

ТЕПЛОТЕХНИКА

Р. П. АРСЕНЯН, И. С. ДЖАГИНЯН

МАТЕМАТИЧЕСКОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ТЕМПЕРАТУРНЫХ РЕЖИМОВ ПОМЕЩЕНИЙ

Для создания комфортных условий и оптимальной организации режима работы систем отопления и охлаждения зданий необходимо знание их теплового режима, который зависит от метеорологических и геофизических условий данной местности, назначения и конструктивных особенностей здания.

Большинство этих факторов меняется в широком диапазоне. Поэтому действительную картину теплового режима помещения аналитически можно получить лишь рассмотрением процесса теплопередачи в нестационарном режиме.

Тепловые воздействия передаются в помещение через ее ограждения, которые делятся на массивные — инерционные и безынерционные. Тепловая волна через массивные ограждения передается посредством теплопроводности и температурные колебания проникают в глубину ограждения со значительным опозданием по фазе. А при прохождении потока тепла через безынерционные ограждения запаздывание фаз температурных колебаний незначительно и в практических расчетах им можно пренебречь.

Количество тепла, передаваемое от наружного воздуха и солнечной радиации единице площади наружной поверхности ограждения, будет:

$$q = z_n (t_{\text{н}} - t_{\text{ин}}) + bJ, \quad (1)$$

где  $z_n$  — коэффициент теплопередачи от наружного воздуха к наружной поверхности ограждения ( $\text{ккал/м}^2 \cdot \text{С} \cdot \text{час}$ );  $t_{\text{н}}$ ,  $t_{\text{ин}}$  — соответственно температуры наружного воздуха и наружной поверхности ограждения ( $^{\circ}\text{С}$ );  $b$  — коэффициент поглощения солнечной радиации наружной поверхностью;  $J$  — интенсивность солнечной радиации на поверхности данной ориентации ( $\text{ккал/час} \cdot \text{м}^2$ ).

С другой стороны, это количество тепла благодаря теплопроводности проходит через ограждение, т. е.

$$q = \lambda \left( \frac{\partial t}{\partial x} \right)_{x=0} \quad (2)$$

Здесь  $\lambda$  — коэффициент теплопроводности материала ограждения ( $\text{ккал м}^{-2} \cdot \text{С} \cdot \text{час}$ );  $\partial t / \partial x$  — температурный градиент в слое ограждения толщиной  $\partial x$ :

$$\frac{\partial t}{\partial x} = \frac{\Delta t}{\Delta x} = \frac{t_{\text{вн}} - t_{\text{нв}}}{\Delta x}, \quad (3)$$

где  $t_{\text{нв}}$  — температура в слое ограждения, расположенного на расстоянии  $\Delta x$  от наружной поверхности.

Из уравнений (1), (2) и (3) температура наружной поверхности будет:

$$t_{\text{вн}} = \frac{b / \Delta x + \alpha_n \Delta x t_{\text{вн}} + t_{\text{нв}}}{\alpha_n \Delta x + \lambda}. \quad (4)$$

Изменение температуры во времени по внутренним слоям ограждения определяется дифференциальным уравнением Фурье:

$$\frac{\partial t}{\partial \tau} = a \frac{\partial^2 t}{\partial x^2}, \quad (5)$$

где  $\tau$  — время (час);  $a = \lambda / c \gamma$  — коэффициент температуропроводности ( $\text{м}^2 / \text{час}$ );  $c$  — удельная теплоемкость материала ограждения ( $\text{ккал} / \text{кг} \cdot \text{С}$ );  $\gamma$  — удельный вес материала ( $\text{кг} / \text{м}^3$ ).

