## Лекция №6

- 1. Критериальный вид уравнения развития припотолочной зоны.
- 2. Решение уравнения динамики припотолочной зоны.
- 1. Запишем уравнение развития припотолочной зоны в виде разрешенном относительно производной:

$$\frac{d\mathcal{Y}_{K}}{dt} = -\beta - \gamma (\mathcal{Y}_{K} + \mathcal{Y}_{O})^{5/3};$$

$$\mathcal{Y}_{K(t=0)} = h - \delta;$$
(1)

$$\beta = \frac{(1-\varphi)Q_{\text{пож}}}{\rho_0 C_p T_0 F_{\text{nor}}}; \qquad \gamma = \frac{0.21}{F_{\text{nor}}} \left[ \frac{gQ_{\text{max}}}{\rho_0 C_p T_0} \right]^{1/3};$$

В выражениях для  $\beta(t)$  и  $\gamma(t)$  единственной зависящей от времени величиной является  $Q_{\text{пож}}(t)$ , так в нее входит площадь горения, которая на начальной стадии, как правило, увеличивается.

При горении твердого горючего материала на начальной стадии развития очага горения форму его можно считать круговой, и выразить площадь горения через время следующим образом:

$$F_{\Gamma} = \pi U_{\Pi}^2 t^2 \qquad (2)$$

а массу сгоревшего вещества к моменту времени t:

$$M_{\tau} = \int_{0}^{t} \psi_{y,\mu} F_{\Gamma(t)} dt = \frac{\pi}{3} U^{2} t^{2} \psi_{y,\mu}$$
 (3)

Введем безразмерное время для кругового очага горения по соотношению:

$$\bar{t}^2 = \frac{F_{\Pi(t)}}{V_0^{2/3}} = \frac{\pi U_{\pi}^2 t^2}{V_0^{2/3}}; \qquad \bar{t} = \frac{\pi^{1/2} U_{\pi} t}{V_0^{1/3}}; \qquad (4)$$

где  $\bar{t}$  - безразмерное время;  $U_{\rm n}$  - линейная скорость продвижения пламени вдоль ГМ, расширения очага горения.

Безразмерная координата нижней границы припотолочного слоя:

$$\overline{\mathbf{y}}_{\kappa} = \frac{\mathbf{y}_{\kappa}}{h} \tag{5}$$

Уравнение движения нижней границы припотолочной зоны в безразмерных координатах имеет вид:

$$-\frac{d\overline{y}_{K}}{d\bar{t}} = a A \bar{t}^{2} + b \cdot A^{1/3} \cdot B^{4/3} \cdot F \cdot \bar{t}^{2/3} (\overline{y}_{K} + \overline{y}_{0})^{5/3}$$
 (6)

Здесь **a** и **b** численные параметры:  $a = \frac{(1-\varphi)\eta}{\pi^{1/2}}$ ;  $b = \frac{0.21(1-x)^{1/3}\eta^{1/3}}{\pi^{1/2}}$ ;

 $A = \left[ \frac{Q_{\rm H}^{\rm p} \; \psi_{\rm уд}}{
ho_0 {\rm C_p T_0} U_{\scriptscriptstyle \Pi}} \right]$  - безразмерный параметр, характеризующий горючие свойства ГМ и теплофизические свойства окружающего воздуха.

Характерное значение величины А (мебель + линолеум ПВХ)

$$Q_{\rm H}^{\rm p} = 14000 \, {\rm ^{K} /\!\!/_{K\Gamma}} = 1.4 * 10^6 \, {\rm ^{/\!\!/_{K\Gamma}}} /\!\!/_{{\rm K}\Gamma}; \qquad \psi_{\rm yg} = 0.0137 \, {\rm ^{K} \Gamma}/_{{\rm M}^2 {\rm cek}};$$

$$U_{\pi} = 0.015 \, {\rm M/_{CeK}}$$

Для воздуха: 
$$T_0 = 293^0 K$$
;  $\rho_0 = \frac{\mu_{\text{возд}}}{22,4} \frac{273}{293} = \frac{(0,21*32+0,79*28)}{22,4} \frac{273}{293} \approx 1.2 \, \text{KT/M}^3$ ;

$$C_{p} \left[ \frac{\text{Дж}}{\text{K}\Gamma^{0}\text{K}} \right] = \frac{7}{2} \bar{R} = \frac{7}{2} * 8,314 * 10^{3} / 28,84 = 1009 \frac{\text{Дж}}{\text{K}\Gamma^{0}\text{K}}$$

$$\approx 10^{3} \frac{\text{Дж}}{\text{K}\Gamma^{0}\text{K}}$$

$$\bar{R} = \frac{R_y}{\mu_{\rm cp}} = 8,314 * 10^3 / 28,84;$$

$$A = \frac{1,4 * 10^6 * 0,0137}{1,2 * 1000 * 293 * 0,015} = 3,64;$$

 $\mathrm{B} = \left[\frac{h^{2/3}}{F_{\mathrm{nor}}^{1/3}}\right]$  - безразмерный параметр, характеризующий геометрическую форму помещения;

