С.И. ДОЛГОПОЛОВ

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ИМПЕДАНСНЫМ МЕТОДОМ ЧАСТОТНЫХ ХАРАКТЕРИСТИК ПРЯМОЛИНЕЙНОГО ТРУБОПРОВОДА ПРИ СОВМЕСТНЫХ ПРОДОЛЬНЫХ КОЛЕБАНИЯХ КОНСТРУКЦИИ ТРУБОПРОВОДА И ЖИДКОСТИ

Представлена математическая модель трубопровода с распределенными параметрами, учитывающая взаимодействие в продольном направлении жидкости и конструкции трубопровода. Определены элементы передаточной матрицы трубопровода. Разработана математическая модель сильфона в продольном направлении и определена его передаточная матрица. Получены выражения для определения импедансных соотношений гидроупругой системы. Для тестового трубопровода линии питания жидкостного ракетного двигателя показано, что влияние взаимодействия жидкости и конструкции трубопровода в продольном направлении на собственные частоты колебаний связанной гидроупругой системы эффективно при определенной близости собственных частот колебаний парциальных систем жидкости и конструкции трубопровода.

Представлено математичну модель трубопроводу з розподіленими параметрами, що враховує взаємодію в поздовжньому напрямку рідини й конструкції трубопроводу. Визначено елементи передаточної матриці трубопроводу. Розроблено математичну модель сильфона в поздовжньому напрямку й визначена його передаточна матриця. Отримано вирази для визначення імпедансних співвідношень гідропружної системи. Для тестового трубопроводу лінії живлення рідинного ракетного двигуна показано, що вплив взаємодії рідини й конструкції трубопроводу в поздовжньому напрямку на власні частоти коливань зв'язаної гідропружної системи є ефективним при певній близькості власних частот коливань парціальних систем рідини й конструкції трубопроводу.

A mathematical model of the pipe with distributed parameters considering a longitudinal interaction between the fluid and the pipe structure is presented. The elements of the pipe transmission matrix are defined. A mathematical model of the bellows in a longitudinal direction is developed and its transmission matrix is determined. Expressions for defining impedance relations of a hydroelactic system are derived. It is shown for the test pipe of the LRE feedline that the effects of the interaction between the fluid and the pipe structure in a longitudinal direction on natural oscillation frequencies of a coupled hydroelactic system are effective under a certain relationship of natural oscillation frequencies of partial systems of the fluid and the pipe structure.

Введение. Амплитудно-фазовые частотные характеристики (АФЧХ) линий питания жидкостных ракетных двигателей (ЖРД) используются при анализе динамики ЖРД, продольной устойчивости ракет на жидком топливе [1]. При этом часто предполагается, что конструкция трубопроводов является абсолютно жесткой. Однако на практике трубопроводы зачастую испытывают вибрации, а опоры трубопроводов являются подвижными. При этом происходит взаимное влияние пульсаций жидкости и вибраций конструкции, которое может привести к изменению АФЧХ трубопроводов. Задача определения взаимодействия пульсаций рабочей среды и вибраций конструкций является актуальной в авиационной, ракетной, судостроительной технике, в гидравлических системах станков, наземных транспортных и энергетических установок, в трубопроводных системах химической, нефтяной и газовой промышленности, в отопительных и вентиляционных системах [2]. Известны экспериментальные и теоретические работы [3 - 7], где показано, что это взаимное влияние может быть существенным и приводить к возникновению неустойчивости течения, к изменению частотных характеристик связанной системы, к усилению интенсивности волн давления в жидкости при переходных процессах и изменению собственных частот колебаний трубопроводной системы. Для теоретического определения АФЧХ гидросистем с распределенными параметрами обычно используются численные методы характеристик либо метод конечных элементов, получивший распространение в последнее время в связи с развитием методов численного моделирования и использующий различные программные комплексы (например ANSYS) [8].

Техн. механика. - 2010. - № 1.

© С.И. Долгополов, 2010

Целью настоящей работы является применение импедансного метода, основанного на аналитическом решении дифференциальных уравнений, для определения АФЧХ при совместных связанных продольных колебаниях конструкции прямолинейного трубопровода и текущей по нему жидкости.

1. Передаточная матрица трубопровода и сильфона. Математическую модель прямолинейного трубопровода круглого сечения с распределенными параметрами, учитывающую взаимодействие в продольном направлении жидкости и конструкции трубопровода, получим из уравнений в частных производных, представленных в работе [7] и дополненных здесь учетом потерь давления жидкости и демпфированием конструкции. В число этих уравнений входит уравнение движения жидкости, уравнение неразрывности жидкости, уравнение движения стенки трубопровода в осевом направлении и уравнение состояния стенки трубопровода (в принятой системе координат ось z направлена по течению жидкости)

