

Асимптотический метод исследования многочастотных колебаний в квазилинейных системах интегро-дифференциальных уравнений второго порядка

Рассмотрим колебания систем, описываемых интегро-дифференциальными уравнениями второго порядка типа

$$\sum_{l=1}^N a_{lj} \ddot{q}_l + \sum_{l=1}^N b_{lj} \dot{q}_l = \varepsilon Q_j(\theta_1, \dots, \theta_r, q_1, \dots, q_N, \dot{q}_1, \dots, \dot{q}_N, \varepsilon) +$$

$$+ \varepsilon \int_0^t \lambda_j(t-\tau) G_j[q_1(\tau), \dots, q_N(\tau), \dot{q}_1(\tau), \dots, \dot{q}_N(\tau), \varepsilon] d\tau, \quad (1)$$

$$\frac{d\theta_k}{dt} = \nu_k = \text{const} \quad (j = 1, 2, \dots, N; k = 1, 2, \dots, r).$$

Допустим, что имеют место разложения

$$Q_j(\theta, q, \dot{q}, \varepsilon) = Q_j^1(\theta, q, \dot{q}) + \varepsilon Q_j^{(2)}(\theta, q, \dot{q}) + \varepsilon^2 \dots,$$

$$G_j(q, \dot{q}, \varepsilon) = G_j^1(q, \dot{q}) + \varepsilon G_j^{(2)}(q, \dot{q}) + \varepsilon^2 \dots,$$

$$Q_j^{(m)} = \sum_c Q_{jc}^{(m)}(q, \dot{q}) e^{i(c_1\theta_1 + \dots + c_r\theta_r)}, \quad i^2 = -1,$$

$$q = (q_1, \dots, q_N), \quad \dot{q} = (\dot{q}_1, \dots, \dot{q}_N), \quad c = (c_1, \dots, c_r).$$

Здесь $G_j^{(s)}$, $Q_{jc}^{(m)}(q, \dot{q})$ — полиномы своих аргументов.

В данной статье исследуется резонансный случай, когда между собственными частотами $\omega_1, \dots, \omega_N$ и частотами внешних возмущений ν_1, \dots, ν_r имеют место n резонансных соотношений вида

$$p_1^{(\alpha)} \Omega_1 + \dots + p_N^{(\alpha)} \Omega_N + c_1^{(\alpha)} \nu_1 + \dots + c_r^{(\alpha)} \nu_r \equiv 0, \quad \Omega_j \sim \omega_j, \quad (2)$$

$$(\alpha = 1, 2, \dots, n),$$

где $p_j^{(\alpha)}$, $c_k^{(\alpha)}$ — целые положительные или отрицательные числа, некоторые из них могут быть обращены в нуль, но по крайней мере одно число $p^{(\alpha)}$

отлично от нуля. Числа ω_s являются корнями частотного уравнения $\det \| -a_{ij}\omega^2 + b_{ij} \| = 0$.

Будем искать решение уравнений (1) в форме [1]

$$q_j = \sum_{s=1}^N \varphi_j^{(s)} a_s \cos(\xi_s + \psi_s) + \varepsilon u_j^{(1)}(a, \xi + \psi, \theta) + \varepsilon^2 u_j^{(2)} \dots,$$

$$a = (a_1, \dots, a_N), \quad \xi = (\xi_1, \dots, \xi_N), \quad \psi = (\psi_1, \dots, \psi_N), \quad \theta = (\theta_1, \dots, \theta_r), \quad (3)$$

где величины a_s, ψ_s удовлетворяют следующим дифференциальным уравнениям:

$$\frac{da_s}{dt} = \varepsilon A_1^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^2 A_2^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^3 \dots,$$

$$\frac{d\psi_s}{dt} = \omega_s - \Omega_s + \varepsilon B_1^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^2 B_2^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^3 \dots,$$

где $\frac{d\xi_s}{dt} = \Omega_s, p_1^{(\alpha)} \xi_1 + \dots + p_N^{(\alpha)} \xi_N + c_1^{(\alpha)} \theta_1 + \dots + c_r^{(\alpha)} \theta_r \equiv 0$ ($s=1, 2, \dots, N; \alpha=1, 2, \dots, n$).

