумента второго рода, нулевого порядка;  $\alpha$  - коэффициент температуропроводности, см<sup>2</sup>/сек;  $v$  - скорость перемещения источника, см/сек.

Так как интеграл в (I) не выражается через изученные функции, то его решение требует численного интегрирования. Для того, чтобы распространить результаты численного интегрирования на другие условия, представим решение (I) в форме безразмерных величин

$$T(\bar{x}, \bar{y}, Pe) = \frac{q_{na} \cdot l}{\pi \cdot \lambda} \int_{-1}^0 \exp \left[ -\frac{Pe}{2} (\bar{x} - \bar{x}_0) \right] \cdot K_0 \left( \frac{Pe}{2} \sqrt{(\bar{x} - \bar{x}_0)^2 + \bar{y}^2} \right) d\bar{x}_0$$

или

$$\bar{T}(\bar{x}, \bar{y}, Pe) = \frac{T(\bar{x}, \bar{y}, Pe)}{q_{na} \cdot l / \pi \cdot \lambda} = \int_{-1}^0 \exp \left[ -\frac{Pe}{2} (\bar{x} - \bar{x}_0) \right] \cdot K_0 \left( \frac{Pe}{2} \sqrt{(\bar{x} - \bar{x}_0)^2 + \bar{y}^2} \right) d\bar{x}_0, \quad (2)$$

где  $T$  - действительная температура, °C;  $\bar{T}$  - относительная температура или безразмерная функция распределения температуры;  $\bar{x} = \frac{x}{l}$ ;  $\bar{y} = \frac{y}{l}$ , безразмерные координаты;  $\frac{Pe}{2} = \frac{V \cdot l}{2\alpha}$ , где  $Pe$  - критерий подобия Пекле.

Как видно из (2), действительная температура в точке с безразмерными координатами  $\bar{x}$ ,  $\bar{y}$ , при определенном значении критерия подобия Пекле, связана с относительной температурой через комплекс

$$\frac{q_{na} \cdot l}{\pi \cdot \lambda} \quad (3)$$

Распределение относительной температуры после численного интегрирования становится известным. Поэтому для перехода к действительной температуре необходимо знание комплекса (3), связывающего обе температуры.

Из (2) следует, что

$$\frac{q_{na} \cdot l}{\pi \cdot \lambda} = \frac{T(\bar{x}, \bar{y}, Pe)}{\bar{T}(\bar{x}, \bar{y}, Pe)}$$

Тогда, если известна действительная температура какой-либо характерной точки и для этой же точки известно значение функции (2), то их отношение даст искомую величину комплекса (3).

Такой характерной точкой может стать точка максимальной температуры на поверхности полубесконечного тела

$$\frac{q_{na} \cdot l}{\pi \cdot \lambda} = \frac{T_{max}(\bar{x}, 0, Pe)}{\bar{T}_{max}(\bar{x}, 0, Pe)} \quad (4)$$

Наибольшую температуру на поверхности при илифоваании можно измерить с помощью полужискусственной термопары. Максимальное значение относительной температуры находится по графически представленным на рис. 2 результатам численного интегрирования функции (2).

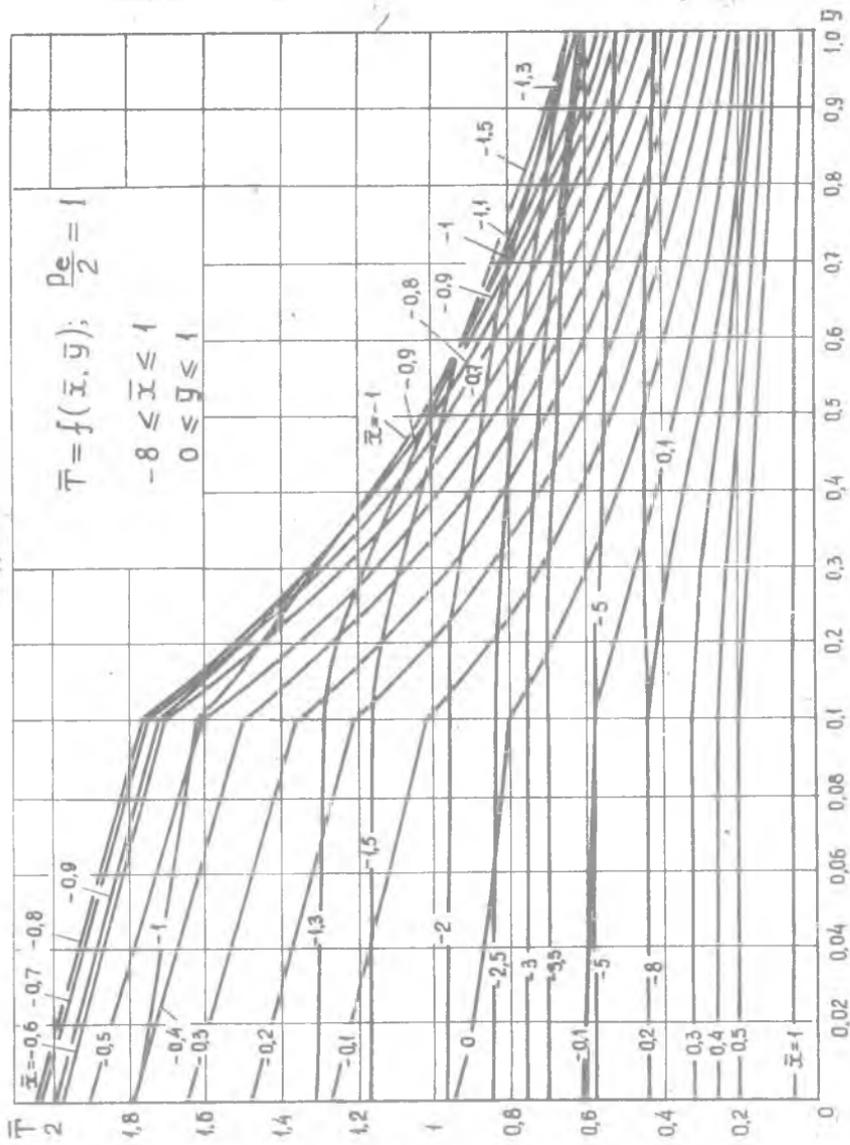


Рис. 2. Распределение относительной температуры в безразмерных координатах для  $\frac{Pe}{2} = 1$ .

Например, для случая  $\frac{P_e}{z} = 1$  максимальная относительная температура равна 2,04.

Воспользовавшись соотношением (4), можно получить величину комплекса (3). Имея его значение в градусах Цельсия, а также распределение относительной температуры, можно получить значения действительной температуры в любой точке тела, для которой имеется величина функции (2).

Таким образом, через измеренную максимальную температуру на поверхности шлифования можно получить поле действительных температур в полубесконечном теле от движущегося полосового источника.

#### Литература

1. Резников А.Н. Теплофизика резания, Машиностроение, 1970.
2. Рыкаля Н.Н. Расчеты тепловых процессов при сварке. М., Машгиз, 1951.