$$\begin{cases} \frac{\partial p}{\partial z} + \frac{1}{gA_{\mathcal{M}}} \frac{\partial G}{\partial t} + \frac{2\Delta \bar{p}}{l\bar{G}} \left(G - \gamma_{\mathcal{M}} A_{\mathcal{M}} \dot{u}_{z} \right) = 0, \\ \frac{\partial p}{\partial t} + \frac{c^{2} \gamma_{\mathcal{M}}}{g} \left(\frac{1}{\gamma_{\mathcal{M}} A_{\mathcal{M}}} \frac{\partial G}{\partial z} - 2\nu \frac{\partial \dot{u}_{z}}{\partial z} \right) = 0, \\ \frac{\partial F_{z}}{\partial z} - \frac{\gamma_{\mathcal{M}} A_{\mathcal{M}}}{g} \frac{\partial \dot{u}_{z}}{\partial t} = 0, \\ \frac{\partial F_{z}}{\partial t} - A_{\mathcal{M}} E_{\mathcal{M}} \left(1 + \mu_{z} \frac{\partial}{\partial t} \right) \frac{\partial \dot{u}_{z}}{\partial z} - \nu \frac{DA_{\mathcal{M}}}{2\delta_{T}} \frac{\partial p}{\partial t} = 0, \end{cases}$$
(1)

где p, G – давление и весовой расход жидкости; F_z , \dot{u}_z – продольная сила и скорость перемещения трубопровода; t – время; $\gamma_{\mathcal{H}}$, $\gamma_{\mathcal{H}}$ – удельный вес жидкости и материала трубопровода; $A_{\mathcal{H}}$, $A_{\mathcal{H}}$ – площади поперечных сечений трубопровода, занятых жидкостью и стенкой трубопровода; g – ускорение свободного падения; $\Delta \overline{p}$ – потери давления на участке трубопровода; $E_{\mathcal{M}}$ – модуль упругости материала трубопровода; D, δ_T – внутренний диаметр и толщина стенки трубопровода; черта над параметром означает его постоянство.

В этой модели влияние колебаний жидкости на колебания конструкции трубопровода осуществляется за счет изменения внутреннего давления жидкости, которое приводит к появлению в стенке трубопровода окружных напряжений и, в соответствии с эффектом Пуассона, осевых напряжений. Влияние колебаний конструкции на колебания жидкости осуществляется за счет осевого сокращения или удлинения конструкции трубопровода.

Получим передаточную матрицу трубопровода с распределенными параметрами в виде

$$\begin{cases} p(z,s) = b_{1,1} \ p(0,s) + b_{1,2} \ G(0,s) + b_{1,3} \ F_Z(0,s) + b_{1,4} \ \dot{u}_Z(0,s), \\ G(z,s) = b_{2,1} \ p(0,s) + b_{2,2} \ G(0,s) + b_{2,3} \ F_Z(0,s) + b_{2,4} \ \dot{u}_Z(0,s), \\ F_Z(z,s) = b_{3,1} \ p(0,s) + b_{3,2} \ G(0,s) + b_{3,3} \ F_Z(0,s) + b_{3,4} \ \dot{u}_Z(0,s), \\ \dot{u}_Z(z,s) = b_{4,1} \ p(0,s) + b_{4,2} \ G(0,s) + b_{4,3} \ F_Z(0,s) + b_{4,4} \ \dot{u}_Z(0,s), \end{cases}$$
(2)

где p(0,s), G(0,s), $F_Z(0,s)$, $\dot{u}_Z(0,s)$ –соответствующие параметры на входе в рассматриваемый элемент трубопровода; p(z,s), G(z,s), $F_Z(z,s)$, $\dot{u}_Z(z,s)$ – соответствующие параметры на расстоянии z от входа в рассматриваемый элемент трубопровода; $b_{i,j}$, i, j = 1, 2, 3, 4 – элементы передаточной матрицы трубопровода.

Для определения элементов передаточной матрицы трубопровода будем поступать аналогично тому, как это принято при использовании импедансного метода в теории гидравлических систем [9]. Применяя преобразование Лапласа по переменной t к системе (1) при нулевых начальных условиях, получим

$$\begin{vmatrix} \frac{dp}{dz} = -Z_{\mathcal{K}} \cdot G(s) + \delta_{\mathcal{K}} \cdot \dot{u}_{Z}(s), \\ \frac{dG}{dz} = -Y_{\mathcal{K}} \cdot p(s) - D_{\mathcal{K}} \cdot F_{Z}(s), \\ \frac{dF_{Z}}{dz} = Z_{M} \cdot \dot{u}_{Z}(s), \\ \frac{d\dot{u}_{Z}}{dz} = Y_{M} \cdot F_{Z}(s) + D_{M} \cdot p(s), \end{aligned}$$

$$(3)$$

где *s* – переменная Лапласа;