Найдя производные \dot{q}, \ddot{q} и подставляя их в уравнения (1), затем приравняв коэффициенты одинаковых степеней малого параметра ε , получаем

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^N \left\{ a_{ij} \left[\sum_{s=1}^N \sum_{l=1}^N \omega_l \omega_s \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial(\xi_s + \psi_s) \partial(\xi_l + \psi_l)} + 2 \sum_{l=1}^N \sum_{k=1}^r \nu_k \omega_l \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial(\xi_l + \psi_l)} + \right. \right. \\ \left. \left. + \sum_{k,n=1}^r \nu_k \nu_n \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial \theta_n} \right] + b_{ij} u_i^{(1)} \right\} = - \sum_{i=1}^N \left\{ a_{ij} \sum_{s=1}^N \left[\sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \varphi_l^{(s)} \frac{\partial A_1^{(s)}}{\partial \psi_l} - \right. \right. \\ \left. \left. - 2a_s \omega_s \varphi_l^{(s)} B_1^{(s)} \right] \cos(\xi_s + \psi_s) - a_{ij} \sum_{s=1}^N \left[\sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) a_s \varphi_l^{(s)} \frac{\partial B_1^{(s)}}{\partial \psi_l} + \right. \right. \\ \left. \left. + 2\omega_s \varphi_l^{(s)} A_1^{(s)} \right] \sin(\xi_s + \psi_s) + R_j^{(1)} \right\}, \quad (4) \end{aligned}$$

где

$$R_j^{(1)} = Q_j^{(1)}(\theta, q^0, \dot{q}^0) + \int_0^t \lambda_j(t - \tau) G_j^{(1)}[q^0(\tau), \dot{q}^0(\tau)] d\tau,$$

$$q_i^0(t) \cong \sum_{s=1}^N \varphi_i^{(s)} a_s \cos(\omega_s t + \xi_s^0 + \psi_s^0),$$

$$\dot{q}_s^0(t) \cong - \sum_{s=1}^N \varphi_i^{(s)} a_s \omega_s \sin(\omega_s t + \xi_s^0 + \psi_s^0), \quad \psi_s(t) + \xi_s(t) \cong \omega_s t + \xi_s^0 + \psi_s^0,$$

и

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^N \left\{ a_{ij} \left[\sum_{s,l=1}^N \omega_s \omega_l \frac{\partial^2 u_i^{(2)}}{\partial(\xi_s + \psi_s) \partial(\xi_l + \psi_l)} + 2 \sum_{l=1}^N \sum_{k=1}^r \nu_k \omega_l \frac{\partial^2 u_i^{(2)}}{\partial \theta_k \partial(\xi_l + \psi_l)} + \right. \right. \\ \left. \left. + \sum_{n,k=1}^r \nu_n \nu_k \frac{\partial^2 u_i^{(2)}}{\partial \theta_n \partial \theta_k} \right] + b_{ij} u_i^{(1)} \right\} = R_j^{(2)} - \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& - \sum_{i=1}^N a_{ij} \left\{ \sum_{s=1}^N \left[- \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \varphi_l^{(s)} a_s \frac{\partial B_2^{(s)}}{\partial \psi_l} + 2\omega_s \varphi_l^{(s)} A_2^{(s)} \right] \sin(\xi_s + \psi_s) + \right. \\
& \quad \left. + \sum_{s=1}^N \left[\sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \varphi_l^{(s)} \frac{\partial A_2^{(s)}}{\partial \psi_l} - 2\omega_s a_s \varphi_l^{(s)} B_2^{(s)} \right] \cos(\xi_s + \psi_s) + \right. \\
& \quad \left. + \sum_{s=1}^N \left[\sum_{l=1}^N A_1^{(l)} \varphi_l^{(s)} \frac{\partial A_1^{(s)}}{\partial a_l} + \sum_{l=1}^N B_1^{(l)} \varphi_l^{(s)} \frac{\partial A_1^{(s)}}{\partial \psi_l} - a_s \varphi_l^{(s)} B_1^{(s)} \right] \cos(\xi_s + \psi_s) - \right. \\
& \quad \left. - \sum_{s=1}^N \left[2A_1^{(s)} B_1^{(s)} \varphi_l^{(s)} + \sum_{l=1}^N a_s \varphi_l^{(s)} A_1^{(l)} \frac{\partial B_1^{(s)}}{\partial a_l} + \sum_{l=1}^N a_s \varphi_l^{(s)} B_1^{(l)} \frac{\partial B_1^{(s)}}{\partial \psi_l} \right] \sin(\xi_s + \psi_s) \right\}; \tag{5}
\end{aligned}$$