Аналитическое решение дифференциального уравнения (5) связано с большими затруднениями, а иногда и невозможно. Поэтому наиболее удобно приближенное ее решение методом численного интегрирования [1, 2]. Если в уравнение (5) вместо бесконечно малых изменений  $\partial x$ ,  $\partial t$ ,  $\partial \tau$  подставить какие-то конечные значения  $\Delta x$ ,  $\Delta t$ ,  $\Delta \tau$ , то уравнение можно преобразовать в выражение:

$$\frac{\Delta t_{x-\Delta x, \tau+\Delta \tau}}{\Delta \tau} = a \frac{\Delta^2 t_{x-\Delta x, \tau}}{\Delta x^2}. \quad (6)$$

Для применения (6) рассматриваемое ограждение (стена, перекрытие и т. д.) необходимо разделить на  $n$  слоев, толщиной  $\Delta x$ ; заданный период времени также делят на  $h$  промежутков времени продолжительностью  $\Delta \tau$ . Тогда после некоторых преобразований [3] из уравнения (6) получим:

$$\frac{t_{(i-1)\Delta x, (j-1)\Delta \tau} - t_{(i-1)\Delta x, j\Delta \tau}}{\Delta \tau} = a \frac{t_{(i-1)\Delta x, (j-1)\Delta \tau} - 2t_{(i-1)\Delta x, j\Delta \tau} + t_{(i-1)\Delta x, (j+1)\Delta \tau}}{\Delta x^2}, \quad (7a)$$

где  $t_{(i-1)\Delta x, j\Delta \tau}$  — температура в слое на расстоянии  $i\Delta x$  от наружной поверхности ( $i = 1, 2, \dots, n$ ) и момент  $j\Delta \tau$  после начала процесса ( $j = 1, 2, \dots, h$ );

$t_{(i-1)\Delta x, (j-1)\Delta \tau}$  — температура в момент  $(j-1)\Delta \tau$  в слое  $(i-1)\Delta x$  от наружной поверхности.

Для удобства вместо  $i\Delta x$  и  $j\Delta \tau$  условно запишем  $i$  и  $j$ , тогда:

$$\frac{t_{i-1} - t_{(j-1)l}}{\Delta\tau} = a \frac{t_{(i-1)(j-1)} - 2t_{(i-1)j} + t_{(i-1)(j+1)}}{\Delta x^2}, \quad (76)$$

откуда

$$t_{i-1} = \frac{a \Delta\tau}{\Delta x^2} [t_{(i-1)(j-1)} - 2t_{(i-1)j} + t_{(i-1)(j+1)}] + t_{(i-1)j}. \quad (8)$$

Как видно из (3), температура в любом  $i$ -ом слое ограждения в данный  $j$ -ый момент определяется при помощи температур данного слоя и прилежащих к нему  $(i-1)$ -го и  $(i+1)$ -го слоев за предшествующий  $(j-1)$ -ый момент. Для применения формулы (8) в расчеты необходимо, чтобы было задано распределение температуры в начальном нулевой момент времени во всех  $n$  слоях. Кроме начальных условий, необходимо также, чтобы были известны граничные условия — распределение температуры на поверхности ограждения  $t_{\text{ин}} = t_{\text{ж}}$  во всем диапазоне времени  $\tau$ . Граничные условия определяются решением уравнения (4). При этом  $t_{\text{ж}}$  в каждый момент времени вычисляется по уравнению (8) при  $i = 1$ .

Аналогичным образом определяются и температуры в отдельных слоях внутренних массивных ограждений. В этом случае граничными являются температурные условия соседнего помещения. В случае, когда температурный режим соседнего помещения такой же, как и для расчетного помещения, то в расчетах можно принять половину толщины внутреннего ограждения и температуры посередине толщины ограждения, т. е. граничные условия определяются уравнением:

$$t_{i0} = \frac{2a\Delta\tau}{\Delta x^2} (t_{(i-1)1} - t_{(i-1)0}) + t_{(i-1)0}. \quad (9)$$

Уравнение (9) получается из (8), если принять, что температуры в слоях, расположенных на одинаковом расстоянии от середины ограждения, равны, т. е.  $t_{(i-1)1} = t_{(i-1)0} - 1$ .