$$\begin{split} & Z_{\mathcal{H}} = \frac{s}{g \, A_{\mathcal{H}}} + \frac{2 \, \Delta \overline{p}}{l \left(\overline{G} - \overline{u}_{Z} \, A_{\mathcal{H}} \, \gamma_{\mathcal{H}} \right)}; \qquad D_{\mathcal{H}} = \frac{-2 \, \nu \, g \, s}{c^{2} \, \gamma_{\mathcal{H}} \, A_{M} \, E_{M} \left(1 + \mu_{Z} \, s \right)}; \\ & Y_{\mathcal{H}} = \frac{g \, A_{\mathcal{H}} \, s}{c^{2}} \left(1 + \frac{\nu^{2} D}{\gamma_{\mathcal{H}} \, \delta_{T} \, E_{M} \left(1 + \mu_{Z} \, s \right) A_{\mathcal{H}}} \right); \, \delta_{\mathcal{H}} = \frac{2 \, \Delta \overline{p} \, A_{\mathcal{H}} \, \gamma_{\mathcal{H}}}{l \left(\overline{G} - \overline{u}_{Z} \, A_{\mathcal{H}} \, \gamma_{\mathcal{H}} \right)}; \\ & Z_{M} = \frac{\gamma_{M} \, A_{M} \, s}{g}; \quad Y_{M} = \frac{s}{A_{M} \, E_{M} \left(1 + \mu_{Z} \, s \right)}; \quad D_{M} = \frac{-\nu \, D \, s}{2 \, \delta_{T} \, E_{M} \left(1 + \mu_{Z} \, s \right)}. \end{split}$$

Система уравнений (3) является системой линейных дифференциальных уравнений с постоянными (независимыми от z) коэффициентами. При неучете взаимодействия между пульсациями жидкости и вибрациями конструкции трубопровода коэффициенты связи $D_{\mathcal{H}} = \delta_{\mathcal{H}} = D_M = 0$ и система (3) распадается на две независимые подсистемы уравнений, описывающие несвязанные колебания жидкости и конструкции трубопровода.

Сведем систему уравнений (3) к дифференциальному уравнению четвертого порядка

$$\frac{d^4 p}{dz^4} + B_1 \frac{d^2 p}{dz^2} + B_2 p = 0, \qquad (4)$$

где $B_1 = -(Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} + Z_M Y_M) - D_M \delta_{\mathcal{H}}; B_2 = Z_{\mathcal{H}} Z_M (Y_{\mathcal{H}} Y_M - D_{\mathcal{H}} D_M).$

В результате решения (4) получим корни характеристического уравнения γ_1 и γ_2

$$\gamma_1 = \pm \sqrt{rac{-B_1 + \sqrt{B_1^2 - 4B_2}}{2}}$$
и $\gamma_2 = \pm \sqrt{rac{-B_1 - \sqrt{B_1^2 - 4B_2}}{2}}$

Тогда решение системы (3) можно представить в виде

$$\begin{split} F_{Z}(z,s) &= c_{1} ch(\gamma_{1} z) + c_{2} sh(\gamma_{1} z) + c_{3} ch(\gamma_{2} z) + c_{4} sh(\gamma_{2} z), \\ \dot{u}_{Z}(z,s) &= \frac{\gamma_{1}}{Z_{M}} [c_{1} sh(\gamma_{1} z) + c_{2} ch(\gamma_{1} z)] + \frac{\gamma_{2}}{Z_{M}} [c_{3} sh(\gamma_{2} z) + c_{4} ch(\gamma_{2} z)], \\ p(z,s) &= \frac{\gamma_{1}^{2} - Y_{M}}{Z_{M} D_{M}} [c_{1} ch(\gamma_{1} z) + c_{2} sh(\gamma_{1} z)] + \frac{\gamma_{2}^{2} - Y_{M}}{Z_{M} D_{M}} [c_{3} ch(\gamma_{2} z) + c_{4} sh(\gamma_{2} z)], \end{split}$$

$$\begin{split} G(z,s) &= \frac{\gamma_1}{Z_M Z_{\mathcal{H}}} \left(\delta_{\mathcal{H}} - \frac{\gamma_1^2 - Y_M}{D_M} \right) \left[c_1 sh(\gamma_1 z) + c_2 ch(\gamma_1 z) \right] + \\ &+ \frac{\gamma_2}{Z_M Z_{\mathcal{H}}} \left(\delta_{\mathcal{H}} - \frac{\gamma_2^2 - Y_M}{D_M} \right) \left[c_3 sh(\gamma_2 z) + c_4 ch(\gamma_2 z) \right], \end{split}$$

где c_1, c_2, c_3 и c_4 – комплексные постоянные интегрирования.

Постоянные c_1 , c_2 , c_3 и c_4 определяются из условия, что заданы граничные условия на входе в рассматриваемый элемент трубопровода p(0,s), G(0,s), $F_Z(0,s)$, $\dot{u}_Z(0,s)$. Тогда элементы передаточной матрицы трубопровода (2) будут определяться выражениями

$$\begin{split} b_{1,1} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[- \Big(\gamma_2^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} - \delta_{\mathcal{H}} D_M \Big) ch(\gamma_1 z) + \\ &+ \Big(\gamma_1^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} - \delta_{\mathcal{H}} D_M \Big) ch(\gamma_2 z) \Big], \end{split}$$
$$b_{1,2} &= \frac{Z_{\mathcal{H}}}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[\Big(\gamma_2^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} - \delta_{\mathcal{H}} D_M \Big) \frac{sh(\gamma_1 z)}{\gamma_1} - \\ &- \Big(\gamma_1^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} - \delta_{\mathcal{H}} D_M \Big) \frac{sh(\gamma_2 z)}{\gamma_2} \Big], \end{split}$$