здесь

$$\begin{aligned}
R_j^{(2)} &= Q_j^{(2)0} + \sum_{l=1}^N u_l^{(1)} \frac{\partial Q_j^{(1)0}}{\partial q_l^0} + \sum_{l=1}^N s_l^{(1)} \frac{\partial Q_j^{(1)0}}{\partial \dot{q}_l^0} + \\
&+ \int_0^t \lambda_j(t-\tau) \left[G_j^{(2)}(q^0(\tau), \dot{q}^0(\tau)) + \sum_{l=1}^N u_l^{(1)} \frac{\partial G_j^{(1)0}(\tau)}{\partial q_l^0} + \sum_{l=1}^N s_l^{(1)} \frac{\partial G_j^{(1)0}(\tau)}{\partial \dot{q}_l^0} \right] d\tau - \\
&- \sum_{i=1}^N a_{ij} \left\{ 2 \sum_{l=1}^N \sum_{k=1}^r \nu_k A_1^{(l)} \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial a_l} + 2 \sum_{l=1}^N \sum_{k=1}^r \nu_k B_1^{(l)} \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial (\xi_l + \psi_l)} + \right. \\
&+ 2 \sum_{s=1}^N \sum_{l=1}^N \omega_l B_1^{(s)} \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial (\xi_l + \psi_l) \partial (\xi_s + \psi_s)} + 2 \sum_{s=1}^N \sum_{l=1}^N \omega_l A_1^{(s)} \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial (\xi_l + \psi_l) \partial a_s} + \\
&\left. + \sum_{s=1}^N \sum_{l=1}^N (\omega_s - \Omega_s) \frac{\partial B_1^{(l)}}{\partial \psi_s} \frac{\partial u_i^{(1)}}{\partial (\xi_l + \psi_l)} + \sum_{s=1}^N \sum_{l=1}^N (\omega_s - \Omega_s) \frac{\partial A_1^{(l)}}{\partial \psi_s} \frac{\partial u_i^{(1)}}{\partial a_l} \right\},
\end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}
s_l^{(1)} &= \sum_{k=1}^r \nu_k \frac{\partial u_l^{(1)}}{\partial \theta_k} + \sum_{s=1}^N \varphi_l^{(s)} \left[A_1^{(s)} \cos(\xi_s + \psi_s) - a_s B_1^{(s)} \sin(\xi_s + \psi_s) + \right. \\
&\quad \left. + \omega_s \frac{\partial u_l^{(1)}}{\partial (\xi_s + \psi_s)} \right].
\end{aligned}$$

