## **В.А.ТКАЧЕНКО**, проф., к.т.н., НАКУ им. Н. Е. Жуковского «ХАИ» О ЖЕСТКОСТИ ПЛАНЕТАРНЫХ МЕХАНИЗМОВ

The associations on a rigidity of planetary mechanisms of the simples and closed schemes are deduced and analyzed. Is shown, that the rigidity of the planetary mechanism depends on design data  $x\lambda$ . The recommendations for a drop of a rigidity of satellite blocks are reduced with the purpose of a diminution of nonuniformity of a load among satellites.

Деформативность (податливость) и жесткость любой проектируемой механической системы являются характеристиками ее поведения как в статических так и в динамических условиях. Оптимальность конструкции определяется оптимальностью величин податливости или жесткости ее деталей и конструкции в целом.

Любой многосателлитный планетарный механизм является прежде всего статически неопределимой системой и определение реальных сил как в зацеплениях так и во всех других кинематических парах невозможно без привлечения уравнений деформации, то есть без учета жесткости всех элементов и деталей. В динамическом смысле деформативность деталей определяет поведение всего механизма (его собственные крутильные колебания, дополнительные динамические усилия в кинематических парах, изменяет реальный закон движения звеньев и т.п.).

Обычно принимают, что максимальная сила в зацеплении z<sub>1</sub> – z<sub>2</sub> многосателлитного планетарного механизма

$$P_{\max}^{n} = P_{cp}^{n} \cdot \Omega = C_{ci}\delta, \qquad (1)$$

где Ω-коэффициент неравномерности распределения нагрузки среди сателлитов,

С<sub>сі</sub> – жесткость одного сателлитного узла (коэффициент линейной

жесткости), приведенная к линии зацепления z<sub>1</sub> - z<sub>2</sub>,

δ-эквивалентное смещение зуба z<sub>1</sub> вдоль линии зацепления, являющееся суммой эквивалентных упругих деформаций всех деталей сателлитного узла. Чаще всего

$$\delta = \delta_{3au_{12}} + \delta'_{3au_{34}} + \delta_{o\delta_1} + \delta_{o\delta_2} + \delta'_{o\delta_3} + \delta'_{o\delta_4} + \delta'_{\kappa p} + \delta'_{\mu_3} + \delta'_{\Pi OJIII} + \delta'_{III} + \delta'_{\Pi}$$

$$(2)$$

Штрихами обозначены приведенные к линии зацепления  $z_1 - z_2$  деформации  $\delta'_{3au_{34}}$  зацепления колес  $z_3 - z_4$ , деформация кручения вала сателлита  $\delta'_{kp}$ , деформация изгиба вала сателлита  $\delta'_{u_3}$ , деформация подшипников сателлита  $\delta'_{nodul}$ , деформация перемычек водила  $\delta'_n$  и деформация шпонок, шлицев или других элементов крепления венцов сателлитов к валу  $\delta'_{ull}$ .

Исследованию жесткости зубчатого зацепления ( $\delta_{3au_{12}}$  и  $\delta_{3au_{34}}$ ) посвящено много трудов, фундаментальными из которых являются труды проф. Айрапетова Э.Л. и проф. Кудрявцева В.Н. По Айрапетову Э.Л. [1] жесткость зубьев зависит от фазы зацепления и коэффициента перекрытия є

$$C_{3aii} = \frac{bE}{11,2} \left[ 1 - 0, 4 \left( 1 - \frac{2x}{\varepsilon} \right)^2 \right],$$
 (3)

где x = 0 соответствует моменту входа в зацепление,  $x = \varepsilon - 1$  и x = 1 началу и концу однопарного зацепления, а  $x = \varepsilon$  - выходу из зацепления,

- b - ширина зубчатого колеса.

Переменность величины  $C_{3au}$ , ее периодические изменения - причина возникновения гармонических колебаний и неодинаковости жесткостей сателлитных блоков ( $C_1 \neq C_2 \neq C_i \neq ... \neq C_K$ ).

Проф. Кудрявцев В.Н. [2] дополнительно отмечает зависимость коэффициента жесткости зацепления от угла наклона  $\beta$  зубьев (снижение  $C_{3au}$  с ростом угла наклона) и для  $\overline{AI}$ -механизмов при  $\beta = 0$  рекомендует принимать  $\frac{C_{3au}}{b} \approx 15000$  Н/мм<sup>2</sup> для однопарного зацепления и  $\frac{C_{3au}}{b} = 26000$ 

Н/мм<sup>2</sup> в зоне двухпарного зацепления.