$$\begin{split} b_{1,3} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \big(Z_{\mathcal{H}} D_M + \delta_{\mathcal{H}} Y_M \big) \big[ch(\gamma_1 z) - ch(\gamma_2 z) \big], \\ b_{1,4} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \bigg[\Big(Z_{\mathcal{H}} Z_M D_{\mathcal{H}} + \delta_{\mathcal{H}} \gamma_1^2 \Big) \frac{sh(\gamma_1 z)}{\gamma_1} - \\ &- \Big(Z_{\mathcal{H}} Z_M D_{\mathcal{H}} + \delta_{\mathcal{H}} \gamma_2^2 \Big) \frac{sh(\gamma_2 z)}{\gamma_2} \bigg], \end{split}$$

$$b_{2,1} = \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \frac{1}{Z_{\mathcal{H}}} \Big[\gamma_1 \left(\gamma_2^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} \right) sh(\gamma_1 \cdot z) - \gamma_2 \left(\gamma_1^2 - Z_{\mathcal{H}} Y_{\mathcal{H}} \right) sh(\gamma_2 z) \Big],$$

$$\begin{split} b_{2,2} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[- \Big(\gamma_2^2 - Z_{\mathcal{K}} Y_{\mathcal{K}} \Big) ch(\gamma_1 z) + \Big(\gamma_1^2 - Z_{\mathcal{K}} Y_{\mathcal{K}} \Big) ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{2,3} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \frac{1}{Z_{\mathcal{K}} Z_M} \Big[- \gamma_1 \Big(Z_{\mathcal{K}} Z_M D_{\mathcal{K}} + \delta_{\mathcal{K}} \gamma_2^2 \Big) sh(\gamma_1 z) + \\ &+ \gamma_2 \Big(Z_{\mathcal{K}} Z_M D_{\mathcal{K}} + \delta_{\mathcal{K}} \gamma_1^2 \Big) sh(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{2,4} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big(Z_M D_{\mathcal{K}} + \delta_{\mathcal{K}} Y_{\mathcal{K}} \Big) \Big[- ch(\gamma_1 z) + ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{3,1} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} Z_M D_M \Big[ch(\gamma_1 z) - ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{3,2} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[- \Big(\gamma_2^2 - Z_M Y_M \Big) ch(\gamma_1 z) + \Big(\gamma_1^2 - Z_M Y_M \Big) ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{3,3} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[- \Big(\gamma_2^2 - Z_M Y_M - \delta_{\mathcal{K}} D_M \Big) \frac{sh(\gamma_1 z)}{\gamma_1} + \\ &+ \Big(\gamma_1^2 - Z_M Y_M - \delta_{\mathcal{K}} D_M \Big) \frac{sh(\gamma_2 z)}{\gamma_2} \Big], \\ b_{4,1} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} Z_{\mathcal{K}} D_M \Big[- ch(\gamma_1 z) + ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{4,2} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} Z_{\mathcal{K}} D_M \Big[- ch(\gamma_1 z) + ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{4,3} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} Z_{\mathcal{K}} D_M \Big[- ch(\gamma_1 z) + ch(\gamma_2 z) \Big], \\ b_{4,4} &= \frac{1}{\gamma_1^2 - \gamma_2^2} \Big[- \Big(\gamma_2^2 - Z_M Y_M - \delta_{\mathcal{K}} D_M \Big) sh(\gamma_1 z) + \\ &+ \gamma_2 \Big(\gamma_1^2 - Z_M Y_M - \delta_{\mathcal{K}} D_M \Big) ch(\gamma_1 z) + \\ &+ (\gamma_1^2 - Z_M Y_M - \delta_{\mathcal{K}} D_M \Big) ch(\gamma_1 z) \Big], \end{split}$$

Анализ выражений для элементов передаточной матрицы (2) показывает, что передаточная матрица (2) является несимметричным (поскольку $b_{1,1} \neq b_{2,2}$ и $b_{3,3} \neq b_{4,4}$) и пассивным (определитель матрицы $|b_{i,j}| = 1$) вось-

миполюсником. Только при отсутствии потерь давления ($\delta_{\mathcal{H}}=0$) передаточная матрица (2) становится симметричным восьмиполюсником.

Положив в выражениях для элементов передаточной матрицы $b_{i,j}$ коэффициенты связи $D_{\mathcal{H}} = \delta_{\mathcal{H}} = D_M = 0$, можно получить известные выражения для элементов четырехполюсника гидросистемы [9] и аналогичные выражения для элементов четырехполюсника конструкции трубопровода $b_{i,j}^*$, i, j = 3, 4

$$\begin{cases} F_Z(z,s) = b_{3,3}^* F_Z(0,s) + b_{3,4}^* \dot{u}_Z(0,s), \\ \dot{u}_Z(z,s) = b_{4,3}^* F_Z(0,s) + b_{4,4}^* \dot{u}_Z(0,s), \end{cases}$$
(5)

где

e
$$b_{3,3}^* = b_{4,4}^* = ch(\gamma z);$$
 $b_{3,4}^* = \frac{Z_M}{\gamma} sh(\gamma z);$ $b_{4,3}^* = \frac{\gamma}{Z_M} sh(\gamma z);$

 $\gamma = \sqrt{Z_M Y_M}$.

