

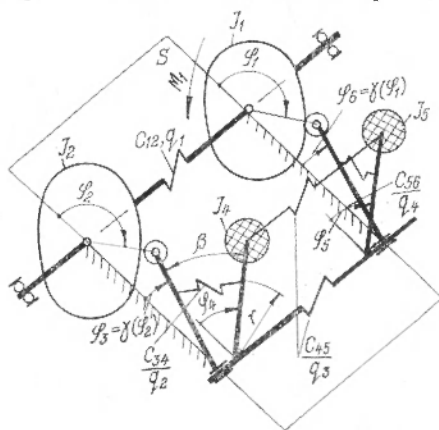
СТВОРЕННЯ ДИНАМІЧНОЇ МОДЕЛІ МЕХАНІЗМУ КОЛИВНОГО СТОЛА НИТКОШВЕЙНИХ МАШИН

Механізм коливного стола належить до кулачково-коромислових механізмів з кінематичним замиканням пари кулак—ролик. Своєрідність його полягає в тому, що привод — двосторонній, момент інерції сідла механізму відносно осі його коливання прирівняний до моменту інерції кулачків відносно осі обертання, а ведена ланка є рамною конструкцією.

Для забезпечення основних вимог до механізму при дальшому зростанні швидкості ниткошвейних машин ($n=120 \dots 150$ цикл/хв головного вала) необхідно залежно від піддатливості ланок механізму, його частотних властивостей, закону періодичного руху і точності монтажу визначити і дослідити: рівняння вільних коливань вершини сідла коливного стола в період його вистою під кареткою швейних інструментів (задача точності позиціонування стола); дійсну картину розподілу і величини навантажень у ланках механізму.

Дослідження подібних замкнених систем з двостороннім приводом проведені в роботах [1, 2]. Передумовами при створенні динамічної моделі коливного стола були прийняті результати попереднього тензометричного експерименту механізму [3], оцінка пружних та інертних властивостей його ланок і вимоги до наступних аналітичних досліджень.

У запропонованій динамічній моделі, показаній на рисунку, ведуча система складається із двох мас I_1 і I_2 , з'єднаних між собою безінерційним пружним зв'язком; ведена система — це система двох мас I_4 і I_5 , з'єднаних між собою безінерційним пружним зв'язком C_{45} та зв'язками C_{34} і C_{56} з жорсткими невагомими коромислами, коливний рух яким надається від кулачків. Положення мас динамічної моделі визначають чотири незалежні узагальнені координати $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_4, \varphi_5$. Куті відлічуються за часовою стрілкою від площини S , проведеної через осі головного вала і



Динамічна модель коливного стола ниткошвейних машин.

коливання сідла. Відносні кутові переміщення мас I_i внаслідок пружних властивостей зв'язків позначимо через q_i . Вважаємо, що нерівномірність обертання правого кулачка мала і в середньому кут поворота змінюється за законом $\varphi_1 = \omega t$, де $\omega = \text{const}$; система — консервативна; попередній натяг у системі відсутній. Запропонована система володіє голономними зв'язками, тому що між положенням ведучої і веденої системи існує геометрична залежність, зумовлена законом прирощення радіусів — векторів кулачка.

Диференціальне рівняння руху системи в узагальнених координатах одержуємо, використовуючи рівняння Лагранжа другого роду для голономних систем

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right] - \frac{\partial L}{\partial q_i} = Q_i, \quad (1)$$

де $L = T - \Pi$ — кінетичний потенціал системи; $T = \frac{1}{2} [I_1 \dot{\varphi}_1^2 + I_2 \dot{\varphi}_2^2 + I_4 \dot{\varphi}_4^2 + I_5 \dot{\varphi}_5^2]$ — кінетична енергія системи; $\Pi = \frac{1}{2} [C_{12}(\varphi_1 - \varphi_2)^2 + C_{34}r^2[\gamma(\varphi_2) + \beta - \varphi_4]^2 + C_{45}(\varphi_4 - \varphi_5)^2 + C_{56}r^2[\varphi_5 - \gamma(\varphi_1) \cdot \beta]^2]$ — потенціальна енергія деформації пружних зв'язків. Оскільки нас цікавлять явища, що виникають внаслідок відносних кутових переміщень, то потенціальну енергію положення ведених мас не враховуємо. Підставляючи вирази для кінетичної та потенціальної енергій в формулу (1), одержуємо систему рівнянь

$$\begin{aligned} C_{12}(\varphi_1 - \varphi_2) - C_{56}r^2[\varphi_5 - \gamma(\varphi_1) - \beta] \cdot \dot{\gamma}(\varphi_1) &= M_1, \\ I_2 \ddot{\varphi}_2 - C_{12}(\varphi_1 - \varphi_2) + C_{34}r^2[\gamma(\varphi_2) + \beta - \varphi_4] \dot{\gamma}(\varphi_2) &= 0, \\ I_4 \ddot{\varphi}_4 + C_{45}(\varphi_4 - \varphi_5) - C_{34}r^2[\gamma(\varphi_2) + \beta - \varphi_4] &= 0, \\ I_5 \ddot{\varphi}_5 - C_{45}(\varphi_4 - \varphi_5) + C_{56}r^2[-\gamma(\varphi_1) - \beta + \varphi_5] &= 0. \end{aligned} \quad (2)$$

Коливання запропонованої динамічної моделі описуються системою трьох нелінійних диференційних рівнянь другого порядку. Нелінійність зумовлена залежністю частоти ведучої системи від положення головного вала, а також наявності шуканих величин під знаком похідної та тригонометричних функцій.

