

РАСЧЕТ ЛОКАЛЬНЫХ УГЛОВЫХ КОЭФФИЦИЕНТОВ ТЕПЛООБМЕНА ИЗЛУЧЕНИЕМ МЕЖДУ РОЛИКАМИ И ПОВЕРХНОСТЬЮ МЕТАЛЛИЧЕСКОЙ ЗАГОТОВКИ

Канд.техн.наук, доц. Е.В. ГОЛИЦЫНА, докт.техн.наук, проф.Ю.Р. ОСИПОВ,

канд.техн.наук, доц В.В. ПАВЛОВ

Рассматривается влияние локальных угловых коэффициентов теплообмена излучением при расчете тепловых процессов, протекающих в роликах машины непрерывного литья заготовок. Получены зависимости коэффициентов теплообмена излучением с широкой и узкой гранями слитка от осевой и угловой координат.

В последние годы продолжает развиваться технология непрерывной разливки стали, запускаются в эксплуатацию новые машины непрерывного литья заготовок (МНЛЗ), модернизируются старые машины. Технологическая линия МНЛЗ содержит несколько десятков роликов. В процессе работы ролики подвергаются существенным колебаниям температуры, вызывающим термические напряжения, сокращающие срок службы роликов. Средняя стойкость роликов составляет около 2000 – 4000 плавок [1]. Из-за выхода из строя роликов и их подшипников почти каждые 2 – 3 месяца МНЛЗ приходится останавливать на ремонт [2].

Аналитическое исследование теплового состояния элементов металлургических машин позволяет выбрать наиболее подходящие для них конструктивные параметры с целью увеличения срока службы этих элементов. При расчете тепловых процессов, протекающих в роликах МНЛЗ, необходимо учитывать теплообмен излучением со слитком. Для этого нужно знать локальные угловые коэффициенты излучения.

Теплообмен излучением с широкой гранью слитка.

Возьмем произвольным образом точку M_1 на поверхности слитка и точку M_2 на боковой поверхности ролика (рис. 1). В системе (x, y, z') точки имеют координаты: $M_1(x, 0, z')$, $M_2(0, \bar{y}, 0)$, где $\bar{y} = R_l(1 - \cos\varphi)$.

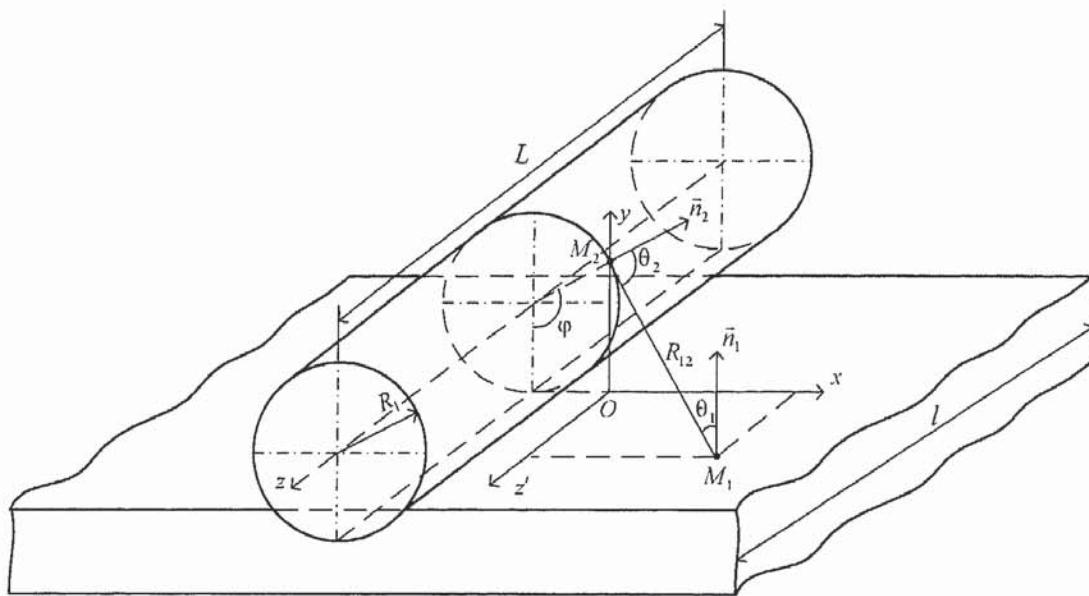


Рис. 1. Схема к расчету угловых коэффициентов

В работе [3] было получено выражение $\frac{\cos\theta_1 \cos\theta_2}{(M_1 M_2)^2} = \frac{\bar{y}(x \sin\varphi + \bar{y} \cos\varphi)}{(x^2 + \bar{y}^2 + z^2)^2}$. При расчетах

предполагалось, что на точку M_2 попадает излучение с полосы шириной BD (рис. 2).