При h=6м;  $F_{\text{пот}} = 500 \text{м}^2$ ; B=0,416;  $B^{4/3} = 0.31$ ;

 $F = \left(\frac{gh}{U_{\pi}^2}\right)^{1/3}$  - безразмерный параметр, характеризующий влияние естественной конвекции в сравнении с горизонтальным перемещением очага.

$$F = \left(\frac{9,81*6}{0,015^2}\right)^{1/3} = 63,96$$
 (Роль конвекции преобладает)

 $B^{4/3} * F = 19.86$ 

$$\overline{y}_0 = \frac{1.5\sqrt{F_{\Gamma}}}{h} = \frac{1.5\sqrt{F_{\Gamma}}}{V_0^{1/3}} \quad \frac{V_0^{1/3}}{h} = 1.5 \ \bar{t} \left(\frac{F_n^{1/3}}{h^{2/3}}\right) = 1.5 \ B^{-1} \bar{t};$$

В результате уравнение (6) перепишется в виде:

$$-\frac{d\overline{y}_{K}}{d\bar{t}} = a A \bar{t}^{2} + b \cdot A^{1/3} \cdot B^{4/3} \cdot F \cdot \bar{t}^{2/3} (\overline{y}_{K} + 1,5 B^{-1} \bar{t})^{5/3}$$
 (7)

 $\overline{\mathbf{y}}_{\mathbf{k}(\bar{t}=0)}=1;$ 

Характерные значения а и b для первой фазы развития пожара оцениваются из условий:  $\varphi \approx 0.55$ ;  $\chi \approx 0.06$ ;  $\eta \approx 0.9$ ;

$$a = \frac{(1 - \varphi)}{\pi^{1/2}} = \frac{(1 - 0.55) * 0.9}{(3.14)^{1/2}} = 0.229 \approx 0.23$$

$$b = \frac{0.21 * (1 - \chi)^{1/3} * \eta^{1/3}}{\pi^{1/2}} = \frac{0.21 * (1 - 0.06) * 0.9^{1/3}}{(3.14)^{1/2}} = 0.112$$

Первая фаза продолжается до тех пор пока  $\overline{Y}_{K}$  не достигнет значения  $\frac{y_{_{д.п.}}}{h}$ . При высоте дверного проема  $Y_{_{д.п.}}=2$ м и h=6м:

$$\overline{\mathbf{y}}_{\mathrm{K}}^{\ *} = \frac{2}{6} = \frac{1}{3}$$

После этого момента через верх дверного проема будет истекать горячий газ (дым), и это обстоятельство необходимо учитывать при составлении материального баланса и баланса энергии припотолочного слоя (уравнения (4-5) предыдущей лекции).

Другим ограничением развития первой фазы развитие зонной модели является условие того, что диаметр колонки в месте сопряжения с припотолочной зоной превышает поперечные размеры помещения, то есть:

$$d_{\rm K} > \sqrt{F_{\rm HOT}}$$
 или  $({\rm Y}_{\rm K} + {\rm Y}_0) > 1.5\sqrt{F_{\rm HOT}}$  (8)

Необходимым условием выполнения последнего неравенства является условие:

$$\left| \frac{d \overline{y}_{\kappa}}{dt} \right| < 1,5 \, \pi^{1/2} \, U_{\pi}$$
 или  $\left| \frac{d \overline{y}_{\kappa}}{d \overline{t}} \right| < 1,5 \, \frac{V_0^{1/3}}{h} = 1,5 \, B^{-1}$  (9)

Прежде чем приступить к решению уравнения (7) оценим отдельные его члены при различных  $\bar{t}$  для рассмотренных параметров, как характерных:

A = 3,64; 
$$A^{1/3} = 1,54$$
;  $B^{4/3} = 0,31$ ;  $B^{-1} = 2,4$ ;  $F = 63,96$ ;  $B^{4/3}F = 19,86$ ;  $a = 0,23$ ;

$$b = 0,112;$$

$$aA = 0.8375$$
;  $b A^{1/3} B^{4/3} F = 3.425$ ;  $1.5 B^{-1} = 3.6$ 

Оценки сведены в таблицу:

$\bar{t}$	0	0,01	0,05	0,1	0,15	0,2	0,25	0,27	0,3	0,28*
1 <sup>ый</sup>	0	$8,4*10^{-5}$	$2,1*10^{-3}$	$8,4*10^{-3}$	1,9*10 <sup>-2</sup>	$3,35*10^{-2}$	$5,23*10^{-2}$	$6,1*10^{-2}$	0,0754	
2'	0	$1,56*10^{-1}$	0,46	0,73	0,961	1,165	1,353	1,4245	1,529	
$1,5 B^{-1} \bar{t}$	0	$3,6*10^{-2}$	0,18	0,36	0,54	0,72	0,9	0,972	1,08	
2 <sup>ой</sup>	0	$1,66*10^{-1}$	0,542	1,22	1,976	2,88	3,952	4,275	5,2	
$\overline{\mathcal{Y}}_{\scriptscriptstyle{\mathrm{K}}}^{}^*}$	1	0,9983	0,9765	0,915	0,81523	0,6695	0,47	0,383	0,225	У <sub>д.п.</sub> 0,33
$-rac{d\overline{f y}_{_{ m K}}}{dar{t}}$	0	1,66*10 <sup>-1</sup>	0,544	1,228	1,995	2,915	4,004	4,336	5,27	

Из таблицы видно, что  $2^{oй}$  член при рассматриваемых параметрах значительно превышает  $1^{ый}$  член, так что приближенное решение может быть получено с учетом только  $2^{ro}$  члена.

Время достижения уровня дверного проема 0,28 получено линейной интерполяцией.

Определим размерное время окончания первой фазы:

$$\bar{t} = \frac{\pi^{1/2} U_{\pi} t}{V_{0}^{1/3}}$$
;  $t = \frac{0.28 V_{0}^{1/3}}{\pi^{1/2} U_{\pi}} = \frac{0.28 (6*500)^{1/3}}{\pi^{1/2}*0.015} = 152 \text{ cek}$ 

Масса припотолочного слоя определяется интегрированием расхода газа поступающего в припотолочный слой:

$$M_2 = \int_0^t G_{\kappa}(t) dt;$$

$$G_{K} = 0.21 \left[ \frac{g\rho_{0}^{2} Q_{\Pi O \mathcal{K}}}{C_{p}T_{0}} (1 - \chi) \right]^{1/3} (Y + Y_{0})^{5/3} =$$

$$= \frac{0.21(1 - \chi)^{1/3} \rho_{0}}{F_{\Pi O T}} \left[ \frac{gQ_{\Pi O \mathcal{K}}}{C_{p}T_{0}\rho_{0}} \right]^{1/3} (Y + Y_{0})^{5/3}$$

$$= \gamma(t)\rho_{0}F_{\Pi O T}(Y + Y_{0})^{5/3};$$

$$\gamma(t)(Y + Y_{0})^{5/3} = \frac{G_{K}}{\rho_{0}F_{\Pi O T}}$$
(10)

Перепишем уравнение движения припотолочного слоя в размерных переменных, используя (10):

$$-\frac{d\mathcal{Y}_{K}}{dt} = \frac{(1-\varphi)Q_{\Pi O \mathcal{K}}}{\rho_{0}C_{p}T_{0}F_{\Pi O \mathcal{T}}} + \frac{G_{K}}{\rho_{0}F_{\Pi O \mathcal{T}}};$$

Решаем относительно  $G_{\kappa}$ :

$$G_{\rm K} = -\frac{d\mathcal{Y}_{\rm K}}{dt} \rho_0 F_{\rm not} - \frac{(1-\varphi)Q_{\rm nox}}{C_p T_0} \tag{11}$$

В результате масса припотолочного слоя:

$$M_{2} = \int_{0}^{t} -\frac{dY_{K}}{dt} \rho_{0} F_{\Pi O T} dt - \int \frac{(1-\varphi)Q_{\Pi O K}}{C_{p} T_{0}} dt = M_{0} \left(1 - \overline{Y}_{K} - \frac{A\overline{t}^{3}}{3}\right); M_{0}$$

$$= \rho_{0} V_{0}; \qquad (12)$$

$$\rho_2 = \frac{M_2}{V_2} = \frac{M_0 \left( 1 - \overline{y}_K - \frac{A\bar{t}^3}{3} \right)}{V_0 (1 - \overline{y}_K)} = \rho_0 \left( 1 - \frac{A\bar{t}^3}{3(1 - \overline{y}_K)} \right); \tag{13}$$

