

ДИНАМИЧЕСКИЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ ПНЕВМАТИЧЕСКОЙ ВИБРОЗАЩИТНОЙ СИСТЕМЫ СИДЕНЬЯ ВОДИТЕЛЯ ТРАНСПОРТНОГО СРЕДСТВА

На основании разработанной линеаризованной математической модели пневматической виброзащитной системы сиденья водителя транспортного средства определены амплитудно-фазочастотные характеристики указанной системы. Получена формула для расчета времени релаксации или постоянная времени установления термодинамического равновесия в газовых объемах виброзащитной системы. Установлено влияние неравновесных термодинамических процессов в газовых полостях пневматической подвески на коэффициент аперiodичности и собственную частоту колебаний виброзащитной системы. Квазиулевая жесткость системы на участке рабочей характеристики в области номинального положения подвески обеспечивает увеличение коэффициента аперiodичности в ~ 3 раза и уменьшение собственной частоты колебаний виброзащитной системы в ~ 2 раза.

На основі розробленої линеаризованої математичної моделі пневматичної віброзахисної системи сидіння водія транспортного засобу визначено амплітудно-фазочастотні характеристики вказаної системи. Отримано формулу для розрахунку часу релаксації або постійну часу встановлення термодинамічної рівноваги в газових об'ємах віброзахисної системи. Встановлено вплив нерівноважних термодинамічних процесів в газових порожнинах пневматичної підвіски на коефіцієнт аперіодичності і власну частоту коливань віброзахисної системи. Квазінульова жорсткість системи на ділянці робочої характеристики в області номінального положення підвіски забезпечує збільшення коефіцієнта аперіодичності в ~ 3 рази і зменшення власної частоти коливань віброзахисної системи в ~ 2 рази.

Based on the developed linearized mathematical model of the pneumatic vibration protection system of the vehicle driver's seat, amplitude-phase-frequency characteristics are determined. A formula for calculating the time relaxation or the time constant of thermodynamic equilibrium in gas volumes of the vibration protection system is derived. The influence of non-equilibrium thermodynamic processes in gas cavities of pneumatic suspension on the aperiodicity coefficient and a natural frequency of oscillations of the vibration protection system is established. Quasi-zero stiffness of the system on the part of the performance characteristic in the region of a nominal position of suspension increases the aperiodicity coefficient by a factor of 3 and reduces a natural frequency of oscillations of the vibration protection system by a factor of 2.

В работе [1] разработана линеаризованная математическая модель пневматической виброзащитной системы сиденья водителя транспортного средства [2 – 4].

Согласно этой модели линеаризованная система уравнений динамики пневматической виброзащитной системы сиденья водителя транспортного средства, кинематическая схема которой представлена на рис. 1, имеет следующий вид.

Уравнение движения водителя на сиденье

$$M\ddot{Z} = \frac{\bar{F}_{\text{эф}}}{i_0} \cdot \delta P_1 - (C_F + C_{i_0})(Z - q) - \frac{\eta \bar{F}_{\text{тр}}}{|\bar{x}| \cdot \omega} (\dot{Z} - \dot{q}), \quad (1)$$

где δP_1 – отклонение давления в объеме V_1 ; $\bar{F}_{\text{эф}}$ – эффективная площадь резинокордовой оболочки; i_0 – передаточное отношение по нагрузке; M – масса водителя и подвижной части сиденья; $\bar{F}_{\text{тр}}$ – сила трения; η – коэффициент рабочей диаграммы; $|\bar{x}|$ – амплитуда колебаний относительного перемещения; ω – частота вынужденных колебаний; C_F – жесткость подвески, обусловленная изменением эффективной площади резинокордовой оболочки; C_{i_0} – жесткость подвески, обусловленная изменением передаточного отношения по нагрузке.

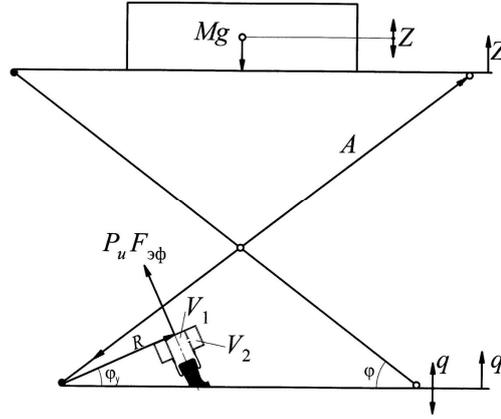


Рис. 1

Относительное перемещение пневматической подвески равно $x = Z - q$, а уравнение движения водителя на сиденье для относительного перемещения имеет вид:

$$M\dot{x} = \frac{\bar{F}_{эф}}{i_0} \cdot \delta P_1 - M\ddot{q} - (C_F + C_{i_0})x - \frac{\eta F_{тр}}{|\dot{x}| \cdot \omega} \dot{x}. \quad (2)$$

Уравнение динамики газовой полости

$$\tau \frac{d\delta P_1}{dt} + \delta P_1 = -\frac{C_H \cdot i_0}{F_{эф}} \left[\tau(\dot{Z} - \dot{q}) + \frac{C_p}{C_H}(Z - q) \right], \quad (3)$$