Деформации остальных элементов по зависимости (2) могут быть определены по [1, 2, 3] с учетом приведения их к линии зацепления  $z_1 - z_2$ .

Обычно для многосателлитного механизма принимают, что жесткости всех сателлитных узлов одинаковы, то есть  $C_i = C_1 = C_2 = ... = C_k$ . Тогда общая крутильная жесткость всего сателлитного блока  $C_6$ , состоящего из k сателлитных узлов, соединенных параллельными одинаковыми жесткостями  $C_i$  (после подстановки жесткостей всех элементов в уравнение деформации (2))

$$\frac{1}{C_{6}^{\phi}} = \left(\frac{i_{1H}^{4}}{i_{1H}^{4} - 1}\right)^{2} \frac{\Omega}{k \cdot r_{1}^{2} \cos^{2} \alpha_{\omega_{12}}} \cdot \left[\frac{1}{C_{12}} + \frac{4\lambda^{\frac{2}{2}}}{C_{34}} \cdot \frac{\cos^{2} \alpha_{\omega_{12}}}{\cos^{2} \alpha_{\omega_{34}}} + \frac{|x\lambda \pm 1|}{C_{\mu_{23}}} \cdot \cos \alpha_{\omega_{12}} + \frac{r_{2}^{2}}{C_{\mu_{23}}^{\phi}} \cdot \cos^{2} \alpha_{\omega_{12}} + \frac{1}{C_{\Pi}} \cdot \frac{r_{H}r_{1}}{r_{\Pi}^{2}} \cdot \cos^{2} \alpha_{\omega_{12}}\right],$$
(4)

где  $x\lambda = \frac{d_2}{d_3}$  – конструктивный параметр планетарного механизма,

$$\frac{1}{C_{12}} = \frac{1}{C_{3aIII_{12}}} + \frac{1}{C_{0\delta_1}} + \frac{1}{C_{0\delta_2}}, \quad \frac{1}{C_{34}} = \frac{1}{C_{3aIII_{34}}} + \frac{1}{C_{0\delta_3}} + \frac{1}{C_{0\delta_4}},$$
$$\frac{1}{C_{II_{23}}} = \frac{1}{C_{II}} + \frac{1}{C_{IIII_{II}}}, \quad \frac{1}{C_{B_{23}}^{\phi}} = \frac{1}{C_{B}^{\phi}} + \frac{1}{C_{III}^{\phi}}$$

В целом, упругая динамическая модель планетарного механизма при  $\omega_4 = 0$ (не имеющего цепей замыкания) может быть представлена на рис.1а и включает, кроме крутильной жесткости сателлитного блока  $C_6^{\phi}$ , крутильную жесткость центральных валов ( $C_1^{\phi}$  и  $C_H^{\phi}$ ), к которым относят также жесткости других упругих элементов: центральных шлицевых муфт, шпоночных, шлице-





Рис.1

вых и других соединений, элементов водила, не вошедших в расчет жесткости его перемычек и не влияющих на величину  $P_{max}^n$  или  $\Omega$ .

Общая крутильная жесткость всего планетарного механизма (при

a)

 $\omega_4 = 0$ ), приведенная к центральному звену  $z_1$ , может быть выражена

$$\frac{1}{C_{\Pi\Pi,1}^{\phi}} = \frac{1}{C_{1}^{\phi}} + \frac{{{{|}_{H}^{\phi}|}^{2}}}{C_{H}^{\phi}} + \frac{1}{C_{6}^{\phi}},$$
(5)

а приведенная к валу водила Н

$$\frac{1}{C_{\pi\pi,H}^{\phi}} = \frac{1}{C_{1}^{\phi} \left( \mathbf{f}_{H}^{4} \right)^{2}} + \frac{1}{C_{H}^{\phi}} + \frac{1}{C_{0}^{\phi} \left( \mathbf{f}_{H}^{4} \right)^{2}}$$
(6)

Анализируя полученные зависимости (4), (5) и (6), можно сделать главные выводы: проектирование сателлитных узлов с целью снижения неравномерности нагрузки среди сателлитов ( $\Omega$ ) следует вести, стремясь сделать их более податливыми (менее жесткими), применять податливые подшипники, валы, ободья колес, зацепления, возможно большее число сателлитов k и параметр х $\lambda$ . Особенностью является поведение водила. Получению более равномерной нагрузки среди сателлитов способствует снижение жесткости его щек и перемычек С<sub>п</sub>. Однако, при этом увеличивается перекос осей сателлитов и резко возрастает неравномерность нагружения зубьев по длине. Поэтому в большинстве случаев водило в целом следует делать более жестким (или принимать меры, обеспечивающие равномерность нагружения зубьев по длине за слине при податливом водиле).