Умножая обе части уравнения (4) на $\varphi_j^{(v)}$ и суммируя по j от 1 до N , получаем следующие уравнения относительно $A_1^{(s)}$, $B_1^{(s)}$ и $u_j^{(1)}$:

$$\begin{aligned}
& \sum_{i,j=1}^N a_{ij} \varphi_j^{(v)} \left[\sum_{s,l=1}^N \omega_s \omega_l \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial (\xi_s + \psi_s) \partial (\xi_l + \psi_l)} + 2 \sum_{l=1}^N \sum_{k=1}^r \nu_k \omega_l \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial (\xi_l + \psi_l)} + \right. \\
& \left. + \sum_{n,k=1}^r \nu_k \nu_n \frac{\partial^2 u_i^{(1)}}{\partial \theta_k \partial \theta_n} + \omega_s^2 u_i^{(1)} \right] = M_\sigma \left[\sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) a_\sigma \frac{\partial B_1^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2\omega_\sigma A_1^{(v)} \right] \sin(\xi_\sigma + \psi_\sigma) +
\end{aligned}$$

$$+ M_v \left[- \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \frac{\partial A_l^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2a_v \omega_v B_l^{(v)} \right] \cos(\xi_v + \psi_v) + \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} Q_j^{(1)0} + \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \int_0^t \lambda_j(t - \tau) G_j^{(1)} [q^0(\tau), \dot{q}^0(\tau)] d\tau, \quad (6)$$

где $M_v = \sum_{i,j=1}^N a_{ij} \varphi_i^{(v)} \varphi_j^{(v)}$.

Полагая

$$\begin{aligned} \lambda_{jcm} &= \lambda_{jcm_1 \dots m_N} = \int_0^\infty \lambda_j(\tau) \cos(m_1 \omega_1 \tau + \dots + m_N \omega_N \tau) d\tau, \\ \lambda_{jsm} &= \lambda_{jsm_1 \dots m_N} = \int_0^\infty \lambda_j(\tau) \sin(m_1 \omega_1 \tau + \dots + m_N \omega_N \tau) d\tau, \\ G_{jm}^{(1)c} &= G_{jm_1 \dots m_N}^{(1)c} = \frac{2}{(2\pi)^N} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \bar{G}_j^{(1)0} \cos[m_1 (\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) + \dots \\ &\quad \dots + m_N (\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N)] d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d(\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N), \\ G_{jm}^{(1)s} &= G_{jm_1 \dots m_N}^{(1)s} = \frac{2}{(2\pi)^N} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \bar{G}_j^{(1)0} \sin[m_1 (\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) + \dots \\ &\quad \dots + m_N (\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N)] d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d(\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N), \end{aligned} \quad (7)$$

имеем приближенное представление [2]

$$\begin{aligned} \int_0^t \lambda_j(t - \tau) G_j^{(1)} [q^0(\tau), \dot{q}^0(\tau)] d\tau &\sim \sum_m \{ [\lambda_{jcm} G_{jm}^{(1)c} - \lambda_{jsm} G_{jm}^{(1)s}] \cos[m_1 (\xi_1 + \psi_1) + \dots \\ &\quad \dots + m_N (\xi_N + \psi_N)] + [\lambda_{jsm} G_{jm}^{(1)c} + \lambda_{jcm} G_{jm}^{(1)s}] \sin[m_1 (\xi_1 + \psi_1) + \dots \\ &\quad \dots + m_N (\xi_N + \psi_N)] \}. \end{aligned} \quad (8)$$

Разлагаем функции $Q_j^{(1)0}$ и искомые функции $u_i^{(1)}$ в ряды Фурье

$$Q_j^{(1)0} = \sum_{p,c} Q_{j\rho_1 \dots \rho_N c_1 \dots c_r}^{(1)0} e^{i[\rho_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + \rho_N(\xi_N + \psi_N) + c_1 \theta_1 + \dots + c_r \theta_r]},$$

где

$$\begin{aligned} Q_{j\rho c}^{(1)0} &= \frac{1}{(2\pi)^{N+r}} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i[\rho_1(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) + \dots + c_r \bar{\theta}_r]} d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\theta_r, \\ u_i^{(1)} &= \sum_{p,c} u_{i\rho c}^{(1)} e^{i[\rho_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + \rho_N(\xi_N + \psi_N) + c_1 \theta_1 + \dots + c_r \theta_r]}. \end{aligned} \quad (9)$$

