

## К определению нагруженности динамической системы транспортного средства

Микулик Н. А., Рейзина Г. Н.

Белорусский национальный технический университет

В современных условиях важнейшей задачей промышленности является выпуск машин, конкурентно-способных на внутреннем и внешнем рынке. В связи с этим актуальной является задача определения нагруженности в динамических системах транспортных средств как проектируемых, так и находящихся в эксплуатации.

Для решения этой задачи используются математические модели динамических систем, позволяющие определять параметры колебательных процессов (частоты и амплитуды) как эксплуатируемых систем, так и проектируемых, с целью определения резонансных зон и степени нагруженности звеньев [2,3].

Для расчета параметров колебаний в силовой передаче последняя представляется в виде динамической системы, состоящей из сосредоточенных масс и безинерционных упругих соединений. Колебания рассматриваемой динамической системы описываются системой дифференциальных уравнений, векторно-матричная запись которой имеет вид:

$$I\ddot{\varphi} + K\dot{\varphi} + c\varphi = M, \quad (1)$$

где  $\varphi$  – вектор угловых отклонений масс динамической системы;

$I$  – матрица моментов инерции масс названной системы;

$K$  – матрица диссипативных функций;

$M$  – вектор внешних возмущений, действующих на динамическую систему.

Решив систему (1) методами численного интегрирования, определяем зависимости углов закрутки масс от времени

$$\varphi_{ij}(t) = \varphi_i(t) - \varphi_j(t),$$

и зависимости угловых скоростей масс, а также величину упругого момента в определенном соединении  $M_{ij} = c_{ij}\varphi_{ij}$ .

По временным зависимостям момента и угловой скорости определяем максимальный упругий момент или амплитуду в

зависимости от скорости вращения коленвала двигателя, по которым можно судить о динамической нагруженности в звеньях системы.

Следует отметить, что амплитудные характеристики не являются оптимальным показателем при выборе параметров колебательной системы. Иногда в системах с различными параметрами одинаковые по величине амплитуды наблюдаются на различных частотах [4] или небольшое снижение резонансных амплитуд сопровождается значительным их увеличением на нерезонансных режимах. В этом случае представляет интерес частотный анализ колебательной системы (передаточные и частотные функции).

Для выявления связей между микропрофилем дороги и нагруженностью трансмиссии линейной системы (1) выражение спектральных  $S_{y_j}(\omega)$  и взаимных спектральных  $S_{y_j y_m}(\omega)$  плотностей имеют вид:

$$S_{y_j}(\omega) = \sum_{l=1}^n |W_{jl}(i\omega)|^2 S_{\varphi_l}(\omega) + \sum_{l=1}^n \sum_{k=1}^n W_{jl}(i\omega) W_{jk}(i\omega) S_{\varphi_l} S_{\varphi_k}(\omega); \quad (2)$$

$$S_{y_j y_m}(\omega) = \sum_{l=1}^m |W_{jl}(i\omega) W_{ml}(i\omega)| S_{\varphi_l}(\omega) + \quad (3)$$

$$+ \sum_{l=1}^n \sum_{k=1}^n W_{jl}(i\omega) W_{mk}(i\omega) S_{\varphi_l \varphi_k};$$

где  $W_{jl} = (-1)^{i+j} \frac{\Delta_{ij}}{\Delta}$  – передаточные функции по отношению к  $\varphi_i$ .

По отношению к разности углов  $\varphi_i - \varphi_{i+1}$  передаточные функции имеют вид:

$$W_{i-(i+1),l}(i\omega) = (-1)^{l+j} \frac{(\Delta_{l,i} + \Delta_{l,i+1})}{\Delta},$$

где  $\Delta$  – определитель, составленный из коэффициентов левой части системы дифференциальных уравнений (1);

$\Delta_{lj}$  – алгебраические дополнения определителя;

$\overline{W}_{jl}$  – комплексно-сопряженный определитель;

$S_{\varphi l}, S_{\varphi l \varphi k}$  – спектральные и взаимные спектральные плотности на входе в систему.

Учитывая, что на систему действуют два возмущающих момента  $M_{\partial}(t)$  и  $M_C(t)$ , спектральная плотность на выходе имеет вид:

$$S_{y_k}(\omega) = |W_{k1}(i\omega)|^2 S_{\varphi 1}(\omega) + |W_{k2}(i\omega)|^2 S_{\varphi 2}(\omega), \quad (4)$$

где  $S_{\varphi 1}(\omega), S_{\varphi 2}(\omega)$  – спектральные плотности воздействия от первого входа – крутящего момента двигателя  $M_{\partial}(t)$  и от второго входа – момента сопротивления движению  $M_C(t)$ ;  $|W_{k1}(i\omega)|^2; |W_{k2}(i\omega)|^2$  – квадраты модулей передаточных функций от первого и второго входа.