Четырехполюсник (5) является решением системы уравнений движения стенки трубопровода в осевом направлении и состояния стенки трубопровода (см. (1)), которое может быть использовано для определения АФЧХ стержневых систем.

В продольных колебаниях конструкции трубопровода определяющее значение может играть сильфон, у которого при одинаковой продольной силе продольные перемещения, как правило, значительно больше, чем у трубопровода. Математическую модель сильфона получим из системы (1), используя две основные характеристики сильфона в продольном направлении. Это зависимости продольной силы и давления жидкости от величины сжатия или растяжения сильфона [10]

$$F_z = k_z u_z, \qquad p = k_p u_z, \tag{6}$$

где u_z – продольное перемещение трубопровода; k_z , k_p – коэффициенты жесткостей по продольной силе и по давлению.

Между коэффициентами жесткости k_z и k_p существует связь через эффективную площадь A_{ab}

$$k_z = A_{\partial \phi} k_p \,. \tag{7}$$

Для параметра глубины гофрировки $k = R_H/R_B = 1-1,2$ (R_H , R_B – наружный и внутренний радиусы сильфона) различные методики определения эффективной площади $A_{s\phi}$ дают близкие значения [10]. Поэтому для определения $A_{s\phi}$ воспользуемся простейшей формулой, включающей средний радиус R_{cp}

$$A_{\vartheta\phi} = \pi R_{cp}^2, \quad R_{cp} = \frac{R_H + R_B}{2}.$$

Объединяя уравнения (6) и учитывая (7), получим

$$u_{z} = \frac{F_{z}}{k_{z}} - \frac{p}{k_{p}},$$
 или $F_{z} - k_{z} u_{z} - A_{\partial \phi} p = 0.$ (8)

Тогда из системы (1) при условиях $ch(\gamma_1 l) = ch(\gamma_2 l) = 1$, $sh(\gamma_1 l) = \gamma_1 l$, $sh(\gamma_2 l) = \gamma_2 l$ и $l \to 0$ с учетом уравнения (8) выражения для элементов передаточной матрицы сильфона $b_{i,j}^C$, i, j = 1, 2, 3, 4 примут вид

$$b_{1,1}^{C} = 1; \ b_{1,2}^{C} = -\frac{2\,\Delta\bar{p}}{\bar{G} - \bar{u}_{Z}^{C}\,A_{\mathcal{H}}\,\gamma_{\mathcal{H}}} = -R_{1}; \ b_{1,3}^{C} = 0; \ b_{1,4}^{C} = R_{1}\,A_{\mathcal{H}}\,\gamma_{\mathcal{H}};$$
$$b_{2,1}^{C} = -\frac{2\,\nu\,A_{\mathcal{H}}\,\gamma_{\mathcal{H}}\,A_{\Rightarrow\phi}\,s}{k_{Z}\left(1 + \mu_{Z}^{-}s\right)}; \ b_{2,2}^{C} = 1; \ b_{2,3}^{C} = \frac{2\,\nu\,A_{\mathcal{H}}\,\gamma_{\mathcal{H}}\,s}{k_{Z}\left(1 + \mu_{Z}^{-}s\right)}; \ b_{2,4}^{C} = 0;$$
$$b_{3,1}^{C} = b_{3,2}^{C} = 0; \ b_{3,3}^{C} = 1; \ b_{3,4}^{C} = m\,s;$$

 $b_{4,1}^{C} = -\frac{A_{\partial\phi} s}{k_{Z} (1 + \mu_{Z} s)}; \quad b_{4,2}^{C} = 0; \quad b_{4,3}^{C} = \frac{s}{k_{Z} (1 + \mu_{Z} s)}; \quad b_{4,4}^{C} = 1,$

где *т* – масса сильфона.

2. Импедансный метод. Для определения АФЧХ импедансным методом при совместных продольных колебаниях жидкости и конструкции трубопровода будем использовать граничные условия, представленные в общем виде аналогично тому, как в работе [11]. Пусть заданы граничные условия на выходе элемента гидроупругой системы (трубопровода, сильфона) в виде

$$\begin{cases} p_2 = \varphi_{1,1} G_2 + \varphi_{1,2} F_{Z2}, \\ \dot{u}_{Z2} = \varphi_{2,1} G_2 + \varphi_{2,2} F_{Z2}, \end{cases}$$
(9)

где p_2 , G_2 , F_{Z2} и \dot{u}_{Z2} – параметры гидроупругой системы на выходе элемента; $\phi_{1,1}$, $\phi_{1,2}$, $\phi_{2,1}$ и $\phi_{2,2}$ – импедансные соотношения на выходе элемента.