Из уравнения (13) легко получить температуру припотолочного слоя:

$$T_2 = T_0 \frac{\rho_0}{\rho_2} = T_0 \left( 1 - \frac{A\bar{t}^3}{3(1 - \bar{y}_{K})} \right)^{-1} \approx T_0 \left( 1 + \frac{A\bar{t}^3}{3(1 - \bar{y}_{K})} \right) ; \qquad (14)$$

Для рассматриваемого случая (см. таблицу) в конце первой фазы, когда  $\bar{t}=0$ ,28, а  $\overline{y}_{\rm K}=\overline{y}_{\rm д.п.}=\frac{1}{3}$  температура  $T_2$  равна:

$$T_2 = 293 \left( 1 + \frac{3,64 * 0,28^3}{3\left(1 - \frac{1}{3}\right)} \right) = 293(1 + 0,04) = 304,72^0 \text{K}$$

Масса сгоревшего ГМ к моменту времени окончания первой фазы пожара ( $\bar{t}=0.28 \rightarrow t=152 \text{ c}$ )

$$M_{\tau} = \frac{\psi_{\text{ym}} \pi U_{\pi}^2 t^3}{3} \approx \frac{0.0137*\pi*0.015^2 152^3}{3} = 11.33$$
κΓ

Содержание СО<sub>2</sub>, СО и НС1 в припотолочной зоне:

$${\rm M_{CO_2}} = {\rm M_{ au}}L_{{\rm CO_2}} = 11,\!33*1,\!478 = 16,\!75$$
 кг

Парциальная плотность СО<sub>2</sub>:

$$\rho_{\text{CO}_2} = \frac{\text{M}_{\text{CO}_2}}{V_2} = \frac{16,75}{500*(6-2)} = 0,0084 \, \text{K}\Gamma /_{\text{M}^3} \ll 0,11 \, \text{K}\Gamma /_{\text{M}^3} \longrightarrow \Pi.\text{Д.3.}$$

Парциальная плотность CO:  $L_{\rm CO}=0.03~{\rm KF}/_{\rm KF}$ ;

$$ho_{\rm CO} = \frac{11,33*0,03}{2000} = 1,7*10^{-4} \, {
m K}{
m \Gamma}/_{{
m M}^3} < 1,16*10^{-3} \, {
m K}{
m \Gamma}/_{{
m M}^3} = \Pi.\,{
m Д.}\,3.$$

Парциальная плотность HCl:  $L_{HCl} = 0.0058 \, {
m K}\Gamma/{
m K}\Gamma$ ;

$$\rho_{HCl} = \frac{11,33*0,0058}{2000} = 3,3*10^{-5} \,\mathrm{K}\Gamma/_{\mathrm{M}^3} > 2,3*10^{-5} \,\mathrm{K}\Gamma/_{\mathrm{M}^3} = \Pi. \,\mathrm{Д.}\,3.$$

Оптическая плотность дыма:  $D = 47,7 \text{ Hn} * \text{м}^2 * \text{кг}^{-1}$ 

$$\mu_2 = \frac{DM_{\tau}}{V_2} = \frac{47.7 * 11.33}{2000} = 0.27 \,\mathrm{H\pi/_M};$$

Расстояние видимости в дыму, м:

$$l = \frac{2,38}{\mu_2} = \frac{2,38}{0,27} = 8,8 \text{ M}$$

Парциальная плотность кислорода определяется из условия баланса кислорода.

Масса воздуха поступившего в припотолочную зону равна:

$$M_h = M_2 - M_\tau$$

из них кислорода:

$$M_1 = M_B \frac{0.21 * 32}{0.21 * 32 + 0.79 * 28} = 0.233(M_2 - M_\tau);$$

Из этой массы кислорода примет участие в горении:  $L_1=1$ ,37  $^{\rm K\Gamma}/_{\rm K\Gamma}$ ;

$$M_{-} = M_{\tau}L_{1} = 11,33 * 1,37 = 15,52$$
кг

Парциальная плотность кислорода  $\rho_1$  в припотолочной зоне:

$$\rho_1 = \frac{(M_2 - M_\tau) * 0.233 - M_-}{V_2};$$

$$\begin{aligned} \mathbf{M}_2 &= \rho_2 V_2 = \rho_0 \left( 1 - \frac{A \bar{t}^3}{3(1 - \overline{\mathbf{y}}_{\text{K}})} \right) V_2 = 1.2 * \left( 1 - \frac{3.64 * 0.28^3}{3 - \left( 1 - \frac{1}{3} \right)} \right) * 2000 \\ &= 2304 \text{KG} \end{aligned}$$

$$\rho_2=\text{1,152 KG}/_{\text{M}^3}$$

$$ho_1 = \frac{(2304 - 11,3) * 0,233 - 15,52}{2000} = 0,259 \, {}^{\mathrm{K}\Gamma} / {}_{\mathrm{M}^3} > 0,226 \, {}^{\mathrm{K}\Gamma} / {}_{\mathrm{M}^3} = \Pi$$
. Д. 3.

