На основании экспериментов получены значения ψ для первого ψ_{-1} и последующих рядов. Значения ψ_{1-3} во псем интервале измерений были меньше 0,07—0,05, что удовлетиорительно согласуется с результатами наших наблюдений по оценке ω_{-1} экспер для третьего ряда, где максимальные значения ω_{-1} ω_{-1}

На рис. 2 показаны значения Ψ_{t-1} и Ψ_{t-2} в зависимости от поперечного шага s_t и расстоянии h.
Полученные результаты были учтены при расчете $\mathcal{L}_g = \mathcal{L}_g + \mathcal{L}_g + \mathcal{L}_g$ и коэффициента теплоотдачи $\mathbf{k}_{K,n}$ для рекуператоров из литых ребристых элементов. В качестве примера на рис. 3 показана номограмма для определения $\mathbf{k}_{K,n}$ от скорости дыма \mathbf{v} при нормальных условиях и температуры дымовых газов \mathbf{r}_{L} ($\mathbf{ad}=45$ см; $\mathbf{h}=22.5$ см).

Как видно из номограммы, получается удовлетворительное совпадение расчетных кривых с экспериментом.

А.П. Несенчук, А.А. Шкляр В.А. Каган, А.М. Ривкин

НАГРЕВ ШТАНГ В КАМЕРНЫХ ПЕЧАХ ГОРИЗОНТАЛЬНО-КОВОЧНЫХ МАШИН

Оптимальное распределение температуры в заготовке имеет исключительное значение при нагреве, так как от распределения температруры зависит время нагрева и величина окисления и обезуглероживания поверхности садки. В свою очередь, и то и другое в значительной мере определяют качество и себестоимость продукции.

Рассмотрим температурные поля при нагреве штанг из стали ШX-15 в моменты времени 0,4; 0,5 и 0,6 ч, когда процессы окисления и обезуглероживания наиболее вероятны. Нагрев выполняется в камерной печи горизонтально-ковочной машичы (ГКМ) и предшествует горячей ковке колец крупногабаритных подшипников. Решение задачи о распределении температуры в садке выполнено на электронно-вычислительной машине "Минск-32".Программа и машинный алгоритм были разработаны применительно к транслятору "ФОРТРАН".

Нагрев штанги характеризуется условиями

$$\frac{R}{H} \angle 0,1$$
, Bi $\geq Bi_{\kappa\rho}$

где R, H — соответственно радиус и длина штанги.

Начальные и граничные условия могут быть сформулированы так:

$$\frac{t(r,0) = f(r),}{\partial t(R,\tau)} + \lambda \left[t_{C} - t(R,\tau)\right] = 0,$$

$$\frac{\partial t(0,\tau)}{\partial r} = 0; \ t(0,\tau) \neq \infty.$$
(1)

Решение уравнения теплопроводности в соответствии с (1) имеет вид [1]

имеет вид [l]
$$\frac{t(r,\tau)}{t_c-t_o} = 1 - \sum_{n=1}^{\infty} A_n I_o(\mu_n \frac{r}{R}) \exp(-\mu_n^2 F_0), \qquad (2)$$

$$A_n = \frac{2I_1(\mu_n)}{\mu_n \left[I_o^2(\mu_n) + I_1^2(\mu_n)\right]}.$$

Здесь μ_n — корни уравнения $\frac{I_0(\mu)}{I_1(\mu)} = \frac{\mu}{Bi}$; Fo,Bi— соответственно критерии Фурье и Био, Fo= $\frac{a\pi}{X^2}$; Bi= $\frac{dX}{\lambda}$.

Как известно, решение (2) получено при условии, что термофизические характеристики в процессе нагрева неизменны. В интервале температур нагрева для стали ШX-15 можно принять: а =0,02 м 2 /ч, > =36 ккал/м.ч. $^{\circ}$ С.

Полагая, что садка плотная, величина интенсивности теппообмена между печными газами и ее поверхностью находится так:

$$C_{o}\varepsilon_{r} \varepsilon_{M} = \frac{\frac{1}{\omega_{i}}(1-0.25) + 1}{\frac{1}{\omega_{i}}(1-\varepsilon_{r})\left[\varepsilon_{M}+\varepsilon_{r}(1-\varepsilon_{M})\right]+\varepsilon_{r}}\left[\left(\frac{T_{c}}{100}\right)^{4}-\left(\frac{T(R,T)}{100}\right)^{4}\right]}{t_{c}-t(R,T)}$$

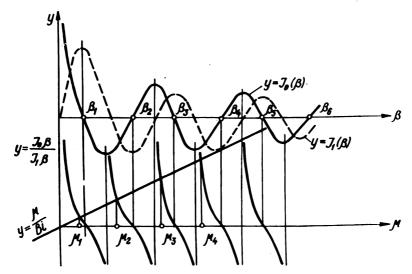


Рис. 1. График для отыскания корней характеристического уравнения для цилиндра.

Значения $T(R,\tau)$ и $t(R,\tau)$ в (3) следует подставлять средние за цикл нагрева.