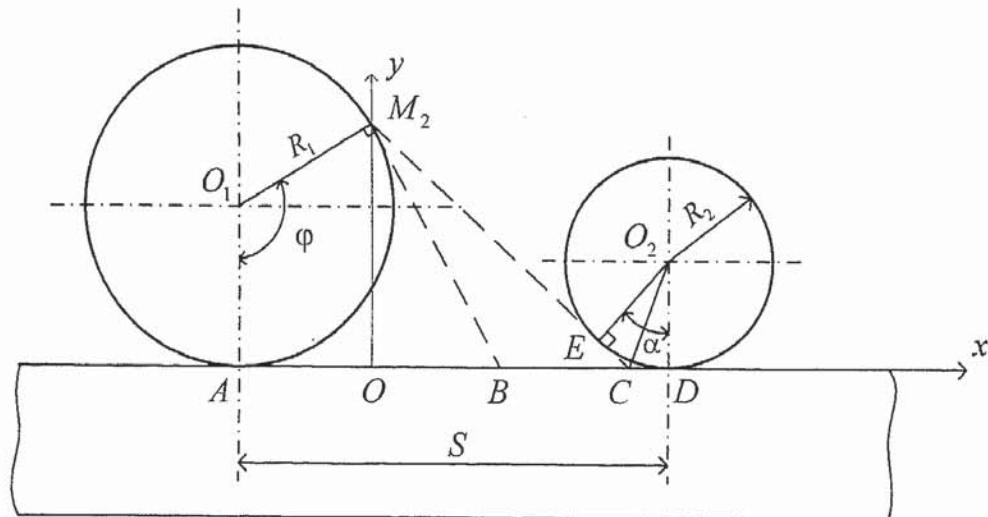


Рис. 2. Схема поперечного сечения

На самом деле на точку M_2 попадает излучение с полосы шириной BC . Поэтому координата x изменяется в пределах от $x_1 = -\bar{y} \operatorname{ctg}\varphi$ до $x_2 = OC$, где $OC = a_1 - R_2 \operatorname{tg}(\alpha/2)$,
 $a_1 = S - R_1 \sin\varphi$. Учитывая условие ортогональности векторов $\overrightarrow{M_2 E}$ и $\overrightarrow{O_2 E}$, находим
 $\operatorname{tg}(\alpha/2)$ и получаем, что

$$x_2 = \begin{cases} \frac{a_1 a_2 + R_2 \sqrt{a_1^2 + a_2^2 - R_2^2}}{R_2 + a_2}, & \text{если } \bar{y} \neq 2R_2, \\ a_1 - 2R_2^2/a_1, & \text{если } \bar{y} = 2R_2, \end{cases}$$

где $a_2 = R_2 - \bar{y}$.

Координата z' зависит от координаты Z и изменяется в пределах от $\tilde{Z}_1 = \bar{z}_1 - z$ до

$$\tilde{Z}_2 = \bar{z}_2 - z, \text{ где } \bar{z}_1 = (L - l)/2, \bar{z}_2 = (L + l)/2.$$

Локальный угловой коэффициент излучения $\psi(\varphi, z)$ определяется по формуле:

$$\psi(\varphi, z) = \frac{\bar{y}}{\pi} \int_{-\bar{y} \operatorname{ctg} \varphi}^{x_2} dx \int_{\tilde{z}_1}^{\tilde{z}_2} \frac{x \sin \varphi + \bar{y} \cos \varphi}{(x^2 + \bar{y}^2 + z'^2)^2} dz'.$$

Вычисляя интеграл, получаем:

$$\psi(\varphi, z) = \begin{cases} g_2(\varphi, z) - g_1(\varphi, z), & \text{если } \varphi \in (0, \varphi_2], \quad \tilde{z}_1 \neq 0, \quad \tilde{z}_2 \neq 0, \\ g_2(\varphi, z), & \text{если } \varphi \in (0, \varphi_2], \quad \tilde{z}_1 = 0, \\ -g_1(\varphi, z), & \text{если } \varphi \in (0, \varphi_2], \quad \tilde{z}_2 = 0, \end{cases}$$