где τ – постоянная времени (время релаксации), которая характеризует время установления термодинамического равновесия в газовых объемах V_1 и V_2 ; C_p – жесткость системы, обусловленная изменением давления в объеме V_1 при равновесном термодинамическом процессе в газовых полостях V_1 и

V_2 , равная $C_p = \frac{\kappa \bar{P} \cdot \bar{F}_{эф}^2}{i_0 \bar{i}_x (\bar{V}_1 + \bar{V}_2)}$; C_H – жесткость системы, обусловленная изменением давления в объеме V_1 при полностью неравновесном термодина-

мическом процессе в газовых полостях V_1 и V_2 , равная $C_H = \frac{\kappa \cdot \bar{P} \cdot \bar{F}_{эф}^2}{i_0 \cdot \bar{i}_x \cdot \bar{V}_1}$, где

κ – показатель политропы.

Вынужденные колебания водителя на сиденье с пневматической виброзащитной системой

Рассмотрим вынужденные колебания для рассматриваемой виброзащитной системы. Решение системы уравнений (1), (2), (3) будем искать в виде

$$Z(t) = \bar{Z}(i\omega)e^{i\omega t}, \quad \delta P_1(t) = \delta \bar{P}_1(i\omega)e^{i\omega t}, \quad x(t) = \bar{x}(i\omega)e^{i\omega t}$$

при заданных вынужденных колебаниях нижней платформы

$$q(t) = \bar{q}(i\omega)e^{i\omega t}.$$

Подставляя эти соотношения в систему уравнений (1) – (3), получим:

$$\left(-\omega^2 M + C_F + C_{i0}\right)\bar{Z} = \frac{\bar{F}_{\text{эф}}}{i_0} \cdot \delta\bar{P}_1 + (C_F + C_{i0})\bar{q} - i \frac{\eta F_{\text{тр}}}{|\bar{x}|} (\bar{Z} - \bar{q}), \quad (4)$$

$$\left(-\omega^2 M + C_F + C_{i0}\right)\bar{x} = \frac{\bar{F}_{\text{эф}}}{i_0} \cdot \delta\bar{P}_1 - i \frac{\eta F_{\text{тр}}}{|\bar{x}|} + \omega^2 \bar{q}, \quad (5)$$

$$\frac{\bar{F}_{\text{эф}}}{i_0} \cdot \delta\bar{P}_1 = -C_H \frac{C_P / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau} (\bar{Z} - \bar{q}). \quad (6)$$

Поскольку относительное перемещение массы M равно $x = Z - q$, получим следующее соотношение для комплексных амплитуд колебаний перемещений x , Z и q :

$$\bar{x} = \bar{Z} - \bar{q}. \quad (7)$$

С помощью уравнения (6) исключим комплексную амплитуду колебаний $\delta\bar{P}_1$ из уравнения (4):

$$\begin{aligned} \left(-\omega^2 M + C_H \frac{C_P / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau} + C_F + C_{i0} + i \frac{\eta F_{\text{тр}}}{|\bar{x}|}\right)\bar{Z} = \\ = \left(C_H \frac{C_P / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau} + C_F + C_{i0} + i \frac{\eta F_{\text{тр}}}{|\bar{x}|}\right)\bar{q}. \end{aligned} \quad (8)$$

Из уравнения (6) следует, что

$$\frac{\bar{F}_{\text{эф}} \cdot \delta\bar{P}_1}{i_0 (\bar{Z} - \bar{q})} = -C_{(i\omega)} = -C_H \frac{C_P / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau},$$

где $C_{(i\omega)}$ – динамическая жесткость пневматической виброзащитной системы, равная

$$C_{(i\omega)} = C_H \frac{C_P / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau}. \quad (9)$$

Динамическая жесткость, как следует из решения (9), является величиной комплексной и входит в решение (8).

Из формулы (9) найдем действительную и мнимую части динамической жесткости:

$$C_{(i\omega)} = \text{Re } C_{(i\omega)} + i \text{Im } C_{(i\omega)} = C_H \frac{C_P / C_H + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau^2} +$$

$$+ i\omega \frac{\tau(1 - C_p / C_H) C_H}{1 + \omega^2 \tau^2},$$

$$\text{где } \operatorname{Re} C_{(i\omega)} = C_H \frac{C_p / C_H + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau^2}, \quad (10)$$

$$\operatorname{Im} C_{(i\omega)} = \omega \frac{C_H \tau(1 - C_p / C_H)}{1 + \omega^2 \tau^2}. \quad (11)$$

С учетом (10), (11) уравнение (8) принимает вид:

$$\left\{ -\omega^2 M + i\omega \left[\frac{C_H \tau(1 - C_p / C_H)}{1 + \omega^2 \tau^2} + \frac{\eta F_{\text{тр}}}{\omega |\bar{x}|} \right] + C_H \frac{C_p / C_H + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau^2} + C_F + C_{i0} \right\} \bar{z} =$$

$$= i\omega \left[\frac{C_H \tau(1 - C_p / C_H)}{1 + \omega^2 \tau^2} + \frac{\eta F_{\text{тр}}}{\omega |\bar{x}|} \right] \mathcal{C} + \left(C_H \frac{C_p / C_H + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau^2} + C_F + C_{i0} \right) \mathcal{C}. \quad (12)$$

