

*Направление 150400*

# **ТЕХНОЛОГИЧЕСКИЕ МАШИНЫ И ОБОРУДОВАНИЕ**

---

*Магистерская программа 150400.02*

## **Теория механизмов и машин**

**Руководитель программы д.т.н., проф. Ванин В. А.**

*Попова И. В.*

### **УПРАВЛЕНИЕ ДВИЖЕНИЕМ ЛОПАСТИ РОТОРНОЙ ЛОПАСТНОЙ МАШИНЫ ПОСРЕДСТВОМ САМОСИНХРОНИЗАЦИИ**

*Работа выполнена под руководством д.т.н., проф. Воробьева Ю.В.*

*ТГТУ, Кафедра «Технология машиностроения,  
металлорежущие станки и инструменты»*

Природителями удара являются сила и перемещение, а характер последствия их действия зависит целиком от условия формирования удара, определяемого жесткостью тел. Если удар неизбежен или необходим, для предотвращения его распространения или снижения действующих сил необходимо ввести в конструкцию элементы, искусственно регулирующие жесткость стыка. В большинстве случаев достаточно учитывать относительную скорость тел к моменту их соприкосновения и характер процесса перехода кинетической энергии в потенциальную энергию де-

формации. Рассматриваемая далее задача относится к движению пластины в шарнирных элементах роторной машины (рис.1).

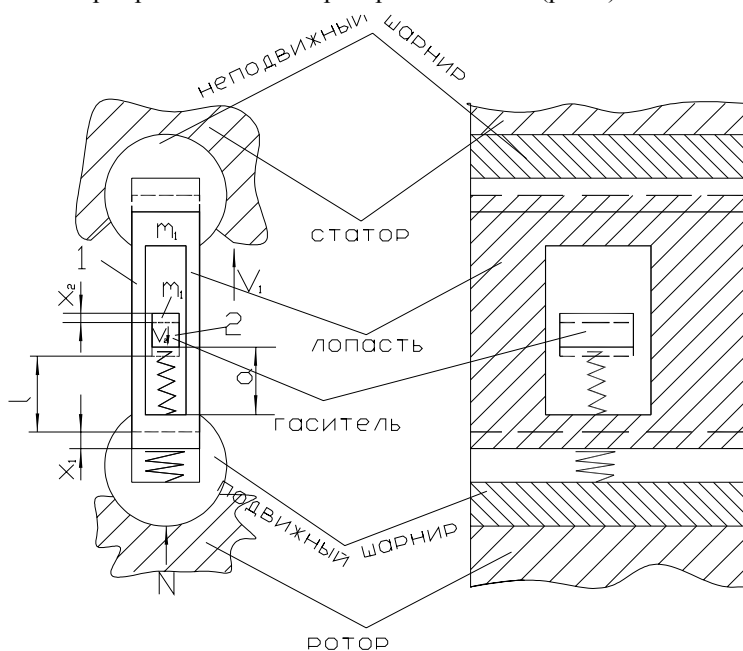


Рис.1

Между двумя шарнирами (подвижным и неподвижным) находится пластина (лопасть) 1, с расположенным внутри гасителем 2. С одной стороны в системе гаситель-пластина и пластина-подвижный шарнир имеется промежуточный упругий элемент (пружина).

Целью задачи является подбор массы гасителя 2 и жесткости пружины гасителя, минимизирующих амплитуду вынужденных колебаний пластины и анализ графиков движения пластины 1 и гасителя 2.

Для нахождения жесткости пружины гасителя и его массы необходимо решить систему уравнений:

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 + f_1 \dot{x}_1 + c_1 x_1 + c_2 (x_1 - x_2) = F_0 \sin \omega t \\ m_2 \ddot{x}_2 + f_2 \dot{x}_2 + c_2 (x_2 - x_1) = 0 \end{cases} \quad (1)$$

где  $c_1, c_2$  - жесткости;  $f_1, f_2$  - коэффициенты трения;  $x_1, x_2$  - абсолютные коэффициенты, отсчитываемые от статического положения равновесия;  $F_0 \sin \omega t$  - периодическая сила, действующая на пластину ротора.