где

$$g_k(\varphi, z) = \frac{1}{2\pi} \left\{ \frac{x_2 \cos \varphi - \bar{y} \sin \varphi}{\sqrt{x_2^2 + \bar{y}^2}} \operatorname{arctg} \frac{\tilde{z}_k}{\sqrt{x_2^2 + \bar{y}^2}} + \operatorname{arctg} \left(\frac{\tilde{z}_k}{R_1} \operatorname{ctg} \frac{\varphi}{2} \right) + \right. \\ \left. + \tilde{z}_k \frac{\cos \varphi}{\sqrt{\bar{y}^2 + \tilde{z}_k^2}} \left(\operatorname{arctg} \frac{x_2}{\sqrt{\bar{y}^2 + \tilde{z}_k^2}} + \operatorname{arctg} \frac{R_1 \operatorname{tg}(\varphi/2) \cos \varphi}{\sqrt{\bar{y}^2 + \tilde{z}_k^2}} \right) \right\},$$

$\varphi_2 = 2 \operatorname{arctg} \frac{S + \sqrt{S^2 - 4R_1 R_2}}{2R_1}$ – это угол, на котором происходит лучистый теплообмен с широкой гранью слитка.

По полученной формуле проведены расчеты локального коэффициента излучения для ролика радиусом $R_1 = 0,135$ м; длиной $L = 2,1$ м. Вычисления проводились при следующих данных: шаг роликов $S = 0,356$ м; ширина слитка $l = 1,2$ м; радиус соседнего ролика $R_2 = 0,165$ м.

Результаты вычислений локального углового коэффициента ψ приведены на рис. 3 – 5.

На рис. 3 видно, что чем меньше угол φ (чем ближе поверхность ролика к широкой грани слитка), тем круче градиент функции ψ в точках \bar{z}_1 и \bar{z}_2 . По ширине слитка угловой коэффициент изменяется мало.

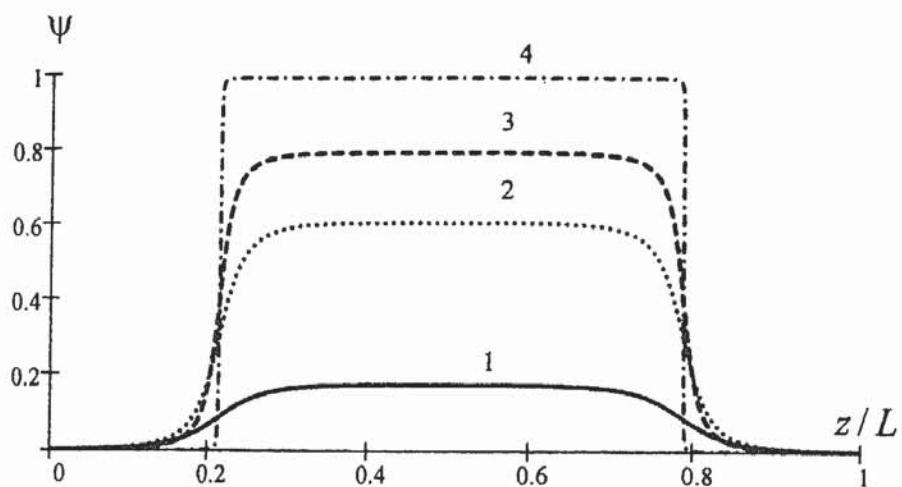


Рис. 3. Зависимость коэффициента излучения с широкой гранью слитка от осевой координаты
1 – $\varphi = \pi/2$; 2 – $\varphi = \pi/3$; 3 – $\varphi = \pi/4$; 4 – $\varphi = \pi/18$

Зависимость ψ от угловой координаты более существенная (рис.4). Причем на участке $z \in [0, \bar{z}_1)$ (конец ролика, не соприкасающийся со слитком) максимум углового коэффициента с возрастанием Z увеличивается, и точка максимума сдвигается влево, а на участке $z \in (\bar{z}_1, L/2]$ максимум равен 1 и не зависит от z .