Спектральная плотность воздействия от момента сопротивления движению формируется с помощью колебательной системы подвески («вход») от микропрофиля дороги и расположена в низкочастотной части спектра частот ( $\omega < 100 \text{ с}^{-1}$ ).

Крутящий момент от двигателя можно представить в виде

$$M_{\partial}(t) = M_0 + \sum_{i=1}^n A_k \sin(k\omega_{\beta}t + \varphi_k),$$

где  $M_0$  – средний крутящий момент;

$A_k$  – амплитуда;

$\varphi_k$  – начальная фаза  $i$ -ой гармоники;

$\omega_{\beta}$  – угловая скорость вращения коленвала;

$n$  – число гармоник.

Корреляционная функция этого крутящего момента имеет вид:

$$R(\tau) = M_0^2 + \sum_{k=1}^n \frac{M_k^2}{2} \cos \omega_k \tau, \quad (6)$$

и спектральная плотность

$$S(\omega) = 2\pi \left( M_0^2 \delta(\omega) + \sum_{k=1}^n \frac{M_k^2}{4} \delta(\omega - |\omega_k|) \right). \quad (7)$$

В переходных процессах использование частотных характеристик затруднительно в силу громоздкости решений. Ниже рассматривается метод, позволяющий определить искомые характеристики с достаточной для практических целей точностью.

Реальный процесс нагружения упругого звена системы является двухкомпонентным:

$$M_y(t) = M_{y,n}(t) + M_{y,e}(t).$$

Низкочастотная составляющая представляет собой импульсный случайный процесс  $M_{y,n}(t)$ . Она является результатом преобразования внешних воздействий динамической системой в ее установившемся движении.

Высокочастотная составляющая  $M_{y,e}(t)$  состоит из следующих друг за другом затухающих синусоид. Начальная амплитуда каждой синусоиды  $M_j$  и общая продолжительность каждого участка колебания  $T_j$  – случайные величины. Математическое ожидание текущих значений ординат высокочастотной составляющей равно нулю. Для нахождения дисперсии  $D_{y,e}$  представим реализацию этой составляющей  $M_{y,e}(t)$  продолжительностью  $T$  в виде суммы затухающих синусоид. Каждое слагаемое этой суммы отличается от нуля только на участке продолжительностью  $T_j = t_{kj} - t_{nj}$ . Здесь  $t_{kj}$  – время окончания рассматриваемого участка;  $t_{nj}$  – время начала участка.

Таким образом,

$$M_{y,e} = \sum_{j=1}^l M_j \exp(-nt) \sin(\nu t + \delta_j),$$

где  $M_j, \delta_j$  – случайные начальные амплитуды и фаза колебаний;  $l = T/T_j$  – общее количество участков за время  $T$ ;  $n$  – параметр, характеризующий затухание колебаний.

Так как  $|M_{y,e}(t)| = 0$ , то после соответствующих преобразований  $D_{y,e}$  стационарного и эргодического процесса

необходимо найти сумму квадратов его ординат, разделить эту сумму на время суммирования и далее применить к полученному частному операцию осреднения. В пределе вместо суммы берется интеграл и, следовательно:

$$D_{y.с} = [1/T \int_0^T M_j^2 \exp(-2nt) \sin^2(vt + \delta_j) dt] =$$

$$= [\frac{M_j^2 T}{T_j} \int_0^T \exp(-2nt) \sin^2(vt + \delta_j) dt]. \quad (8)$$

Погрешность в вычислении будет мала, если начало каждой синусоиды считать с момента, предшествующего амплитуде  $M_j$ , при котором  $M_{y.с}(t) = 0$ . В этом случае  $\delta_j = 0$  и зависимость (8) существенно упрощается:

$$D_{y.с} = \frac{0,25M^2}{nT_j} (1 - \exp(-2nT_j)). \quad (9)$$

### Литература

1. Конструирование и расчет колесных машин высокой проходимости / Под редакцией Н. Ф. Бочарова, Л. Ф. Жеглова. М.: Машиностроение, 1994
2. Микулик, Н. А. Динамические системы с реактивными шпьями. – Мн. Выш. школа, 1985
3. Рейзина, Г. Н. Вибронагруженность систем поддрессоривания многоопорных машин. – Мн.: ВУЗ-ЮНИТИ, БГПА, 1999
4. Микулик, Н. А., Рейзина, Г. Н. Обоснование математических моделей сложных нелинейных динамических систем / Машиностроение и техносфера XXI века: Сб. трудов XI МНТК. Донецк, 2004