Используя передаточную матрицу элемента (2), требуется определить граничные условия на входе в рассматриваемый элемент в аналогичном (9) виде

$$\begin{cases} p_1 = \psi_{1,1} G_1 + \psi_{1,2} F_{Z1}, \\ \dot{u}_{Z1} = \psi_{2,1} G_1 + \psi_{2,2} F_{Z1}, \end{cases}$$
(10)

где p_1 , G_1 , F_{Z1} и \dot{u}_{Z1} – параметры гидроупругой системы на входе элемента; $\psi_{1,1}$, $\psi_{1,2}$, $\psi_{2,1}$ и $\psi_{2,2}$ – импедансные соотношения на входе элемента.

Для определения импедансных соотношений $\psi_{1,1}$, $\psi_{1,2}$, $\psi_{2,1}$ и $\psi_{2,2}$ можно использовать следующий порядок расчета:

— находим матрицу $a_{i,j}$, i, j = 1, 2, 3, 4, обратную матрице $b_{i,j}$, i, j = 1, 2, 3, 4;

- подставляем граничные условия (9) в матрицу $a_{i,j}$, i, j = 1, 2, 3, 4;

– исключая из полученной системы уравнений G_2 , F_{Z2} , получим искомые импедансные соотношения $\psi_{1,1}$, $\psi_{1,2}$, $\psi_{2,1}$ и $\psi_{2,2}$

$$\begin{split} & \psi_{1,1} = \left[\left(a_{1,1} \phi_{1,1} + a_{1,2} + a_{1,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{1,1} \phi_{1,2} + a_{1,3} + a_{1,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,1} \right) \right] / D \right] \\ & \psi_{1,2} = \left[- \left(a_{1,1} \phi_{1,1} + a_{1,2} + a_{1,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{2,1} \phi_{1,2} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) + \\ & + \left(a_{1,1} \phi_{1,2} + a_{1,3} + a_{1,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \right] / D \right] \\ & \psi_{2,1} = \left[\left(a_{4,1} \phi_{1,1} + a_{4,2} + a_{4,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{4,1} \phi_{1,2} + a_{4,3} + a_{4,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) \right] / D \right] \\ & \psi_{2,2} = \left[- \left(a_{4,1} \phi_{1,1} + a_{4,2} + a_{4,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{2,1} \phi_{1,2} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) + \\ & + \left(a_{4,1} \phi_{1,2} + a_{4,3} + a_{4,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{2,1} \phi_{1,2} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) \right] / D \right] \\ & D = \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,1} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,2} + a_{3,3} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,2} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,1} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,2} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) - \\ & - \left(a_{2,1} \phi_{1,2} + a_{2,3} + a_{2,4} \phi_{2,2} \right) \left(a_{3,1} \phi_{1,1} + a_{3,2} + a_{3,4} \phi_{2,2} \right) \right] \right]$$

При определении коэффициентов усиления элемента гидроупругой сети импедансные соотношения следует представить в виде

$$\begin{cases} p_2 = W_{1,1} \ p_1 + W_{1,2} \ \dot{u}_{Z1}, \\ \dot{u}_{Z2} = W_{2,1} \ p_1 + W_{2,2} \ \dot{u}_{Z1}, \end{cases}$$
(11)

где $W_{1,1}$, $W_{1,2}$, $W_{2,1}$ и $W_{2,2}$ – коэффициенты усиления элемента.

Для определения частотных характеристик $W_{1,1}$, $W_{1,2}$, $W_{2,1}$ и $W_{2,2}$ можно в передаточную матрицу элемента (2) подставить матрицу, обратную (10). Тогда получим

$$\begin{cases} W_{1,1} = b_{1,1} + b_{1,2} \psi_{1,1}^* + b_{1,3} \psi_{2,1}^*, \\ W_{1,2} = b_{1,4} + b_{1,2} \psi_{1,2}^* + b_{1,3} \psi_{2,2}^*, \\ W_{2,1} = b_{4,1} + b_{4,2} \psi_{1,1}^* + b_{4,3} \psi_{2,1}^*, \\ W_{2,2} = b_{4,4} + b_{4,2} \psi_{1,2}^* + b_{4,3} \psi_{2,2}^*, \end{cases}$$

где

$$\psi_{1,1}^* = \frac{\psi_{2,2}}{\Delta}; \qquad \psi_{1,2}^* = \frac{-\psi_{1,2}}{\Delta}; \qquad \psi_{2,1}^* = \frac{-\psi_{2,1}}{\Delta}; \qquad \psi_{2,2}^* = \frac{\psi_{1,1}}{\Delta};$$

 $\Delta = \psi_{1,1}^* \psi_{2,2}^* - \psi_{1,2}^* \psi_{2,1}^*.$

Для определения собственных частот колебаний гидроупругой системы необходимо иметь в каком-либо сечении граничные условия, перенесенные "слева" и "справа" от сечения. Так, если на входе в элемент гидроупругой сети известны граничные условия (10), полученные при переносе граничных условий от выхода на вход элемента, и граничные условия, перенесенные с другого конца гидроупругой системы

$$\begin{cases} p_1 = \varphi_{1,1}^* G_1 + \varphi_{1,2}^* F_{Z1}, \\ \dot{u}_{Z1} = \varphi_{2,1}^* G_1 + \varphi_{2,2}^* F_{Z1}, \end{cases}$$
(12)