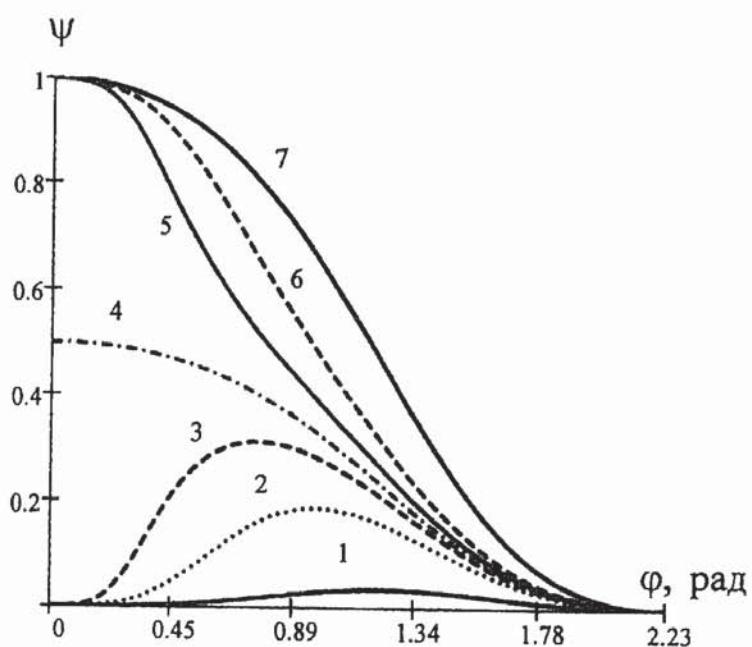


Рис. 4. Зависимость коэффициента излучения с широкой гранью слитка от угловой координаты
1 – $z = 0,32$ м; 2 – $z = 0,42$ м; 3 – $z = 0,44$ м; 4 – $z = \bar{z}_1$ м;
5 – $z = 0,46$ м; 6 – $z = 0,48$ м; 7 – $z = L/2 = 1,05$ м

С увеличением шага роликов S функция ψ с возрастанием координаты φ убывает медленнее (рис. 5).

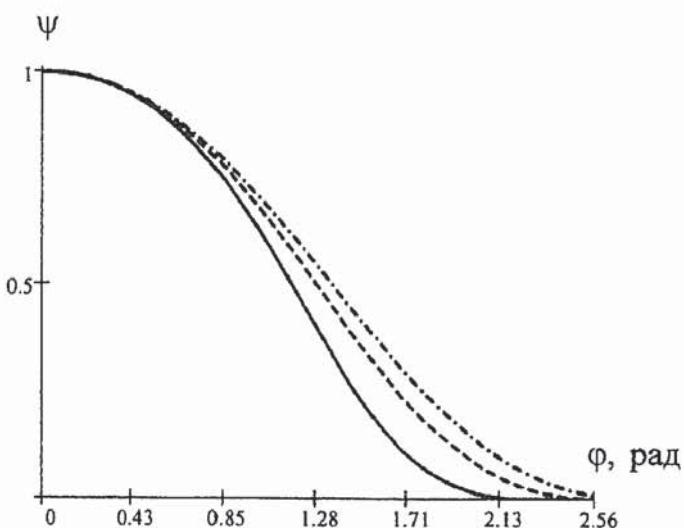


Рис. 5. Коэффициент излучения с широкой гранью слитка при $z = L/2$ м
— — — $S = 0,356$ м; - - - $S = 0,5$ м; - · - · - $S = 0,7$ м

Изменение же радиуса R_2 соседнего ролика оказывает на угловой коэффициент незначительное влияние. С увеличением R_2 функция ψ убывает быстрее.

Теплообмен излучением с узкой гранью слитка.

Рассмотрим теплообмен излучением на концах ролика (рис. 6).