В дифференциальных механизмах при  $\omega_4 \neq 0$  (см. динамическую модель на рис.1б) образуются как бы две параллельные ветви деформаций ( ab и ac) со своими жесткостями. Условно можно принять, что в ветви ab действуют все элементы сателлитного блока, а жесткость ветвей ас определяют элементы водила  $C_{\rm H}^{\phi}$ . При необходимости жесткость на валу колеса  $z_4$  (по линии ab) может быть определена из равенства потенциальных энергий

$$\frac{C_{\pi p.b} \phi_4^2}{2} = \frac{C_6^{\phi} \phi_1^2}{2}$$
(7)

Так как 
$$\frac{\phi_1}{\phi_4} = \frac{\omega_1}{\omega_4}$$
, то  $C_{\text{пр.b}} = C_6^{\phi} \left(\frac{\omega_1}{\omega_4}\right)^2 = C_6^{\phi} \mathbf{i}_{14} \mathbf{j}_2^2$ , где  $\omega_4$  – абсолютная

угловая скорость колеса z<sub>4</sub>, а i<sub>14</sub> – передаточное отношение абсолютных угловых скоростей.

В замкнутых планетарных механизмах предварительно определяется приведенная жесткость всего блока переборов, состоящего и  $k_{\Pi}$  переборных узлов (см. динамическую модель на рис.1в). Поэлементный учет всех жесткостей ничем не отличается от рассмотренного для сателлитного узла, но приведение удобнее выполнить на вал перебора  $z_6 - z_7$  в виде

$$\frac{1}{C_{5.\Pi}} = \frac{\Omega_{\Pi}}{k_{\Pi}} \cdot \left[ \frac{1}{C_{56}^{\phi}} + \frac{1}{C_{78}^{\phi}} + \frac{1}{C_{B_{57}}^{\phi}} + \frac{1}{C_{H_{67}}r_6^2 \cos^2 \alpha_{\omega_{56}}} \right],$$
(8)

где  $C_{56}^{\phi} = C_{56}r_6^2 \cos^2 \alpha_{\omega_{56}} \approx K_3 r_6^2 b_6$ ,  $C_{78}^{\phi} = C_{78}r_7^2 \cos^2 \alpha_{\omega_{78}} \approx K_3 r_7^2 b_7$  и  $K_3 = 15000 \text{ H/мm}^2$ .

Общая упругая динамическая модель замкнутого планетарного механизма может быть представлена (рис.1г) состоящей из нескольких приведенных жесткостей сателлитного блока  $C_{\delta}^{\phi}$ , блока переборов  $C_{\delta.n}^{\phi}$ , водила  $C_{H}^{\phi}$  и крутильных жесткостей центральных валов и их упругих соединений в виде  $C_{1}^{\phi}$ ,  $C_{B_{45}}^{\phi}$ ,  $C_{B.H}^{\phi}$  и др.

Направление внешнего силового потока от а к d (и далее к исполнительному механизму ИМ) создает две параллельные ветви жесткостей в пределах замкнутого контура. Жесткость ветви b, приведенная к валу d, может быть определена как

$$\frac{1}{C_b} = \frac{1}{C_6^{\phi} \, \mathbf{i}_{1d} \, \frac{2}{-}} + \frac{1}{C_{B_{45}}^{\phi} \, \mathbf{i}_{4d} \, \frac{2}{-}} + \frac{1}{C_{6.\pi}^{\phi} \, \mathbf{i}_{6d} \, \frac{2}{-}}, \tag{9}$$

где  $i_{4d} = \frac{\omega_4}{\omega_d}$  и  $i_{6d} = \frac{\omega_6}{\omega_d}$  - абсолютные передаточные отношения.