Подставляя выражения (8), (9) в (6), находим

$$\begin{aligned} \sum_{p,c} \left[\omega_v^2 - \left(\sum_{s=1}^N \rho_s \omega_s + \sum_{k=1}^r c_k \nu_k \right)^2 \right] \left\{ \sum_{i,j=1}^N a_{ij} \varphi_j^{(v)} u_{i\rho c}^{(1)} e^{i[\rho_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + c_r \theta_r]} \right\} = \\ = M_v \left[\sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) a_v \frac{\partial B_l^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2\omega_v A_l^{(v)} \right] \sin(\xi_v + \psi_v) + \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + M_v \left[- \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \frac{\partial A_l^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2a_v \omega_v B_l^{(v)} \right] \cos(\xi_v + \psi_v) + \quad (10) \\
& + \sum_{p,c} e^{i[\rho_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + c_r \theta_r]} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} Q_{jpc}^{(1)0} + \\
& + \sum_m \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} [\lambda_{jcm} G_{jm}^{(1)c} - \lambda_{jsm} G_{jm}^{(1)s}] \cos[m_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + m_N(\xi_N + \psi_N)] + \\
& + \sum_m \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} [\lambda_{jcm} G_{jm}^{(1)c} + \lambda_{jsm} G_{jm}^{(1)s}] \sin[m_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + m_N(\xi_N + \psi_N)].
\end{aligned}$$

Приравнявая коэффициенты при $\cos(\xi_v + \psi_v)$ и $\sin(\xi_v + \psi_v)$ в (10), находим

$$\begin{aligned}
& \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \frac{\partial A_l^{(v)}}{\partial \psi_l} - 2a_v \omega_v B_l^{(v)} = \frac{2}{M_v} \sum_{\beta} e^{\sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi^{(\alpha)}} \int_0^{2\pi} \dots \\
& \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1^{(\alpha)}} \cos(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r + \\
& + \frac{1}{M_v} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} [\lambda_{jcv} G_{jv}^{(1)c} - \lambda_{jsv} G_{jv}^{(1)s}], \\
& \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) a_v \frac{\partial B_l^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2\omega_v A_l^{(v)} = - \frac{1}{M_v} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} [\lambda_{jcv} G_{jv}^{(1)c} + \lambda_{jcv} G_{jv}^{(1)s}] - \\
& - \frac{2}{M_v} \sum_{\beta} e^{\sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi^{(\alpha)}} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1^{(\alpha)}} \sin(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r,
\end{aligned}$$

где

$$\lambda_{jcv} = \lambda_{jcm_1 \dots m_N} \Big|_{\substack{m_v=1, \\ m_s=0, s \neq v}}, \quad \lambda_{jsv} = \lambda_{jsm_1 \dots m_N} \Big|_{\substack{m_v=1, \\ m_s=0, s \neq v}},$$

$$G_{jv}^{(1)c} = G_{jm_1 \dots m_N}^{(1)c} \Big|_{\substack{m_v=1 \\ m_s=0, s \neq v}}, \quad G_{jv}^{(1)s} = G_{jm_1 \dots m_N}^{(1)s} \Big|_{\substack{m_v=1 \\ m_s=0, s \neq v}}.$$