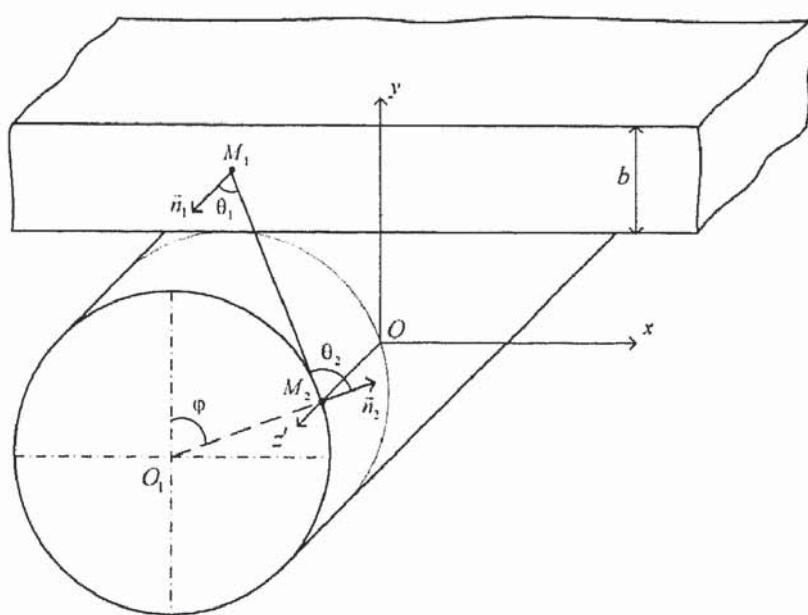


Рис. 6. Схема к расчету угловых коэффициентов на концах ролика

Обозначим произвольную точку, находящуюся на узкой грани слитка, через M_1 , а точку, находящуюся на боковой поверхности ролика, — через M_2 . Эти точки в системе (x, y, z')

имеют координаты $M_1(x, y, 0)$, $M_2(0, 0, z')$. Тогда $\frac{\cos\theta_1 \cos\theta_2}{R_{12}^2} = z' \frac{x \sin\varphi + y \cos\varphi}{(x^2 + y^2 + z'^2)^2}$ и ло-

кальный угловой коэффициент излучения вычисляется по формуле:

$$\psi_2(\varphi, z') = \begin{cases} \frac{z'}{\pi} \int_y^{b+\bar{y}} dy \int_{c_1 y}^{c_2 y} \frac{x \sin\varphi + y \cos\varphi}{\{x^2 + y^2 + z'^2\}^2} dx, & \text{если } \varphi \neq 0, \\ \frac{z'}{\pi} \int_0^b dy \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{y}{\{x^2 + y^2 + z'^2\}^2} dx, & \text{если } \varphi = 0, \end{cases} \quad (1)$$

где $c_1 = -\operatorname{ctg}\varphi$, $c_2 = x_2/\bar{y}$.

Вычисляя первый интеграл в (1), находим:

$$\begin{aligned} \psi_2(\varphi, z) = & \frac{1}{2\pi} \left\{ \frac{c_2 \cos\varphi - \sin\varphi}{\sqrt{c_2^2 + 1}} \arctg \frac{b z' \sqrt{c_2^2 + 1}}{z'^2 + \bar{y}(\bar{y} + b)(c_2^2 + 1)} + \right. \\ & \left. + \arctg \frac{b z' \sin\varphi}{z'^2 \sin^2\varphi + \bar{y}(\bar{y} + b)} + h_1(\varphi, z') - h_2(\varphi, z') \right\}, \quad \varphi \in (0, \varphi_2], \quad z' \in [0, \bar{z}_1], \end{aligned}$$

где $h_k(\varphi, z') = h_{k,1}(\varphi, z') - h_{k,0}(\varphi, z')$, $h_{k,j}(\varphi, z') = \frac{z' \cos\varphi}{\sqrt{t_j^2 + z'^2}} \arctg \frac{c_k t_j}{\sqrt{t_j^2 + z'^2}}$, $t_j = b j + \bar{y}$,

$z' = \bar{z}_1 - z$ при $z \in [0, \bar{z}_1]$, $z' = z - \bar{z}_2$ при $z \in (\bar{z}_2, L]$.

Вычисляя второй интеграл в (1), получаем: $\psi_2(0, z') = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{z'}{\sqrt{b^2 + z'^2}} \right)$.

Результаты вычислений локального углового коэффициента ψ_2 приведены на рис. 7, 8.