В этом уравнении коэффициент K , характеризующий демпфирующие свойства системы, равен

$$K = \frac{C_H \tau(1 - C_p / C_H)}{1 + \omega^2 \tau^2} + \frac{\eta F_{\text{тр}}}{\omega |\bar{x}|}. \quad (13)$$

Первое слагаемое в выражении (13) определяет демпфирующие свойства пневматической подвески кресла водителя транспортного средства за счет рассеяния энергии колебаний при перетекании газа между объемами V_1 и V_2 (пневматическое демпфирование), а второе слагаемое определяет гасящие свойства системы за счет силы трения.

Разделим уравнение (12) на массу M и введем относительный коэффициент затухания колебаний $\xi_0 = \frac{K}{2M \cdot \omega_0}$.

В результате получим

$$(\omega_0^2 - \omega^2 + i\omega 2\xi_0 \omega_0) \bar{z} = (\omega_0^2 + i\omega 2\xi_0 \omega_0) \mathcal{C}, \quad (14)$$

где

$$\omega_0^2 = \frac{1}{M} \left(C_H \frac{C_p / C_H + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau^2} + C_F + C_{i0} \right), \quad (15)$$

$$\xi_0 = \frac{C_H \tau(1 - C_p / C_H)}{2M \omega_0 (1 + \omega^2 \tau^2)} + \frac{\eta F_{\text{тр}}}{2M \cdot \omega_0 \omega |\bar{x}|}. \quad (16)$$

Из уравнения (14) получаем амплитудно-фазочастотную характеристику системы при кинематическом возбуждении

$$\frac{\bar{Z}}{C} = \frac{\omega_0^2 + i\omega 2\xi_0\omega_0}{\omega_0^2 - \omega^2 + i\omega 2\xi_0\omega_0}. \quad (17)$$

В рассматриваемой пневматической виброзащитной системе, как установлено выше (см. формулы (15), (16)), собственная частота колебаний системы ω_0 и коэффициент аперидичности ξ_0 зависят от частоты вынужденных колебаний и амплитуды колебаний относительного перемещения $|\bar{x}|$. Кроме того, время термодинамического равновесия τ зависит от амплитуды колебаний расхода газа через жиклер.

Принимая во внимание, что $\bar{x} = \bar{Z} - C$, амплитудно-фазочастотная характеристика для относительного перемещения подвески кресла водителя транспортного средства будет иметь вид:

$$\frac{\bar{x}}{C} = \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2 + i\omega 2\xi_0\omega_0}. \quad (18)$$

Из анализа формулы (15) для собственной частоты колебаний системы следует, что при равновесном термодинамическом процессе или близком к нему ($\omega^2\tau^2 \ll C_P / C_H$) собственная частота колебаний системы равна

$$\omega_{0P}^2 = \frac{C_P + C_F + C_{i0}}{M}, \quad (19)$$

а при полностью неравновесном процессе в газовой полости подвески (отсутствует перетекание газа из объема V_1 в объем V_2)

$$\omega_{0H}^2 = \frac{C_H + C_F + C_{i0}}{M}. \quad (20)$$

Из формулы (16) следует, что коэффициент аперидичности ξ_0 включает два слагаемых $\xi_0 = \xi_V + \xi_{тр}$. Первое слагаемое

$$\xi_V = \frac{C_H\tau(1 - C_P / C_H)}{2M \cdot \omega_0(1 + \omega^2\tau^2)} \quad (21)$$

определяет демпфирование колебаний, обусловленное неравновесными процессами в газовых полостях объемов V_1 и V_2 , а второе слагаемое

$$\xi_{тр} = \frac{\eta F_{тр}}{2M\omega_0\omega|\bar{x}|} \quad (22)$$

определяет демпфирование колебаний, обусловленное силой трения.

Определение времени релаксации

Характерное время установления термодинамического равновесия в газовых объемах V_1 и V_2 (время релаксации, или постоянная времени) согласно работе [1] равно

$$\tau = \frac{\bar{p}R \cdot \bar{V}_1 \cdot V_2}{\kappa \bar{P}(\bar{V}_1 + \bar{V}_2)}, \quad (23)$$

где коэффициент гармонической линеаризации R равен

$$R = \frac{0,85|\bar{m}|}{(\mu F_{ж})^2 \cdot 2\bar{\rho}}, \quad (24)$$

где $\bar{\rho}$ – плотность газа.