то, приравнивая (10) и (12), получим уравнение для определения собственных частот колебаний гидроупругой системы



$$\Psi = \left(\psi_{1,1} - \phi_{1,1}^*\right) \left(\psi_{2,2} - \phi_{2,2}^*\right) - \left(\psi_{1,2} - \phi_{1,2}^*\right) \left(\psi_{2,1} - \phi_{2,1}^*\right) = \mathbf{0}$$
(13)

При неучете взаимодействия между колебаниями жидкости и вибрациями конструкции трубопровода выражение (13) распадается на два уравнения для определения частот колебаний парциальных систем жидкости и конструкции трубопровода

$$\psi_{1,1} - \phi_{1,1}^* = 0$$
 и $\psi_{2,2} - \phi_{2,2}^* = 0$.

3. Численный пример. Для исследования взаимного влияния конструкции трубопровода и жидкости при определении АФЧХ рассмотрим тестовый прямолинейный трубопровод линии питания ЖРД, схема которого представлена на рис. 1. Алюминиевый трубопровод длиной 10 м, внутренним диаметром 0,4 м и толщиной стенок 4 мм соединяет питаю-



$$\phi_{1,2}^* = \phi_{2,1}^* = 0, \ \phi_{2,2}^* = 0.$$

Продольную жесткость сильфона k_z будем задавать в долях продольной жесткости трубопровода k_z^{mp} , которая может быть найдена из формулы, связывающей напряжение σ_z и относительное изменение длины трубопровода в продольном направлении ε_z





 $\sigma_z = E_M \, \varepsilon_z.$

Из этой формулы может быть определен коэффициент жесткости трубопровода

$$k_z^{mp} = \frac{E_M A_M}{l}$$

Под парциальными колебательными системами будем понимать колебательные системы с распределенными параметрами жидкости и конструкции трубопровода без учета взаимодействия между жидкостью и конструкцией трубопровода $(D_{\mathcal{H}} = \delta_{\mathcal{H}} = D_M = 0)$. На рис. 2 – 4 представлены результаты расчетов некоторых АФЧХ исследуемого трубопровода. Из рис. 2 (позиция 1) и рис. 4 (позиция 1) видно, что первая собственная частота колебаний парциальной системы жидкости составляет 18,2 Гц. Первая собственная частота колебаний парциальной системы конструкции трубопровода без сильфона составляет 252,6 Гц (рис. 3, позиция 1 и рис. 4, позиция 1). При установке сильфона с жесткостью $0.5 k_z^{mp}$ первая собственная частота колебаний парциальной системы конструкции трубопровода снижается до 147,5 Гц (см. рис. 3, позиция 2 и рис. 4, позиция 2), при установке сильфона с жесткостью $0,2k_z^{mp}$ – снижается до 135,7 Гц, при устасильфона с жесткостью новке $0,1k_z^{mp}$ – снижается до 131,2 Гц, приближаясь к частоте колебаний 126,3 Гц, которая соответствует собственной частоте колебаний парциальной системы конструкции трубопровода со свободным концом ($F_{Z2} = 0$).

При учете взаимного влияния пульсаций жидкости и вибраций конструкции трубопровода АФЧХ трубопровода могут существенно изменяться. Об этом свидетельствуют результаты расчетов АФЧХ трубопровода с жесткостью сильфона $0.5 k_z^{mp}$, представленные на рис. 2 (позиция 2), рис. 3 (позиция 3) и рис. 4 (позиция 3). При этом для определения собственных частот совместных продольных колебаний конструкции трубопровода и жидкости следует использовать частотные характеристики Ψ или $1/\Psi$ по формуле (13), результаты расчетов по которой помещены на рис. 4 (позиция 3). Из этого рисунка видно, что первая собственная частота колебаний гидроупругой системы (18,1 Гц) слабо изменяется при учете взаимного влияния пульсаций жидкости и вибраций конструкции трубопровода. Это обусловлено большим отличием собственных частот колебаний парциальных систем жидкости (18,2 Гц) и конструкции трубопровода (147,5 Гц). Вторая собственная частота колебаний гидроупругой системы уменьшилась на 3,6 Гц и составила 50,9 Гц, третья – на 4 Гц и составила 86,9 Гц соответственно. Собственная частота колебаний гидроупругой системы, близкая к частоте колебаний парциальной системы конструкции трубопровода (147,5 Гц), увеличилась до 152,7 Гц. Такие соотношения между частотами колебаний парциальных и связанной систем, когда частоты колебаний парциальных систем располагаются между частотами колебаний связанной системы, находятся в соответствии с теорией колебаний [12].