Виявимо за допомогою рівнянь (2) залежність між додатковими відхиленнями системи, зумовлених пружними деформаціями ланок. У зв'язку з тим, що закон періодичного руху $\varphi_0 = \gamma(\varphi_1)$ та її перші три похідних $\dot{\gamma}(\varphi_1)$, $\ddot{\gamma}(\varphi_1)$ і $\ddot{\gamma}(\varphi_1)$ не зазнають розривів неперервності, функції $\varphi_3 = \gamma(\varphi_2)$, $\dot{\varphi}_3 = \dot{\gamma}(\varphi_2)$ і $\ddot{\varphi}_3 = \ddot{\gamma}(\varphi_2)$ можна розкласти в ряд Тейлора за степенями q_i . Вважаючи абсолютні значення q_i , \dot{q}_i і \ddot{q}_i незначними, нехтуємо членами, що мають їх добуток чи величину q_i^2 . Тоді розкладення зазначених функцій набувають вигляду

$$\begin{aligned}\dot{\gamma}(\varphi_2) &= \dot{\gamma}(\varphi_1) + \ddot{\gamma}(\varphi_1) q_1, & \ddot{\gamma}(\varphi_2) &= \ddot{\gamma}(\varphi_1) + \ddot{\gamma}(\varphi_1) q_1, \\ \ddot{\gamma}(\varphi_2) &= \ddot{\gamma}(\varphi_1) + \ddot{\gamma}(\varphi_1) q_1.\end{aligned}\quad (3)$$

Взаємозв'язок між абсолютними переміщеннями мас системи і додатковими відхиленнями внаслідок пружних деформацій ланок з врахуванням (3) можна виразити залежностями

$$\begin{aligned}\varphi_2 &= \varphi_1 + q_1, & \varphi_3 &= \gamma(\varphi_1) + \dot{\gamma}(\varphi_1) q_1, & \varphi_4 &= \gamma(\varphi_1) + \dot{\gamma}(\varphi_1) q_1 + q_2 + \beta, \\ & & \varphi_5 &= \gamma(\varphi_1) + \dot{\gamma}(\varphi_1) q_1 + q_2 + q_3 + \beta, & (4) \\ & & \varphi_6 &= \gamma(\varphi_1) + \dot{\gamma}(\varphi_1) q_1 + q_2 + q_3 + q_4.\end{aligned}$$

Підставляючи (4) та їх похідні, з врахуванням (3) одержуємо систему диференційних рівнянь, що описують додаткові (відносні) кутові переміщення мас, які виникають внаслідок пружних деформацій ланок механізму

$$\begin{aligned}\ddot{q}_1 + \frac{C_{22} r^2}{I_2} q_1 &= \frac{C_{22} r^2}{I_2} \dot{\gamma}(\varphi_1) q_2, & (5) \\ \ddot{q}_2 + \frac{C_{33} r^2}{I_4} q_2 &= -[\ddot{\gamma}(\varphi_1) \omega^2 q_1 - 2\dot{\gamma}(\varphi_1) \omega \dot{q}_1] - \ddot{\gamma}(\varphi_1) \omega^2 + \frac{C_{33}}{I_4} q_3, \\ \ddot{q}_4 + \frac{C_{55} r^2}{I_5} q_4 &= -\ddot{\gamma}(\varphi_1) \omega^2 - \frac{C_{45}}{I_5} q_3.\end{aligned}$$

Припускаємо, що додаткові прискорення від крутильних коливань головного вала набагато менші, ніж прискорення внаслідок закона періодичного руху ($\dot{\gamma} \cdot q_1 \ll \dot{\gamma} \omega^2$).

Дослідження рівнянь (5) дасть змогу визначити оптимальні кінематичні та конструктивні параметри механізму коливного стола.

Список літератури: 1. Вульфсон И. И. Аналитическое исследование колебаний в сдвоенных цикловых механизмах, образующих замкнутую динамическую систему. — «Машиноведение», 1971, № 6. 2. Коритыцкий Я. И. Колебания в текстильных машинах. М., «Машиностроение», 1973. 3. Петрук А. И., Черня Б. А. Дослідження привода коливного стола ниткошвейного автомата НШ6. — «Поліграфія і видавнича справа», 1975, № 11.

A. I. PETRUK, B. A. TCHERNYA

**TO THE QUESTION OF CREATION OF DYNAMIC MODEL MECHANISM
OF THE SWINGING TABLE OF THREAD-SEWN MACHINES**

S u m m a r y

Here are given the questions of building dynamic and mathematic models of mechanism of the swinging table of the thread-sewing machines.