Комплексная амплитуда колебаний массового расхода газа \bar{m} между объемами \bar{V}_1 и V_2 согласно работе [1] для установившихся вынужденных колебаний равна

$$\bar{m} = \frac{\bar{\rho} F_{\text{эф}}}{i_x} \bar{x} + i\omega \frac{\bar{\rho} \bar{V}_1}{\kappa \bar{P}} \cdot \delta \bar{P}_1. \quad (25)$$

Комплексная амплитуда колебаний давления в объеме \bar{V}_1 равна (6)

$$\delta \bar{P}_1 = -\frac{C_H i_0}{\bar{F}_{\text{эф}}} \frac{C_p / C_H + i\omega\tau}{1 + i\omega\tau} \cdot \bar{x}.$$

Принимая во внимание, что отношение

$$\frac{C_p}{C_H} = \frac{\bar{V}_1}{\bar{V}_1 + V_2},$$

отношение $V_2 / \bar{V}_1 = n$, а

$$\frac{C_H \cdot i_0}{F_{\text{эф}}} = \frac{\kappa \bar{P} \bar{F}_{\text{эф}}}{i_x \bar{V}_1}, \quad (26)$$

получим следующие выражения для комплексных амплитуд колебаний $\delta \bar{P}_1$ и \bar{m}

$$\delta \bar{P}_1 = -\frac{\kappa \bar{P} \bar{F}_{\text{эф}}}{i_x \bar{V}_1 (1+n)} \frac{[1 + i\omega\tau(1+n)] \cdot \bar{x}}{1 + i\omega\tau}, \quad (27)$$

$$\bar{m} = i\omega \frac{\bar{\rho} \bar{F}_{\text{эф}} \bar{x}}{i_x} - i\omega \frac{\bar{\rho} \bar{F}_{\text{эф}} [1 + i\omega\tau(1+n)] \cdot \bar{x}}{i_x (1+n)(1 + i\omega\tau)}. \quad (28)$$

Из формулы (28) получим частотную характеристику

$$\frac{\bar{m}}{\bar{x}} = \frac{i\omega \bar{\rho} \bar{F}_{\text{эф}} \cdot n}{i_x (1+n)(1 + i\omega\tau)}. \quad (29)$$

Из (29) определим амплитуду колебаний массового расхода газа между объемами V_1 и V_2

$$|\dot{m}| = \frac{\omega \bar{\rho} F_{\text{эф}} \cdot n}{i_x (1+n) \sqrt{1 + \omega^2 \tau^2}} |\bar{x}|. \quad (30)$$

Перейдем к определению времени релаксации τ .

Формулу (23) с учетом того, что отношение $V_2 / \bar{V}_1 = n$, можно представить в следующем виде

$$\tau = \frac{\bar{\rho} R \cdot \bar{V}_1 \cdot n}{\kappa \bar{P} (1+n)}. \quad (31)$$

Подставляя выражение (24) в формулу (31), с учетом формулы (30) получим

$$\tau = \frac{\bar{\rho} \bar{V}_1 \cdot n^2 \cdot 0,85 \cdot \omega \bar{F}_{\text{эф}} |\bar{x}|}{\kappa \bar{P} (1+n)^2 \cdot 2(\mu F_{\text{ж}})^2 \cdot i_x \sqrt{1 + \omega^2 \tau^2}}. \quad (32)$$

С учетом уравнения состояния газа $\bar{P} = \bar{\rho} g R T$, где R – газовая постоянная, T – температура газа, формула (32) для времени релаксации принимает вид:

$$\tau = \frac{0,85 V_1 \cdot n^2 \cdot \omega \bar{F}_{\text{эф}} |\bar{x}|}{2(1+n)^2 \cdot C^2 (\mu F_{\text{ж}})^2 \cdot i_x \sqrt{1 + \omega^2 \tau^2}}, \quad (33)$$

где C – адиабатическая скорость звука, равная

$$C^2 = \kappa g R T. \quad (34)$$

Из формулы (33) определяем время релаксации

$$\tau^2 = \frac{\sqrt{1 + 4\omega^2 A^2} - 1}{2\omega^2}, \quad (35)$$

где

$$A = \frac{0,85 V_1 \cdot n^2 \omega \bar{F}_{\text{эф}} |\bar{x}|}{2(n+1)^2 \cdot C^2 (\mu F_{\text{ж}})^2 \cdot i_x}. \quad (36)$$

Как следует из формулы (33), при $\omega^2 \tau^2 \ll 1$ время релаксации равно

$$\tau = \frac{0,85 \bar{V}_1 \cdot n^2 \omega \bar{F}_{\text{эф}} |\bar{x}|}{2(n+1)^2 \cdot C^2 (\mu F_{\text{ж}})^2 \cdot i_x}, \quad (37)$$

а при $4\omega^2 A^2 \gg 1$, согласно формуле (35),

$$\tau = \sqrt{A / \omega}$$

или

$$\tau = \frac{0,65 n \sqrt{\bar{V}_1 \bar{F}_{\text{эф}} |\bar{x}|}}{(1+n) \cdot C \cdot \mu F_{\text{ж}} \sqrt{i_x}}. \quad (38)$$

Анализ влияния неравновесных термодинамических процессов в газовых полостях пневматической подвески сиденья водителя транспортного средства на коэффициент аperiodичности и собственную частоту колебаний системы