Решение имеет вид (вынужденные колебания):

$$\begin{cases} x_1 = A_1 \sin \omega t + B_1 \cos \omega t \\ x_2 = A_2 \sin \omega t + B_2 \cos \omega t \end{cases} \quad (2)$$

Перепишем систему (1) в виде

$$\begin{cases} (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2)A_1 - \omega f_1 B_1 - c_2 A_2 + 0 \cdot B_2 = F_0 \\ f_1 \omega A_1 + (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2)B_1 + 0 \cdot A_2 - c_2 B_2 = 0 \\ -c_2 A_1 + 0 \cdot B_1 + (c_2 - m_2 \omega^2)A_2 - f_2 \omega B_2 = 0 \\ 0 \cdot A_1 - c_2 B_1 + f_2 \omega A_2 + (c_2 - m_2 \omega^2)B_2 = 0 \end{cases}$$

вычислим главный определитель системы  $\Delta$  и два вспомогательных определителя для неизвестных  $A_1$  и  $B_1$ , то есть  $\Delta_1$  и  $\Delta_2$ :

$$\left. \begin{aligned} \Delta &= \left[ (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2)(c_2 - m_2 \omega^2) - c_2^2 \right]^2 + \omega^2 \left[ (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2) f_2^2 + \right. \\ &\quad \left. (c_2 - m_2 \omega^2)^2 f_1^2 + 2 f_1 f_2 c_2^2 + \omega^2 f_1^2 f_2^2 \right]; \\ \Delta_1 &= F_0 \left[ (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2)(c_2 - m_2 \omega^2)^2 - c_2^2 (c_2 - m_2 \omega^2) + \right. \\ &\quad \left. + \omega^2 f_2 (c_1 + c_2 - m_1 \omega^2) \right]; \\ \Delta_2 &= -F_0 \omega \left[ f_1 (c_2 - m_2 \omega^2)^2 + f_2 c_2^2 + f_1 f_2^2 \omega^2 \right]. \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

$$\text{Из (3) следует: } A_1 = \frac{\Delta_1}{\Delta}; B_1 = \frac{\Delta_2}{\Delta} \Rightarrow x_1 = \frac{\Delta_1}{\Delta} \sin \omega t + \frac{\Delta_2}{\Delta} \cos \omega t \quad (4)$$

Амплитуда колебаний для первой массы  $m_1$  равна

$$A = \frac{\sqrt{\Delta_1^2 + \Delta_2^2}}{\Delta}. \quad (5)$$

Дальнейшее решение задачи состоит в следующем: при заданных параметрах задачи  $c_1, f_1, f_2, m_1, m_2, \omega, F_0$  найти такое  $c_2$ , чтобы

$A \rightarrow \min$ . Это значение находится из условия  $\frac{dA}{dc_2} = 0$  с последующим анализом знака производной при переходе через эту точку. Рассмотрим случай, когда  $f_1 = 0; f_2 = 0$ . В этом случае получаем:  $c_2 = m_2 \omega^2$ .

На рис. 2 видно, что период колебаний гасителя отстает от периода колебаний лопасти на  $180^\circ$ .