Начальная парциальная плотность кислорода:  $\rho_{01}=1,2*0,233=0,2795\,\mathrm{K}^{\Gamma}/\mathrm{M}^3$ 

После окончания первой фазы дальнейшее развитие зонной модели без введения каких-либо коррекций возможно в следующих условиях: вытеснение газов из помещения происходит в нижней точке помещения, то есть на уровне очага горения, и после достижения слоя горения газов уровня пола начинают выравниваться газы с параметрами состояния потолочной зоны, а разбившаяся колонна будет формировать новую припотолочную

зону с параметрами  $\rho_3$ ,  $T_3$  и т.д., в то время как «старая» припотолочная зона будет играть роль холодного воздуха.

Так температура в конвективной колонке будет определяться как:

$$T - T_2 = \frac{Q_{\text{пож}}(1 - \chi)}{C_p G} \tag{15}$$

а расход в струе:

$$G = 0.21 \left[ \frac{g\rho_2^2}{C_p T_2} (1 - \chi) \right]^{1/3} (y + y_0)^{5/3}$$
 (16)

Следует отметить, что

$$Q_{ ext{пож}} = \eta_1 Q_{ ext{H}}^{ ext{p}} \, \psi_{ ext{yd}} \, F_{ ext{r}(t)}$$
,

где  $\eta_1$  — полнота сгорания для второй фазы, и она может быть меньше чем на первой стадии, площадь горения  $F_{\Gamma(t)}$  непрерывным образом развивается после окончания первой фазы. Операцию повтора расчета можно повторить до тех пор, пока будут выполняться наложенные раньше ограничения о малости площади горения по сравнению с  $F_{\text{пот}}$ . Каждая новая фаза развития припотолочной зоны будет завершаться все быстрее, так как растет расход газа в конвективной колонке, по мере увеличения площади горения.

В случае, если газ из припотолочной зоны выходит наружу, например, при достижении  $\mathbf{y}_{\kappa}$  верхнего уровня дверного проема уравнения баланса массы и энергии включают дополнительные члены с этого момента.

Так уравнение баланса массы приобретает вид:

$$\frac{d\mathbf{M}_2}{dt} = \int_0^t G_{\mathbf{K}} dt - \int_{t_{\mathbf{M}.\mathbf{H}.}}^{t_{(\mathbf{Y}_{\mathbf{K}}=\mathbf{0})}} \rho_2 U_2 (\mathbf{Y}_{\mathbf{M}.\mathbf{H}.} - \mathbf{Y}_{\mathbf{K}}) b dt$$

Здесь  $U_2$  - скорость горячих газов, истекающих через дверной проем  $^{\rm M}/_{\rm CeK}$ . Как определять скорость  $U_2$  будет показано дальше. Другой способ истечения горючих газов из припотолочной зоны — это формальное увеличение площади потолка на величину:  $\Delta F_{(t)} = (\mathbf{y}_{\rm д.n.} - \mathbf{y}_{\rm K})b$ , начиная с момента  $\mathbf{y}_{\rm K} = \mathbf{y}_{\rm д.n.}$ ; b — ширина дверного проема.

Оценка влияния учета истечения горючих газов из припотолочной зоны выглядит так:

$$F_{\text{пот}(t)} = F_{0 \text{ пот}} \left( 1 + \frac{\left( \mathbf{y}_{\text{д.п.}} - \mathbf{y}_{\text{к}} \right) b}{F_{0 \text{ пот}}} \right) < F_{0 \text{ пот}} \left( 1 + \frac{\mathbf{y}_{\text{д.п.}} b}{F_{0 \text{ пот}}} \right);$$

При площади дверного проема много меньше площади потолка влиянием истечения через проем можно пренебречь. Если имеется несколько дверных проемов, то их площади суммируются.

При оценках зависящей от времени член  $\, {\rm Y}_{\rm д.п.} - {\rm Y}_{\kappa(t)} \,$  можно заменить его средним значением  ${{\rm Y}_{\rm д.п.} \over 2}$  .

Как отмечалось раньше наиболее благоприятным случаем исследования динамики припотолочного слоя является ситуация с постоянной площадью горения. В этом случае уравнение развития припотолочной зоны является уравнением разрешенным относительно производной и с разделяющимися переменными.