

связей проведем разрез по оси симметрии (рис. 13.18,б). В числе лишних неизвестных усилий мы имеем симметричные усилия  $X_1$  и  $X_3$  и косимметричные (или антисимметричные)  $X_2$ . Эпюры изгибающих моментов от усилий  $\bar{X}_1 = 1$ ,  $\bar{X}_3 = 1$  будут, естественно,

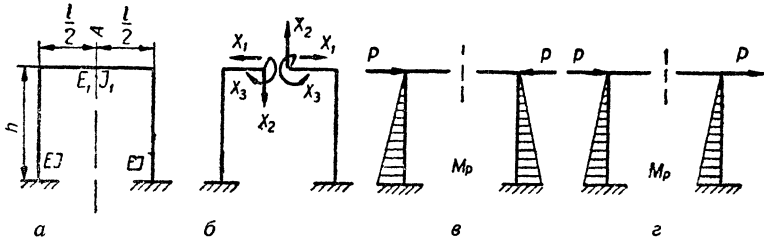


Рис. 13.18.

симметричные (рис. 13.19,а, в), а эпюра  $\bar{M}_2$  от сил  $\bar{X}_2 = 1$  — косимметричная (рис. 13.19,б). Легко показать, что все перемещения  $\delta_{lk}$ , у которых один индекс принадлежит симметричному, а другой — косимметричному фактору, обращаются в нуль. Например, для рассматриваемой рамы

$$\delta_{12} = \delta_{21} = \frac{1}{EJ} \left[ -\frac{h^2}{2} \cdot \frac{l}{2} + \frac{h^2}{2} \cdot \frac{l}{2} \right] = 0.$$

Аналогично

$$\delta_{23} = \delta_{32} = 0.$$

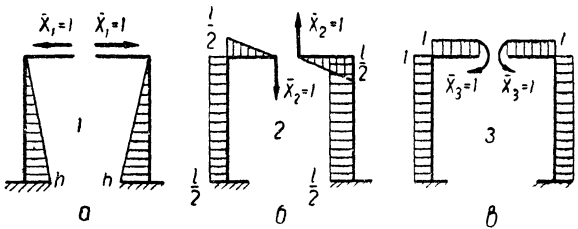


Рис. 13.19.

Следовательно, исходная система канонических уравнений

$$\left. \begin{aligned} \delta_{11}X_1 + \delta_{12}X_2 + \delta_{13}X_3 + \Delta_{1P} &= 0 \\ \delta_{21}X_1 + \delta_{22}X_2 + \delta_{23}X_3 + \Delta_{2P} &= 0 \\ \delta_{31}X_1 + \delta_{32}X_2 + \delta_{33}X_3 + \Delta_{3P} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (13.11)$$

упрощается, принимая вид

$$\left. \begin{aligned} \delta_{11}X_1 + \delta_{13}X_3 &= -\Delta_{1P} \\ \delta_{22}X_2 &= -\Delta_{2P} \\ \delta_{31}X_1 + \delta_{33}X_3 &= -\Delta_{3P} \end{aligned} \right\} \quad (13.12)$$

Далее, если на раму действует симметричная нагрузка, то эпюра  $M_P$  также симметрична (рис. 13.18,в) и  $\Delta_{2P} = 0$ . Тогда из второ-