Умножим числитель и знаменатель формулы (21) на собственную частоту колебаний системы ω_0 и подставим после этого выражение (15) для ω_0^2 . После некоторых преобразований получим

$$\xi_V = \frac{\omega_0 \tau \cdot n \cdot \kappa}{2(\kappa-1) \left[1 + \omega^2 \tau^2 \left(1 + \frac{n\kappa}{\kappa-1} \right) \right]}. \quad (39)$$

Формула (39) получена при условии квазиулевого жесткости виброзащитной системы в области номинального положения подвески, т.е.

$$C_F + C_{i0} = -\frac{C_P}{\kappa}. \quad (40)$$

Из этой формулы следует, что при $\omega = \omega_0 = 6,28$ ($f_0 = 1,0$ Гц); $n = 2,0$; $\kappa = 1,4$; $\tau = 0,02$ сек коэффициент аperiodичности ξ_V равен

$$\xi_V = \frac{6,28 \cdot 0,02 \cdot 1,4 \cdot 2}{2 \cdot (1,4 - 1) \left[1 + (6,28 \cdot 0,02)^2 \left(1 + \frac{2 \cdot 1,4}{1,4 - 1} \right) \right]} = 0,39,$$

а при $n = 1,5$ $\xi_V = 0,29$.

Таких значений коэффициента аperiodичности вполне достаточно для обеспечения требуемого демпфирования виброзащитной системы кресла водителя транспортного средства.

Собственная частота колебаний системы (15) может быть представлена в следующем виде $\left(C_F + C_{i0} = -\frac{C_P}{\kappa} \right)$:

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \left(\frac{1 + \omega^2 \tau^2 (1 + n)}{1 + \omega^2 \tau^2} - \frac{1}{\kappa} \right). \quad (41)$$

При указанных выше исходных данных собственная частота колебаний системы равна

$$\omega_0^2 = 0,32 \frac{C_P}{M},$$

$$\omega_0 = 0,56 \sqrt{\frac{C_P}{M}}.$$

Отрицательная жесткость системы $C_F + C_{i0} = -\frac{C_P}{\kappa}$, при которой обеспечивается статическая устойчивость системы, оказывает существенное

влияние на увеличение демпфирования колебаний и на уменьшение собственной частоты колебаний системы.

Для подтверждения этого определим коэффициент аperiodичности ξ_V и собственную частоту колебаний системы при $C_F + C_{i0} = 0$ на основании формул (15) и (21)

$$\xi_V = \frac{\omega_0 \tau n}{2[1 + \omega^2 \tau^2 (1 + n)]}, \quad (42)$$

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \left(\frac{1 + \omega^2 \tau^2 (1 + n)}{1 + \omega^2 \tau^2} \right). \quad (43)$$

При $\omega = \omega_0 = 6,28$ ($f_0 = 1,0$ Гц); $n = 2$; $\tau = 0,02$ сек коэффициент аperiodичности ξ_V равен

$$\xi_V = 0,12,$$

а собственная частота колебаний системы равна

$$\omega_0^2 = 1,031 \frac{C_P}{M},$$

$$\omega_0 = 1,015 \sqrt{\frac{C_P}{M}}.$$

Следовательно, квазиулевая жесткость системы на участке рабочей характеристики в области номинального положения подвески обеспечивает увеличение коэффициента аperiodичности в ~ 3 раза и уменьшение собственной частоты колебаний виброзащитной системы в ~ 2 раза.

Зная требуемые значения времени релаксации τ и собственной частоты колебаний виброзащитной системы, можно определить требуемый диаметр жиклера, который устанавливается между объемами V_1 и V_2 .

Из формулы (33) определим площадь проходного сечения жиклера между объемами V_1 и V_2

$$(\mu F_{ж})^2 = \frac{0,85 \bar{V}_1 \cdot n^2 \cdot \omega \bar{F}_{\phi} |\bar{x}|}{2(1 + n)^2 C^2 \cdot i_x \cdot \tau \sqrt{1 + \omega^2 \tau^2}}. \quad (44)$$

Значение параметра $\omega \tau$ следует выбирать исходя из обеспечения достаточного демпфирования на резонансной частоте колебаний системы.

Относительный коэффициент затухания колебаний ξ_V на собственной частоте колебаний системы согласно уравнению (39) равен

$$\xi_V = \frac{\omega_0 \tau n \kappa}{2(\kappa - 1) \left[1 + \omega_0^2 \tau^2 \left(1 + \frac{n \kappa}{\kappa - 1} \right) \right]}. \quad (45)$$

Собственная частота колебаний системы определяется из формулы (40), которая при $\omega = \omega_0$ принимает вид:

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \left(\frac{\kappa - 1 + \omega_0^2 \tau^2 [\kappa(1+n) - 1]}{\kappa(1 + \omega_0^2 \tau^2)} \right). \quad (46)$$

Из уравнения (45) определим, при каком значении параметра $\omega_0 \tau$ относительный коэффициент затухания колебаний достигает максимального значения. Из условия

$$\frac{d\xi_V}{d(\omega_0 \tau)} = 0$$

находим формулу для определения $\omega_0 \tau$, при котором коэффициент ξ_V достигает максимального значения

$$\omega_0 \tau = \sqrt{\frac{\kappa - 1}{\kappa(1+n) - 1}}. \quad (47)$$

Подставляя (47) в формулу (45), найдем выражение для определения максимальных значений относительного коэффициента затухания колебаний

$$\xi_{V \max} = \frac{\kappa n \sqrt{\kappa - 1}}{4(\kappa - 1) \sqrt{\kappa(1+n) - 1}}. \quad (48)$$

Подставляя (47) в формулу (46), определим собственную частоту колебаний системы, которая соответствует максимальному значению относительного коэффициента затухания колебаний.