Для получения абсолютно „устойчивого“ решения при выборе значений  $\Delta\tau$  и  $\Delta x$  необходимо соблюдать условие [2]:

$$\Delta\tau \leq \frac{\Delta x^2}{2a}.$$

При помощи уравнений (8) и (9) в каждый  $j$ -ый момент определяются температуры до предпоследнего  $(n-1)$ -го слоя всех массивных ограждений.

Температуры внутренних поверхностей ограждений  $t_{i0}$  и внутреннего воздуха  $t_{i1}$  определяются решением системы уравнений теплообмена между всеми ограждениями помещения, в том числе внутреннего воздуха и оборудования. Так, для данного  $k$ -го массивного ограждения, для которого уже определено  $t_{(k+1)0}$ , принимая, что помещение имеет  $m$  массивных и  $l$  безынерционных ограждений и внутреннему воздуху соответствует порядковый номер  $m+l+1$ , можно написать:

$$\frac{t_{k,j}}{\Delta x_k} [t_{k,j}(n_k - 1) - t_{k,j} n_k] + \frac{q_{k,j}}{F_k} = \sum_{p=1}^{m-l+1} z_{kp} (t_{k,j} n_k - t_{p,j} n_p), \quad (k \neq p) \quad (9)$$

где  $z_{kp}$  — коэффициент теплообмена (конвективного или лучистого) между  $k$ -ым и соседним  $p$ -ым ограждениями ( $\text{ккал}/\text{м}^2 \cdot \text{С} \cdot \text{час}$ );  $q_{k,j}$  — количество тепла, непосредственно поступающее на данную внутреннюю поверхность в момент  $j$  от солнечной радиации, а также от системы панельно-лучистого отопления или охлаждения, расположенной на данной поверхности ( $\text{ккал}/\text{час}$ );  $F_k$  — площадь внутренней поверхности ограждения  $k$  ( $\text{м}^2$ );  $t_{p,j} n_p$  — температура на внутренней поверхности ограждения  $p$  в  $j$ -ый момент (С).

Нетрудно заметить, что в уравнении (9) левая часть представляет собой количество тепла, поступающее на данную поверхность, а правая — алгебраическая сумма тепловых потоков, идущих от данной поверхности ко всем соседним ограждениям.

Запишем уравнение (9) в следующем виде:

$$t_{k,j} \left( \frac{t_k}{\Delta x_k} - \sum_{p=1}^{m-l+1} z_{kp} \right) - \sum_{p=1}^{m-l+1} z_{kp} t_{p,j} n_p = \frac{q_{k,j}}{F_k} + \frac{t_k}{\Delta x_k} t_{k,j}(n_k - 1), \quad (k \neq p) \quad (10)$$

Поскольку при прохождении тепловой волны через  $[k = (m+1) - (m-l) - 1]$ -ые безынерционные ограждения не происходит запаздывание по фазе, то аналогичное уравнение будет:

$$t_{k,j} \left( z_k + \sum_{p=1}^{m-l+1} z_{kp} \right) - \sum_{p=1}^{m-l+1} z_{kp} t_{p,j} n_p = \frac{q_{k,j}}{F_k} + z_k t_j^n, \quad (k \neq p) \quad (11)$$

где  $z_k$  — коэффициент теплопередачи от наружного воздуха к внутренней поверхности безынерционного ограждения ( $\text{ккал}/\text{м}^2 \cdot \text{С} \cdot \text{час}$ );  $t_j^n$  — температура наружного воздуха в  $j$ -ый момент (С).