Отсюда получим

$$\begin{aligned}
& e^{\sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi^{(\alpha)}} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1^{(\alpha)}} \sin(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) \times \\
& A_l^{(v)} = - \frac{4\omega_v}{M_v} \sum_{\nu} \frac{\times d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r}{(2\pi)^{N+r} \left\{ 4\omega_v^2 - \left[\sum_{s=1}^N \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \rho_s^{(\alpha)} (\omega_s - \Omega_s) \right]^2 \right\}} +
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{2i}{M_v} \sum_{\beta} \frac{\sum_{l=1}^N \sum_{\alpha_l=1}^n (\omega_l - \Omega_l) \sigma_{\alpha_l v}^{(\beta)} \rho_l^{(\alpha_l)} e^{i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi(\alpha)} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1(\alpha)} \times \\
& \times \cos(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d(\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N) d\bar{\theta}_1 \dots d\bar{\theta}_r \\
& \frac{(2\pi)^{N+r} \left\{ 4\omega_v^2 - \left[\sum_{s=1}^N \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \rho_s^{(\alpha)} (\omega_s - \Omega_s) \right]^2 \right\}}{2\omega_v M_v} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} [\lambda_{j s v} G_{j v}^{(1)c} + \lambda_{j c v} G_{j v}^{(1)s}], \\
B_1^{(v)} = & - \frac{1}{2a_v \omega_v M_v} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} (\lambda_{j c v} G_{j v}^{(1)c} - \lambda_{j s v} G_{j v}^{(1)s}) - \frac{4\omega_v}{a_v M_v} \times \\
& \times \sum_{\beta} \frac{e^{i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi(\alpha)} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1(\alpha)} \cos(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r}{(2\pi)^{N+r} \left\{ 4\omega_v^2 - \left[\sum_{s=1}^N \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \rho_s^{(\alpha)} (\omega_s - \Omega_s) \right]^2 \right\}} \\
& - \frac{2i}{a_v M_v} \sum_{\beta} \frac{\sum_{l=1}^N \sum_{\alpha_l=1}^n (\omega_l - \Omega_l) \sigma_{\alpha_l v}^{(\beta)} \rho_l^{(\alpha_l)} e^{i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi(\alpha)} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \bar{\psi}_1(\alpha)} \times \\
& \times \sin(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d(\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N) d\bar{\theta}_1 \dots d\bar{\theta}_r}{(2\pi)^{N+r} \left\{ 4\omega_v^2 - \left[\sum_{s=1}^N \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \rho_s^{(\alpha)} (\omega_s - \Omega_s) \right]^2 \right\}}. \tag{11}
\end{aligned}$$

где $i = -1$.

Приравнявая другие гармоники в (10), получаем выражение для $u_i^{(1)}$. После несложных преобразований имеем

$$\begin{aligned}
u_i^{(1)} = & \sum_{p,c} \sum_{v=1}^N \varphi_i^{(v)} \frac{e^{i[p_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + p_N(\xi_N + \psi_N) + c_1\theta_1 + \dots + c_r\theta_r]} \int_0^{2\pi} \dots}{(2\pi)^{N+r} M_v \left[\omega_v^2 - \left(\sum_{l=1}^N p_l \omega_l + \sum_{k=1}^r c_k \nu_k \right)^2 \right]} \int_0^{2\pi} \dots \\
& \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{Q}_j^{(1)0} e^{-i[p_1(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) + \dots + c_r \bar{\theta}_r]} d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d(\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N) d\bar{\theta}_1 \dots d\bar{\theta}_r + \\
& + \sum_{m} \sum_{j,v=1}^N \frac{\varphi_j^{(v)} \varphi_j^{(v)}}{M_v \left[\omega_v^2 - \left(\sum_{l=1}^N m_l \omega_l \right)^2 \right]} \{ [\lambda_{j s m} G_{j m}^{(1)c} - \lambda_{j s m} G_{j m}^{(1)s}] \cos[m_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots \\
& \dots + m_N(\xi_N + \psi_N)] + [\lambda_{j s m} G_{j m}^{(1)c} + \lambda_{j c m} G_{j m}^{(1)s}] \sin[m_1(\xi_1 + \psi_1) + \dots + m_N(\xi_N + \psi_N)] \}, \\
& (m_v^2 - 1)^2 + \sum_{l \neq v}^N m_l^2 \neq 0. \tag{12}
\end{aligned}$$