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \cdot \frac{(\kappa - 1) [\kappa(1+n) - 1]}{\kappa \left(\kappa - 1 + \frac{\kappa n}{2} \right)}. \quad (49)$$

Собственная частота колебаний системы при равновесном термодинамическом процессе ($\omega = 0$) согласно (41) равна

$$\omega_{0P}^2 = \frac{C_P (\kappa - 1)}{M \cdot \kappa}. \quad (50)$$

Из формул (49), (50) определим отношение собственной частоты колебаний ω_0 к собственной частоте колебаний системы при равновесном термодинамическом процессе в газовых полостях подвески

$$\frac{\omega_0}{\omega_{0P}} = \sqrt{\frac{\kappa(1+n) - 1}{\kappa - 1 + \frac{\kappa n}{2}}}. \quad (51)$$

Как следует из формул (47), (48), (51), параметр $\omega_0 \tau$, при котором коэффициент затухания колебаний достигает максимального значения, $\xi_{V \max}$ и ω_0 / ω_{0P} определяются параметром n (отношением объемов $V_2 / \bar{V}_1 = n$).

В таблице 1 представлены зависимости указанных параметров от отношения объемов V_2 / \bar{V}_1 при $\kappa = 1,4$.

Зависимости указанных параметров от отношения объемов V_2 / \bar{V}_1 при $\kappa=1,4$

Параметр	Значения параметров								
	n	8,0	4,0	3,0	2,0	1,5	1,0	0,5	0,25
$\omega_0 \tau \xi_{V \max}$		0,186	0,258	0,295	0,354	0,4	0,471	0,603	0,73
$\xi_{V \max}$		1,3	0,9	0,77	0,62	0,53	0,41	0,26	0,16
$\omega_{0P}^2 = \frac{C_P}{M}$		1,39	1,37	1,36	1,33	1,31	1,28	1,21	1,14

Из представленной таблицы следует, что требуемые значения коэффициента аperiodичности обеспечиваются в широком диапазоне изменения отношения объемов V_2 / \bar{V}_1 . В то же время целесообразно выбирать отношения объемов V_2 / \bar{V}_1 в диапазоне $1,0 \div 3,0$ с тем, чтобы за счет уменьшения параметра $\omega_0 \tau$ по сравнению с тем значением, при котором ξ_V достигает максимального значения, уменьшить влияние неравновесного термодинамического процесса в газовых полостях подвески сиденья водителя транспортного средства на повышение собственной частоты колебаний системы в широком диапазоне изменения частоты вынужденных колебаний.

Требуемое значение параметра $\omega_0 \tau$ обеспечивается выбором диаметра жиклера между газовыми объемами V_1 и V_2 .

Выполним аналогичный анализ зависимостей параметров $\omega_0 \tau$, $\xi_{V \max}$ и ω_0 / ω_{0P} от отношения объемов $V_2 / \bar{V}_1 = n$ при отрицательной жесткости на участке рабочей характеристики подвески в области номинального положения и равной нулю $(C_F + C_{i0}) = 0$.

Собственная частота колебаний системы определяется из формулы (43), которая при $\omega = \omega_0$ принимает вид:

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \left(\frac{1 + \omega_0^2 \tau^2 (1 + n)}{1 + \omega_0^2 \tau^2} \right), \quad (52)$$

а коэффициент аperiodичности ξ_V при $\omega = \omega_0$ согласно (42) равен

$$\xi_V = \frac{\omega_0 \tau n}{2 \left[1 + \omega_0^2 \tau^2 (1 + n) \right]}. \quad (53)$$

Из уравнения (53) определим, при каком значении параметра $\omega_0 \tau$ коэффициент аperiodичности достигает максимального значения. Из условия $\frac{d\xi_V}{d(\omega_0 \tau)} = 0$ находим формулу для определения $\omega_0 \tau$

$$\omega_0 \tau = \sqrt{\frac{1}{1+n}}. \quad (54)$$

Подставляя (54) в формулу (53), получим следующее выражение для определения максимальных значений коэффициента аperiodичности

$$\xi_{V \max} = \frac{n}{4} \sqrt{\frac{1}{1+n}}. \quad (55)$$

Подставляя (54) в формулу (52), определим собственную частоту колебаний системы, которая соответствует максимальному значению коэффициента аperiodичности