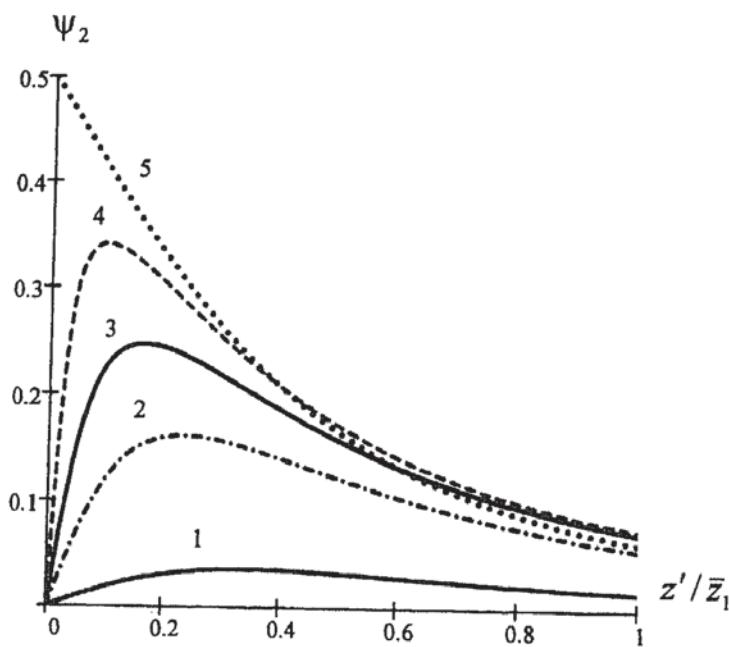


Рис. 7. Зависимость коэффициента излучения с узкой гранью слитка от осевой координаты
1 – $\varphi = \pi/2$; 2 – $\varphi = \pi/3$; 3 – $\varphi = \pi/4$; 4 – $\varphi = \pi/6$; 5 – $\varphi = 0$

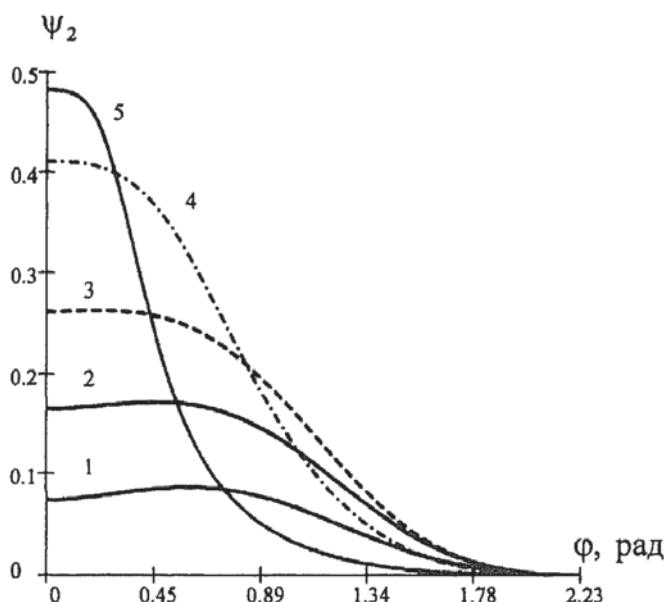


Рис. 8. Зависимость коэффициента излучения с узкой гранью слитка от угловой координаты
 1 – $z' = 0,9 \cdot \bar{z}_1$; 2 – $z' = 0,5 \cdot \bar{z}_1$; 3 – $z' = 0,3 \cdot \bar{z}_1$;
 4 – $z' = 0,1 \cdot \bar{z}_1$; 5 – $z' = 0,02 \cdot \bar{z}_1$

С удалением от узкой грани максимум функции Ψ_2 уменьшается, и точка максимума сдвигается вправо (рис. 7). Чем ближе поперечное сечение ролика к слитку, тем быстрее с возрастанием координаты ϕ убывает Ψ_2 (рис. 8). Изменение радиуса R_2 соседнего ролика и шаг роликов S мало влияют на локальный угловой коэффициент.

Выводы

Полученные аналитические выражения для определения локальных угловых коэффициентов излучения с широкой и узкой гранью слитка позволяют учитывать разные диаметры соседних роликов, шаг между ними, ширину и толщину слитка, длину роликов. Анализ проведенных вычислений коэффициентов показал, что при инженерных расчетах можно считать, что по ширине слитка функция Ψ зависит только от координаты Φ .

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Методика расчета долговечности роликов машин непрерывного литья заготовок. Руководящий технический материал (РТМ 24.113.02-81). - Издание официальное. - М.: ЦНИИТЭИтяжмаш. - 1981. - 32 с.

2. Иванченко И.Ф., Матюхин А.В. Усовершенствование опорных элементов зоны вторичного охлаждения МНАЗ // Металлургическая и горнорудная промышленность. – 1980. – № 4. – С. 42 – 43.
3. Бауман Г.Г., Шефер Г. Температура и термические напряжения в роликах и валках // Черные металлы. – 1971. – № 12. – С. 11 – 18.