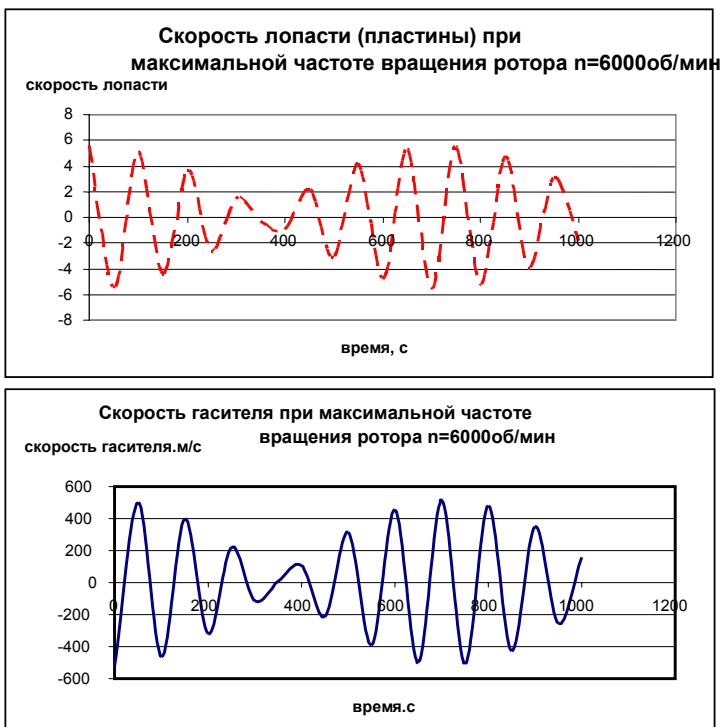


Рис.2

Для нахождения отклонения лопасти от положения статического равновесия обратимся к рис.1. Перед ударом тело массой  $m_1$  и скоростью  $V_1$  приближается к телу массой  $m_2$  (гасителю), который под действием силы инерции движется навстречу телу 1 (лопасти) со скоростью  $V_2$ .

Отсчет перемещения тел 1 и 2 производится от положения, соответствующего началу движения. После начала движения длина пружины изменится на величину  $l$ :

$$l = a + x_1 - x_2 .$$

Откуда изменение длины (сжатие) пружины:

$$\alpha = a - l = x_2 - x_1 , \quad (6)$$

где  $x_1, x_2$  - перемещения центров тяжести тел, соответственно;  $l$  - длина упругого элемента после начала движения.

Сила сопротивления сжатию пружины в общем виде:

$$N = f(\alpha) \quad (7)$$

В рассматриваемом случае сила сопротивления пропорциональна сжатию:

$$f(\alpha) = c\alpha,$$

где  $c$  - жесткость пружины.

Сила сжатия пружины действует на оба тела, сообщая им ускорения. Вследствие этого скорость тел изменится, и после удара будет иметь значения, для тела 1:

$$V_1 = x_1' = \frac{dx_1}{dt};$$

для тела 2:

$$V_2 = x_2' = \frac{dx_2}{dt}.$$

Обозначим, соответственно, ускорения тел:

$$w_1 = \frac{dV_1}{dt} = \frac{d^2x_1}{dt^2}; \quad w_2 = \frac{dV_2}{dt} = \frac{d^2x_2}{dt^2}.$$

За положительное направление сил, скоростей, ускорений примем направление первоначальных перемещений тела 2. Тогда дифференциальные уравнения движения тел во время удара примут вид

$$m_1 \frac{d^2x_1}{dt^2} = N; \quad m_2 \frac{d^2x_2}{dt^2} = -N.$$

Принимая для простоты, что тело 1 до удара было неподвижно ( $V_1 = 0$ ), а упругий элемент до удара не имел начального сжатия ( $\alpha_0 = 0$ ), и учитывая уравнения (1) и (2), получим систему дифференциальных уравнений

$$\begin{cases} \frac{m_1 d^2x_1}{dt^2} = N \\ \frac{m_2 d^2x_2}{dt^2} = -N \\ N = f(\alpha) \\ x_1 - x_2 = \alpha \end{cases}.$$

При начальных условиях:  $t = 0; \quad x_1 = 0; \quad x_2 = 0; \quad V_2 = \frac{dx_1}{dt};$

$$V_1 = \frac{dx_2}{dt} = 0; \quad \alpha = 0; \quad N = 0.$$

В результате решения системы получаем

$$t = \int_0^{\alpha} \frac{d\alpha}{V_2^2 - 2 \frac{m_1 + m_2}{m_1 m_2} \int_0^{\alpha} f(\alpha) d\alpha}. \quad (8)$$

Скорость  $V_2$  получаем путем дифференцирования первого уравнения системы (2), а затем подставляем в (8) для нахождения времени удара гасителя и лопасти (пластины). Перемещение тел во время удара:

$$X_1 = X_2 = m_1 V_2 t / (m_1 + m_2).$$

При подстановке численных параметров, был получен следующий результат: лопасть (пластина) и гаситель отклоняются на  $\approx 1$  мм в противофазе равновесия, что соответствует "минимально" возможному отклонению тел от положения статического равновесия (для лопасти (пластины) -  $0,1 \div 6$  мм, а для гасителя от  $0,1 \div 3$  мм).

$$m_1 = 0,071862 \text{êã}; \quad m_2 = 0,002489 \text{êã}; \quad \tilde{n}_1 = 526 \dot{I} / \dot{i}; \quad \tilde{n}_2 = 954 \dot{I} / \dot{i}; \\ F_0 = 4396 \dot{I}; \quad f_1 = f_2 = 0.001.$$