Применительно к камерной печи ГКМ (ГПЗ-11) можно записать, что $\lambda = 200 \text{ ккал/м}^2 \cdot \text{ч}^{\circ}\text{C}$.

Нагреву подвергаются штанги диаметром 80-120 мм при температуре газов в печи $1150-1190^{\circ}$ С. Формулируем условия, при которых совершается нагрев: $a=0.02 \text{ M}^2$.ч, $\lambda=36 \text{ ккал/м·ч·C}$, $\lambda=200 \text{ ккал/м}^2$.ч. С, $t_0=20^{\circ}$ С, $t_0=1150-1190^{\circ}$ С (с шагом 10° С), $\chi=0.04-0.06$ м (с шагом 0.01), $\frac{r}{R}=0.2-0.6$ (с шагом 0.2) и $\tau=0.4-0.6$ часа (с шагом 0.1).

Решение будем выполнять по формуле (2). Для этого разработан алгоритм, состоящий из алгоритма нахождения корней $\mu_{\rm p}$ и поиска $\mu_{\rm p}$.

Каждый корень μ_n ищем на отрезке $[\beta_{n-1}; \beta_n]$ (рис. 1), где β_n — корни функции I_o (β). При этом полагаем β_o =1.

Алгоритм поиска μ_{n} заключается в следующем:

а) от очередного значения β_{n-1} с некоторым положительным шагом вычитаем значения $I_{o}(\beta_{n-1,j})$ до тех пор, пока I_{o} не примет значение противоположного знака. Полагаем, что

 $eta_{n-1,j} = eta_n$; б) от значения eta_n с некоторым отрицательным шагом вычитаем значения $\frac{I_o(\beta_{n,k})}{I_1(\beta_{n,k})}$ и $\frac{eta}{Bi}$ до тех пор, пока не выполнится неравенство

$$\frac{\beta}{\text{Bi}} \leq \frac{I_{o}(\beta_{n,k})}{I_{1}(\beta_{n,k})}.$$

Значение $eta_{n,k}$ в этой точке и есть μ_n , определенное с некоторой точностью. Точность μ_n обеспечивается наперед заданной точностью z и дроблением отрицательного шага при точке μ_n на отрезке $\begin{bmatrix} \beta_{n-1}, \beta_n \end{bmatrix}$ до тех пор, пока не выполнится условие

$$\left| \frac{\beta}{\text{Bi}} - \frac{I_{0}(\beta_{n,k})}{I_{1}(\beta_{n,k})} \right| \leq z.$$

После нахождения очередного значения μ подставляем его в выражение

$$A_{n}I_{0}(\mu_{n}\frac{r}{R}) \exp(-\mu_{n}^{2}F_{0}),$$

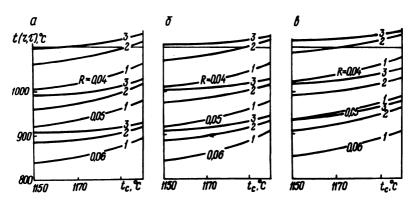


Рис. 2. Графики, устанавливающие зависимость $t(r,\tau)=f(t_c)$: 1—3—соответственно для моментов времени

0,4; 0,5; 0,6
$$\times$$
 (a - $\frac{r}{R}$ = 0,2; 6 - 0,4; B - 0,6).

являющееся членом ряда. Если при μ член ряда по модулю оказывается меньше некоторой наперед заданной точности, суммирование ряда прекращаем, подсчитываем значение $T(r,\tau)$ и осуществляем переход к следующему набору аргументов t_C , X, r

После исчерпания всех значений аргументов решение считается законченным. На печать в каждой строчке выдаются значения аргументов и t (r, τ). Распечатка результатов решения представлена в виде графиков t(r, τ)= f(t) на рис. 2.

Литература

1. Лыков А.В. Теория теплопроводности. М., 1967.

В.И. Емельянчиков, Е.И. Олейник

ОБ ОДНОМ СПОСОБЕ ИЗМЕРЕНИЯ ЛОКАЛЬНОГО КОЭФФИЦИЕНТА ТЕПЛООТДАЧИ КОНВЕКЦИЕЙ ПРИ НЕСТАЦИОНАРНОМ ТЕПЛОВОМ РЕЖИМЕ

При автоматизации процессов пуска и останова теплоэнергетического оборудования возникает необходимость в поддержании оптимальными значений термических напряжений в металле отдельных элементов, лимитирующих скорость пуска и останова. Это требует измерения локальных коэффициентов теплоотдачи между поверхностью элементов оборудования и омывающей средой, температура, плотность и скорость которой меняются в широком диапазоне.

Известные способы определения коэффициента теплоотдачи конвекцией при нестационарном тепловом потоке как для регулярного, так и для иррегулярного режимов [1,2] обладают рядом недостатков: они применимы в условиях постоянных значений коэффициента теплоотдачи и параметров среды: для их осуществления требуется значительное время; не позволяют достаточно просто получить измерительный сигнал, пропорциональный коэффициенту теплоотдачи, а также ввести его в систему автоматического управления.