на Земле и в Космосе

При нечетном n  $\varphi_n(t)$  (4.103) – четная функция, а при четном n – нечетная. Тогда  $\varphi_n(t)$  можно аппроксимировать рядами

$$\varphi_n(t) = \frac{1}{2}A_{n0} + \sum_{k=1}^{\infty} A_{nk}\cos\varepsilon_k t, \quad t \ge 0, n - \text{нечетное}; \tag{4.104}$$

$$\varphi_n(t) = \sum_{k=1}^{\infty} S_{nk} \cos \varepsilon_k t, \quad t \ge 0, n - \text{четное}, \tag{4.105}$$

где

$$A_{nk} = \frac{2}{t^2} \int_{t^3}^{t_1 + t_3} \sin \gamma_n (t - t_3) \cos \varepsilon_k t \, dt, \quad n - \text{ нечетное, } k = 0, 1, ...; \quad (4.106)$$

$$S_{nk} = \frac{2}{t^2} \int_{t^3}^{t_1 + t_3} \sin \gamma_n (t - t_3) \sin \varepsilon_k t \, dt, \quad n - \text{четное}, k = 1, 2, ...;$$
 (4.107)

$$\gamma_n = \frac{n\pi v}{l_0}$$
;  $\varepsilon_k = \frac{k\pi}{t^2} = \alpha \gamma_k$ ;  $\alpha = \frac{l_0}{l}$ .

Вычислив интегралы (4.106), (4.107), найдем коэффициенты ряда  $A_{n0}=\frac{4\alpha}{\pi n}$ :

$$A_{nk} = \begin{cases} 0, & k - \text{нечетноe;} \\ \frac{4\frac{\alpha}{\pi}n(-1)^{k/2}\cos\frac{k\pi\alpha}{2}}{n^2 - \left(\alpha k\right)^2}, & k - \text{четноe, } n - \text{нечетноe;} \end{cases}$$

Заметим, что при  $\alpha = 1$  имеем:

$$A_{nk} = \frac{\frac{4n}{\pi}}{n^2 - k^2}; \quad S_{nk} = \begin{cases} 0, & n \neq k; \\ 1, & n = k. \end{cases}$$

Систему (4.103) решаем с помощью преобразования Лапласа. Учитывая нулевые начальные условия, получим:

$$\tilde{q}(\lambda) = A\tilde{\varphi}_n(\lambda)D_n(\lambda), \tag{4.108}$$

где

$$D_n(\lambda) = \frac{\lambda^2 + n_1^2 T_{22} + E_{22} (1 + \mu_2 \lambda)}{\Delta_n(\lambda)};$$
(4.109)

$$\tilde{\varphi}_{n}(\lambda) = \begin{cases} \frac{A_{n0}}{2\lambda} + \sum_{k=2}^{\infty} A_{nk} \frac{\lambda}{\lambda^{2} + \varepsilon_{k}^{2}}, & n - \text{нечетное, } k - \text{четное;} \\ \sum_{k=2}^{\infty} S_{nk} \frac{\varepsilon_{k}}{\lambda^{2} + \varepsilon_{k}^{2}}, & k, n - \text{четные.} \end{cases}$$
(4.110)

Поскольку нас интересует установившееся движение пролета, то при нахождении  $q_n(t)$  из равенства (4.108) необходимо учесть лишь полюсы функции  $\phi_n(\lambda)$ . Применяя к равенству (4.108) обратное преобразование Лапласа, найдем:

$$q_{n}(t) = \begin{cases} \frac{A_{n0}D_{n}(0)}{\eta} + \sum_{k=2}^{\infty} A_{nk} \Big[ \operatorname{Re}D_{n}(i\varepsilon_{k}) \cos \varepsilon_{k} t + \operatorname{Im}D_{n}(i\varepsilon_{k}) \sin \varepsilon_{k} t \Big], \\ n - \operatorname{HeVeTHOe}, k - \operatorname{VETHOe}; \\ \sum_{k=2}^{\infty} S_{nk} \Big[ \operatorname{Re}D_{n}(i\varepsilon_{k}) \sin \varepsilon_{k} t + \operatorname{Im}D_{n}(i\varepsilon_{k}) \cos \varepsilon_{k} t \Big] A_{nk}, \\ n, k - \operatorname{VETHOE}. \end{cases}$$

$$(4.111)$$

Здесь

$$\operatorname{Re} D_{n} \left( i \varepsilon_{k} \right) = \frac{R_{1n} R_{n} - J_{1n} J_{n}}{R_{n}^{2} + J_{n}^{2}}; \quad \operatorname{Im} D_{n} \left( i \varepsilon_{k} \right) = \frac{J_{1n} R_{n} + J_{n} R_{1n}}{R_{n}^{2} + J_{n}^{2}};$$

$$R_{1n} = n_{1}^{2} T_{22} + E_{22} - \varepsilon_{k}^{2}; \quad J_{1n} = E_{22} \mu_{2};$$

$$R_{n} = \varepsilon_{k}^{4} - a_{2} \varepsilon_{k}^{2} + a_{0}; \quad J_{n} = \left( a_{1} - a_{3} \varepsilon_{k}^{2} \right) \varepsilon_{k}.$$