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \frac{(1+n)}{\left(1 + \frac{n}{2}\right)}. \quad (56)$$

Собственная частота колебаний системы при равновесном термодинамическом процессе ($\omega = 0$) согласно (43) равна

$$\omega_{0P}^2 = \frac{C_P}{M}. \quad (57)$$

Из формул (56), (57) определим отношение собственных частот колебаний ω_0 / ω_{0P}

$$\frac{\omega_0}{\omega_{0P}} = \sqrt{\frac{1+n}{1 + \frac{n}{2}}}. \quad (58)$$

В таблице 2 представлены зависимости параметров $\omega_0 \tau$, $\xi_{V \max}$ и ω_0 / ω_{0P} от отношения объемов $V_2 / \bar{V}_1 = n$ при $\kappa = 1,4$.

Таблица 2

Зависимости параметров $\omega_0 \tau$, $\xi_{V \max}$ и ω_0 / ω_{0P} от отношения объемов $V_2 / \bar{V}_1 = n$ при $\kappa = 1,4$

Параметр	Значения параметров							
	8,0	4,0	3,0	2,0	1,5	1,0	0,5	0,25
n	8,0	4,0	3,0	2,0	1,5	1,0	0,5	0,25
$\omega_0 \tau$	0,33	0,45	0,5	0,58	0,63	0,71	0,82	0,89
$\xi_{V \max}$	0,66	0,45	0,375	0,29	0,24	0,18	0,1	0,056
ω_0 / ω_{0P}	1,34	1,29	1,27	1,23	1,2	1,16	1,1	1,05

Из сопоставления зависимостей, представленных в таблицах 1 и 2, следует, что при квазиулевой жесткости подвески на участке рабочей характеристики в области номинального положения подвески значения параметра $\omega_0 \tau$, которым соответствуют максимальные значения коэффициента аperiodичности

риодичности, в ~ 2 раза меньше значений параметра $\omega_0 \tau$, которым соответствуют максимальные значения коэффициента аperiodичности при отрицательной жесткости $C_F + C_{i0} = 0$.

Максимальные значения коэффициента аperiodичности при квазиулевой жесткости в ~ 2 раза больше максимальных значений $\xi_{V \max}$ при $C_F + C_{i0} = 0$.

Отношения собственных частот колебаний системы ω_0 / ω_{0P} при квазиулевой жесткости и при $C_F + C_{i0} = 0$ отличаются незначительно. При этом следует принять во внимание, что собственная частота колебаний системы при равновесном термодинамическом процессе и квазиулевой жесткости системы в ~ 2 раза меньше ω_{0P} при $C_F + C_{i0} = 0$.

На рис. 1 и 2 представлены зависимости коэффициента аperiodичности и собственной частоты колебаний системы от параметра $\omega_0 \tau$ при $n = 2,0$,

$\kappa = 1,4$ и $\frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{C_P}{M}} = 1,0 \text{ Гц}$ для $|C_F + C_{i0}| = \frac{C_P}{\kappa}$ (кривая 1) и $|C_F + C_{i0}| = 0$ (кривая 2).

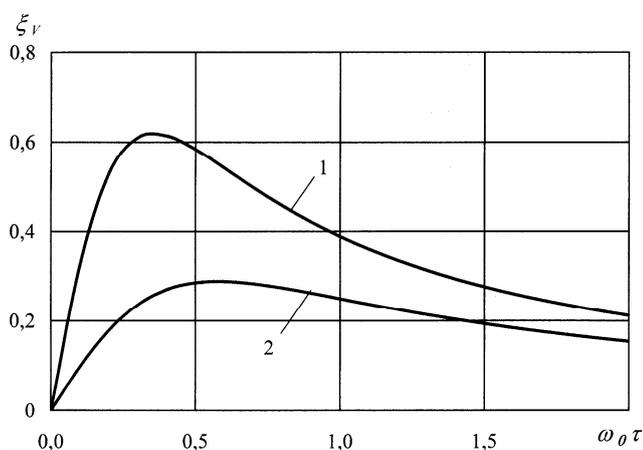


Рис. 1

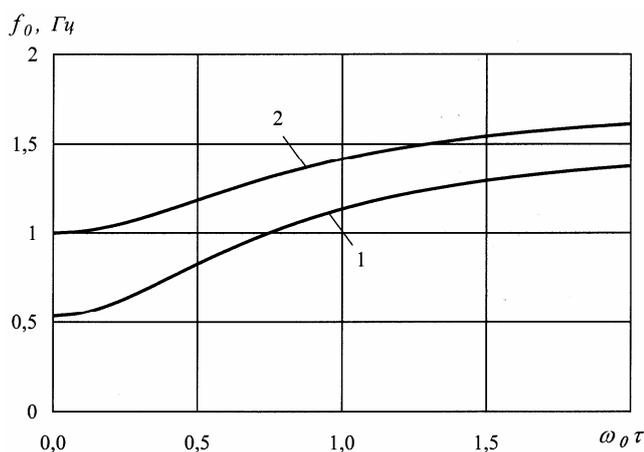


Рис. 2

В это же время $C_3 < C'$, и для выполнения этого условия следует формулу (59) представить в следующем виде

$$C_3 = C + \frac{F_{\text{тр}}}{|\bar{x}| + \Delta\bar{x}}. \quad (60)$$

Путем выбора перемещения $\Delta\bar{x}$ ограничиваем увеличение эквивалентной жесткости $C_3 < C'$ при $|\bar{x}| \rightarrow 0$.