Жесткость ветви с, приведенная к выходному звену d,

$$\frac{1}{C_{c}} = \frac{1}{C_{H}^{\phi}} + \frac{1}{C_{B,H}^{\phi}}$$
(10)

Обе жесткости  $C_b$  и  $C_c$  создают одну и туже деформацию звена приведения  $\phi_{np} = \phi_d$ , что отвечает действию некоторых приведенных моментов  $T_{np.b} = C_b \cdot \phi_{np}$  и  $T_{np.c} = C_c \cdot \phi_{np}$ , алгебраическая сумма которых составляет приведенный момент на валу d

$$T_{\Pi p.d} = \left| T_{\Pi p.b} \pm T_{\Pi p.c} \right| = \left| C_b \phi_{\Pi p} \pm C_c \phi_{\Pi p} \right| = C_{\Pi p.d} \cdot \phi_{\Pi p}, \qquad (11)$$

где  $C_{\text{пр.d}} = |C_b \pm C_c| - суммарная жесткость всего замкнутого контура, приведенная к звенуd.$ 

С учетом  $C_1^{\phi}$  получим общую жесткость всего замкнутого планетарного механизма, приведенную к звену  $z_1$ , в виде

$$\frac{1}{C_{\Pi\Pi,1}^{\phi}} = \frac{(i_{1d})^2}{C_{\Pi p,d}} + \frac{1}{C_1^{\phi}} = \frac{(i_{1d})^2}{|C_c \pm C_b|} + \frac{1}{C_1^{\phi}}$$
(12)

Знак минус отвечает наличию циркулирующей мощности N<sub>ц</sub> в замкнутом контуре.

При отсутствии циркулирующей мощности  $N_{II} = 0$  динамическая модель представляется (рис.1д) параллельным соединением приведенных жесткостей  $C_c$  и  $C_b$  с разветвлением момента  $T_{np.d}$  на две его части так, что  $T_{np.d} = |T_{np.c}| + |T_{np.b}|.$ 

Динамические модели, отвечающие наличию циркулирующей мощности  $N_{\rm II} \neq 0$ , представлены на рис.1е и 1ж в виде встречнопараллельного соединения приведенных жесткостей  $C_{\rm b}$  и  $C_{\rm c}$ , предварительно закрученных (деформированных) некоторым моментом T в одном или противоположном направлении. Приведенный момент  $T_{\rm np.d}$  приложен между жесткостями  $C_{\rm b}$  и  $C_{\rm c}$  и воздействует на ветви b и c по разному: деформацию одной из них (например, с) увеличивает моментом  $T_{\Pi p.c} = |T| + |T_{\Pi p.d}|$ , деформацию другой (например, b) уменьшает (момент  $T_{\Pi p.b} = |T| - |T_{\Pi p.d}|$ ). Меньший из моментов  $T_{\Pi p.c}$  или  $T_{\Pi p.b}$  является аналогом циркулирующей мощности (знак этого момента совпадает со знаком внешнего момента  $T_d = T_{\Pi p.d}$ ).

Во всех случаях, включая  $N_{\mu} = 0$ , внешний момент  $T_d$ распределяется между двумя ветвями пропорционально жесткостям  $\frac{T_{np.b}}{C_b} = \frac{T_{np.c}}{C_c}$ , что отвечает параллельному их включению.

К выводам, изложенным выше, можно добавить:

-наибольшее влияние на приведенную жесткость оказывают те упругие элементы, которые расположены дальше всего от ведущего звена и имеют большие передаточные отношения,

-чем меньше передаточное отношение механизма и его составляющих, тем больше приведенная жесткость всего механизма,

-снижение неравномерности нагрузки среди сателлитов ( $\Omega$ ) и переборов ( $\Omega_{\Pi}$ ) можно достичь снижением жесткости сателлитных узлов и переборов, а также увеличением конструктивных параметров х $\lambda$  и  $\mathbf{x}\lambda_{\Pi}^{-}$ .

Список литературы: 1. Айрапетов Э.Л., Генкин М.Д. Статика планетарных механизмов. М. «Наука», 1976, 263с. 2. Кудрявцев В.Н. Планетарные передачи. Справочник. Л. Машиностроение, 1977, 535с. 3. Полетучий А.М., Шебанов И.Г., Алферов В.В. Жесткость и инерционность зубчатых планетарных механизмов систем управления летательных аппаратов, Харьков, ХАИ, 1992, 76с.