Приток тепла в помещение происходит также с инфильтрационным или приточным воздухом от механических систем вентиляции. Поэтому для внутреннего воздуха уравнение теплового баланса будет:

$$t_{k,j} \left( V \gamma_i c_i + \sum_{p=1}^{m-l} z_{kp} F_p \right) - \sum_{p=1}^{m-l} z_{kp} F_p t_{p,j} n_p = V \gamma_i c_i t_j^n, \quad (k = m+1-l-1) \quad (12)$$

где  $t_{k,j}$  — температура внутреннего воздуха в  $j$ -ый момент (С);  $V$  — количество инфильтрационного (или приточного) воздуха ( $\text{м}^3/\text{час}$ );  $\gamma_i$  и  $c_i$  — соответственно удельный вес ( $\text{кг}/\text{м}^3$ ) и теплоемкость ( $\text{ккал}/\text{кг} \cdot \text{С}$ ) инфильтрационного (приточного) воздуха;  $F_p$  — площадь поверхностей ограждений, с которыми соприкасается внутренний воздух ( $\text{м}^2$ ).

В случае приточной вентиляции взамен  $t_j^n$  необходимо взять температуру приточного воздуха.

Система уравнений, решением которой можно получить температуру внутренних поверхностей всех ограждений и внутреннего воздуха, будет:

$$\begin{aligned}
 t_{k,p} \left( \frac{\lambda_k}{\Delta x_k} + \sum_{p=1}^{m+l-1} \alpha_{kp} \right) - \sum_{p=1}^{m+l-1} \alpha_{kp} t_{p,n} &= \frac{Q_{kj}}{F_k} + \frac{\lambda_k}{\Delta x_k} t_{ki}(n_k-1), \\
 (k=1 \dots m), \quad (k \neq p) \\
 t_{k,l} \left( \alpha_k + \sum_{p=1}^{m+l-1} \alpha_{kp} \right) - \sum_{p=1}^{m+l-1} \alpha_{kp} t_{p,n} &= \frac{Q_{kl}}{F_k} + \alpha_k t_{k,l}^*, \\
 [k=(m+1) \dots (m+l)], \quad (k \neq p) \\
 t_{l,l} \left( V_{\gamma, l} C_v + \sum_{p=1}^{m+l} \alpha_{kn} F_p \right) - \sum_{p=1}^{m+l} \alpha_{kp} F_p t_{p,n} &= V_{\gamma, l} C_v t_{l,l}^*, \\
 (k=m+l+1)
 \end{aligned} \quad (1)$$

В зависимости от характера поставленной задачи в системе (13) неизвестными могут являться также и теплоступления, в частности, такой задачей являются определение производительности систем отопления или охлаждения при заданном значении температуры внутреннего воздуха.

Предлагаемая методика моделирования позволяет получить полную картину температурного режима помещения с достаточной для практических целей точностью и при применении ЭЦВМ успешно может применяться для решения различных задач строительной теплофизики, отопления и кондиционирования воздуха промышленных и гражданских зданий.

АриНИИЭ

Поступило 4.11.1970.

Н. Ф. АРСЕНИЙ, И. С. ДЖАГНЯН

ՀԵՆՏԵՐԻ ԶԵՐՄԱՍՏԻՃԱՆԱՅԻՆ ԻՆՏԻՄՆԵՐԻ ՄԱԹԵՄԱՏԻԿԱԿԱՆ  
ԻՌԴԵԼԱՑՈՒՄԸ

Ս. Վ Փ Ո Փ Ո Ւ Մ

Հոդվածում վերլուծության են ենթարկվում շենքերի ջերմային սեփիմների վրա ազդող հիմնական գործոնները: Ստացված է հավասարումների սխեմա, որի սիցուցով կարելի է հաշվել շենքի ջերմային սեփիմը: Ընդ որում, արտաքին ջերմային աղղեցույթյունների փոփոխականության հաշվառքը կատարվում է վերջավոր տարրերությունների մեթոդով:

## Л И Т Е Р А Т У Р А

1. *Лыков А. В., Михайлов Ю. А.* Теория тепло- и массопереноса. Госэнергоиздат, 1963.
2. *Саулев В. К.* Интегрирование уравнения параболического типа методом сеток. Физматгиз, 1960.
3. *Шак А.* Промышленная теплопередача. Металлургия, 1961.