Жесткость подвески, обусловленная силой трения, равна

$$C_{\text{тр}} = \frac{F_{\text{тр}}}{|\bar{x}| + \Delta\bar{x}}. \quad (61)$$

Величина перемещения $\Delta\bar{x}$ связана с коэффициентом полноты рабочей диаграммы.

Работа сил трения равна [5]:

$$A_{F_{\text{тр}}} = \eta \pi F_{\text{тр}} |\bar{x}|. \quad (62)$$

Работу сил трения для рабочей характеристики, представленной на рис. 3, можно определить по формуле

$$A_{F_{\text{тр}}} = 4F_{\text{тр}} (|\bar{x}| - \Delta\bar{x}). \quad (63)$$

Из условия равенства работ сил трения, представленных формулами (62) и (63), определим зависимость перемещения $\Delta\bar{x}$ от коэффициента полноты рабочей диаграммы.

$$\frac{\Delta\bar{x}}{|\bar{x}|_p} = 1 - \frac{\eta}{1,27}. \quad (64)$$

Амплитуда колебаний относительного перемещения $|\bar{x}|_p$ соответствует разблокированной подвеске сиденья водителя, и при возмущающем воздействии C , равном 10 мм, коэффициенте $\eta = 1$ и $|\bar{x}|_p = C$ получим

$$\Delta\bar{x} = 2,1 \text{ мм},$$

а при $\eta = 1,2$

$$\Delta\bar{x} = 0,55 \text{ мм}.$$

Коэффициент полноты рабочей диаграммы η находится в пределах $0,7 < \eta \leq 1,2$.

Значения $\Delta\bar{x}$ в диапазоне $0,6 \div 2,0$ мм можно использовать для определения динамических характеристик пневматической подвески сиденья водителя транспортного средства.

Формулы (15) и (16) с учетом предложенного способа учета влияния силы трения на жесткость системы виброзащиты кресла водителя транспортного средства принимают вид:

$$\omega_0^2 = \frac{C_P}{M} \left[\frac{1 + \omega^2 \tau^2 (1+n)}{1 + \omega^2 \tau^2} + \frac{C_F + C_{i0} + C_{тр}}{C_P} \right], \quad (65)$$

$$\xi_0 = \frac{\omega_0 \tau \cdot n}{2 \left[1 + \frac{C_F + C_{i0} + C_{тр}}{C_P} + \omega^2 \tau^2 \left(1 + n + \frac{C_F + C_{i0} + C_{тр}}{C_P} \right) \right]} + \frac{\eta F_{тр}}{2M \omega_0 \omega (|\bar{x}| + \Delta \bar{x})}. \quad (66)$$

Формулы (65) и (66) и полученные решения (17), (18) позволяют определять амплитудно-фазочастотные характеристики виброзащитной системы с учетом силы трения в элементах конструкции подвески сиденья водителя транспортного средства.

1. *Пилипенко М. В.* Разработка математической модели пневматической виброзащитной системы сиденья водителя транспортного средства / *М. В. Пилипенко* // *Техническая механика*. – 2009. – № 1. – С. 56 – 70.
2. *Патент на изобретение 64036 UA* Украина, МПК В60N2/50. Подвеска сиденья водителя транспортного средства / *Пилипенко В. В., Пилипенко О. В.*; заявитель и патентовладелец Институт технической механики НАНУ и НКАУ. – № 2002076132; заявл. 23.07.2002; опубл. 16.02.2004, Бюл. № 2. – 8 с.
3. *Патент на изобретение 74313 UA* Украина, МПК В60N2/50. Подвеска сиденья водителя транспортного средства / *Пилипенко В. В., Пилипенко О. В., Пилипенко М. В.*; заявитель и патентовладелец ООО Научно-производственное предприятие "Виброзащита". – № а 20050442; заявл. 12.04.2005; опубл. 15.11.2005, Бюл. № 11. – 3 с.
4. *Патент на изобретение 76685 UA* Украина, МПК В60N2/50. Подвеска сиденья водителя транспортного средства / *Пилипенко В. В., Пилипенко О. В., Пилипенко М. В.*; заявитель и патентовладелец ООО Научно-производственное предприятие "Виброзащита". – № а 2006000240; заявл. 10.01.2006; опубл. 15.08.2006, Бюл. № 8. – 4 с.
5. *Дербаремдикер А. Д.* Амортизаторы транспортных машин / *А. Д. Дербаремдикер*. – М.: Машиностроение, 1985. – 200 с.

Ин-т техн. механики
НАН Украины и НКА Украины,
Днепропетровск

Получено 23.03.09,
в окончательном варианте 23.04.09