Аналогично, после ряда преобразований находим из (5) следующие уравнения для $A_2^{(v)}$, $B_2^{(v)}$:

$$\begin{aligned} & \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) \frac{\partial A_2^{(v)}}{\partial \psi_l} - 2\omega_v a_v B_2^{(v)} = a_v B_1^{2(v)} - \sum_{l=1}^N A_1^{(l)} \frac{\partial A_1^{(v)}}{\partial a_l} - \sum_{l=1}^N B_1^{(l)} \frac{\partial A_1^{(v)}}{\partial \psi_l} + \\ & + \sum_{\beta} \frac{2e}{M_v} \frac{i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi^{(\alpha)}}{(2\pi)^{N+r}} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{R}_j^{(2)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi_1^{(\alpha)}} \cos(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r, \\ & \sum_{l=1}^N (\omega_l - \Omega_l) a_v \frac{\partial B_2^{(v)}}{\partial \psi_l} + 2\omega_v A_2^{(v)} = -2A_1^{(v)} B_1^{(v)} - \sum_{l=1}^N a_v \frac{\partial B_1^{(v)}}{\partial a_l} A_1^{(l)} - \\ & - \sum_{l=1}^N a_v B_1^{(l)} \frac{\partial B_1^{(v)}}{\partial \psi_l} - \sum_{\beta} \frac{2e}{M_v} \frac{i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi^{(\alpha)}}{(2\pi)^{N+r}} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \sum_{j=1}^N \varphi_j^{(v)} \bar{R}_j^{(2)0} e^{-i \sum_{\alpha=1}^n \sigma_{\alpha v}^{(\beta)} \psi_1^{(\alpha)}} \times \\ & \times \sin(\bar{\xi}_v + \bar{\psi}_v) d(\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) \dots d\bar{\theta}_r, \end{aligned} \quad (13)$$

где $\psi^{(\alpha)} = p_1^{(\alpha)} \psi_1 + \dots + p_N^{(\alpha)} \psi_N$, $\bar{\psi}_1^{(\alpha)} = p_1^{(\alpha)} (\bar{\xi}_1 + \bar{\psi}_1) + \dots + p_N^{(\alpha)} (\bar{\xi}_N + \bar{\psi}_N) + c_1^{(\alpha)} \bar{\theta}_1 + \dots + c_r^{(\alpha)} \bar{\theta}_r$.

Таким образом, в первом приближении примем

$$q_i = \sum_{s=1}^N \varphi_i^{(s)} a_s \cos(\xi_s + \psi_s) \quad (i = 1, 2, \dots, N)$$

с неизвестными функциями a_s , ψ_s , определяемыми уравнениями

$$\frac{da_s}{dt} = \varepsilon A_1^{(s)}(a, \psi), \quad \frac{d\psi_s}{dt} = \omega_s - \Omega_s + \varepsilon B_1^{(s)}(a, \psi);$$

здесь $A_1^{(s)}$, $B_1^{(s)}$ задаются формулами (11). Во втором приближении имеем

$$q_i = \sum_{s=1}^N \varphi_i^{(s)} a_s \cos(\xi_s + \psi_s) + \varepsilon u_i^{(1)}(a, \xi + \psi, \theta) \quad (i = 1, 2, \dots, N).$$

Функции $u_i^{(1)}$ имеют вид (12), а величины a_s , ψ_s являются решениями уравнений второго приближения

$$\frac{da_s}{dt} = \varepsilon A_1^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^2 A_2^{(s)}(a, \psi), \quad \frac{d\psi_s}{dt} = \omega_s - \Omega_s + \varepsilon B_1^{(s)}(a, \psi) + \varepsilon^2 B_2^{(s)}(a, \psi).$$

Функции $A_1^{(s)}$, $B_1^{(s)}$ имеют вид (11), а функции $A_2^{(s)}$, $B_2^{(s)}$ определяются решением уравнений (13). Вычисление более высоких приближений не представляет трудности.

ЛИТЕРАТУРА

1. Боголюбов Н. Н., Митропольский Ю. А. Асимптотические методы в теории нелинейных колебаний. М., Физматгиз, 1963. 410 с.
2. Филагов А. Н. Методы усреднения в дифференциальных и интегро-дифференциальных уравнениях. Ташкент, «Фан», 1971. 278 с.