Следует также отметить, что в данной работе сильфон не является, как это обычно принято считать [13], сосредоточенной упругостью для гидравлической подсистемы. Входящее в уравнение неразрывности жидкости (1) слагаемое с продольной скоростью перемещения трубопровода \dot{u}_z может быть соизмеримым с другими членами этого уравнения, но взаимное влияние продольных колебаний жидкости и вибраций конструкции в соответствии с теорией колебаний [12] определяется в первую очередь близостью частот колебаний парциальных систем жидкости и конструкции трубопровода. Если эти частоты колебаний достаточно разнесены, то характеристики сильфона, прежде всего его жесткость в продольном направлении, не будут оказывать существенного влияния на динамику гидравлической подсистемы.

Представленные выше результаты расчетов АФЧХ выполнены с учетом демпфирования, соответствующего демпфированию материала трубопровода. Эти результаты мало отличаются от результатов расчета АФЧХ без учета демпфирования. На рис. 2 (позиция 3) и рис. 3 (позиция 4) помещены результаты определения АФЧХ с учетом демпфирования, соответствующего конструкционному демпфированию. Из этих рисунков видно, что демпфирование конструкции трубопровода может оказывать заметное влияние не только на АФЧХ конструкции трубопровода, но также на АФЧХ гидравлической подсистемы.

Заключение. В работе представлена математическая модель трубопровода с распределенными параметрами, учитывающая взаимодействие в продольном направлении жидкости и конструкции трубопровода, а также потери давления и демпфирование конструкции трубопровода. Определены элементы передаточной матрицы трубопровода, которая является пассивным восьмиполюсником.

Разработана математическая модель сильфона в продольном направлении и определена его передаточная матрица.

Получены выражения для определения импедансных соотношений гидроупругой системы.

Для тестового трубопровода линии питания ЖРД определены АФЧХ без учета и с учетом взаимодействия в продольном направлении жидкости и конструкции трубопровода. Показано, что влияние взаимодействия жидкости и конструкции трубопровода в продольном направлении на собственные частоты колебаний связанной гидроупругой системы эффективно при определенной близости собственных частот колебаний парциальных систем жидкости и конструкции трубопровода. Отмечено влияние демпфирования конструкции трубопровода не только на АФЧХ конструкции трубопровода, но и на АФЧХ гидравлической подсистемы.

Перспективным в данном направлении исследований является разработка методики определения АФЧХ гидроупругой системы с трубопроводом пространственной конфигурации.

- 1. *Натанзон М. С.* Продольные автоколебания жидкостной ракеты / *М. С. Натанзон.* М. : Машиностроение, 1977. 208 с.
- Самарин А. А. Вибрации трубопроводов энергетических установок и методы их устранения / А. А. Самарин. – М.: Энергия, 1979. – 288 с.
- 3. *Фэшбог* Резонанс в системах топливоподачи ракет с ЖРД / *Фэшбог, Стритер* // Тр. амер. о-ва инж-мех. ТОИР 1965. № 4. С. 181 188.
- 4. Вуд Исследование связанных колебаний конструкции с протекающей жидкостью под действием периодических возмущений / Вуд // Тр. амер. о-ва инж.-мех. ТОИР – 1968. – № 4. – С. 106 – 115.
- 5. *Торли* Нестационарные давления в гидравлических трубопроводах / *Торли* // Тр. амер. о-ва инж.-мех. ТОИР 1969. № 3. С. 131 141.
- 6. Зилке Вынужденные и самовозбуждающиеся колебания в линиях подачи топлива / Зилке, Уайли, Келлер // Тр. амер. о-ва инж.-мех. ТОИР 1968. № 4. С. 112 119.
- 7. *Уиггерт* Влияние степени закрепления колена на переходной режим изменения давления в трубопроводе / *Уиггерт, Отуэлл, Хатфилд* // Теор. основы инж. расчетов. 1985. № 3. С. 249 258.
- Снижение виброакустических нагрузок в гидромеханических системах / А. А. Иголкин, А. Н. Крючков, Г. М. Макарьянц, А. Б. Прокофьев, Е. В. Шахматов, В. П. Шорин – Самара, 2005. – 314 с.
- 9. Пилипенко В. В. Кавитационные автоколебания и динамика гидросистем / В. В. Пилипенко, В. А. Задонцев, М. С. Натанзон М. : Машиностроение, 1977. 352 с.
- 10. Сильфоны. Расчет и проектирование / Л. Е. Андреева, А. И. Беседа, Ю. А. Богданова, Л. Н. Горячева, Г. Е. Зверьков, В. В. Петровский. М. : Машиностроение, 1975. 156 с.
- 11. Гликман Б. Ф. Нестационарные течения в пневмогидравлических цепях / Б. Ф. Гликман. М. : Машиностроение, 1979. – 256 с.
- 12. Мандельштам Л. И. Лекции по теории колебаний / Л. И. Мандельштам. М.: Наука, 1972. 470 с.
- 13. Колесников К. С. Динамика ракет / К. С. Колесников. М. : Машиностроение, 1980. 376 с.

Институт технической механики НАН Украины и НКА Украины, Днепропетровск Получено 07.09.09 в окончательном варианте 07.09.09