

КІНЕМАТИКА ЦЕНТРОЇДНИХ МЕХАНІЗМІВ, ЯКІ НАПРАВЛЯЮТЬ ІНСТРУМЕНТ ПО ДУЗІ ОКРУЖНОСТІ

В.П. Табацков,

А.П. Бойко,

Е.Г. Бергер

В сучасному машинобудуванні усе частіше ставляться вимоги до створення машин — автоматів багатопрограмного типу, тобто машин, які дозволяють виконувати технологічні процеси в різних варіантах програм. Це потребує створення таких кінематичних схем механізмів, які дозволяють — шляхом простого їх переобладнання — отримувати різні закони виконавчих механізмів в межах гранicь, які встановлені структурою і кінематикою перероблення механізмів. Найбільш ваажливу роль в рішенні питання збільшення продуктивності праці грає автоматизація виробничих процесів, але, якщо враховувати, що виконавчим органом автоматичного пристрою є той же механізм, то стане ясною актуальність задачі про широке впровадження в виробничі процеси різноманітних існуючих механізмів.

Відомо, що обробка деталей на копіювальних верстатах вимагає попереднього виготовлення копірів, які в процесі обробки виробу можуть бути нерухомими, здійснювати поступальний, обертальний і складний рухи. На практиці замість копіра можуть бути використані механізми, у яких ведомі ланки мають різні траекторії. Якщо з такою ланкою з'єднати виріб або різець, то в відносному русі ми отримаємо профіль виробу. Такі механізми, які використовуються в якості напрямних робочих органів верстатів, називаються механізмами-побудувачами. Широке використання побудувачів обмежено тим, що недостатньо вивчені траекторії, які можна отримати за допомогою механізмів, які використовуються для цієї мети. Механізми — побудувачі знаходять використання також в точних приладах та лічильно-вирішальних пристроях для одержання різноманітних функціональних залежностей.

1. Поставимо задачу в такий спосіб. Нехай довільно задана

рухома центроїда $\underline{\text{ЦП}}$ виражена полярним рівнянням

$$\rho = \rho(\phi) \quad (1)$$

Визначимо $\underline{\text{ЦН}}$ таким чином, щоб перекочування по ній (без ковзання) рухомої центроїди $\underline{\text{ЦП}}$ полюс останньої переміщався по окружності. Рівняння $\underline{\text{ЦН}}$ визначимо також у полярній формі $\delta = \delta(\alpha)$.

Рішення поставленої задачі випливає з наступних міркувань.

По-перше, рухома і нерухома центроїди мають загальну дотичну (рис.1а), тобто величину кута μ можна визначити з виразів:

$$\operatorname{tg} \mu = \frac{\rho(\phi)}{\rho'(\phi)} \quad (\text{як кут дотичної до рухомої центроїди}),$$

$$\operatorname{tg} \mu = \frac{\delta(\alpha)}{\delta'(\alpha)} \quad (\text{як кут дотичної до нерухомого центроїди}).$$

А , значить,

$$\frac{\rho}{\rho'} = \frac{\delta}{\delta'} . \quad (2)$$

По-друге, з рівності дуг $\underline{\text{ЦП}}$ і $\underline{\text{ЦН}}$, що обумовлюють їхнє перекочування без ковзання, випливає вираз

$$\sqrt{\rho'^2 + \rho^2} d\phi = \sqrt{\delta^2 + \delta'^2} d\alpha$$

З останнього визначаємо α як функцію від ϕ

$$\frac{d\alpha}{d\phi} = \frac{\sqrt{\rho'^2 + \rho^2}}{\sqrt{\delta^2 + \delta'^2}} \quad (3)$$

Тому що $\delta = R - \rho$ (це випливає з рис.1а), а $\delta' = \frac{(R - \rho)\rho'}{\rho}$ (на підставі рівності (2)), вираз (3) перетвориться до виду:

$$\frac{d\alpha}{d\varphi} = \frac{\rho}{(R - \rho)} \quad (4)$$

Рис.1

Та, остаточно , маємо

$$\alpha = \int \left(\frac{\rho}{(R - \rho)} \right) d\varphi \quad (5)$$

У результаті нерухома центроїда цілком визначена графоаналітично системою рівнянь виду:

$$\begin{aligned} \delta &= R - \rho(\varphi), \\ \alpha &= \int \left(\frac{\rho}{(R - \rho)} \right) d\varphi. \end{aligned} \quad (6)$$

Розглянута задача знаходить широке практичне застосування в синтезі механізмів некруглих фрикційних і зубчастих коліс. Дійсно знайдені з рівнянь (1) і (2) некруглі профілі \mathcal{U}_P і \mathcal{U}_H можуть бути закріплені в точках O та C шарнірно (рис.1б) для

забезпечення заданих законів руху, тобто перетворені в кулачки. Одержано, що при рівномірному обертанні кулачка \underline{U}_H кулачок \underline{U}_P буде обертатися по деякому складному законі, обумовленому з рівнянь (6).

2. Раніше нами розглядалося питання визначення центроїд по заданому законі руху, коли відрізок довжиною l сковзав своїми кінцями по двох напрямних .

Досліджуємо той випадок, коли одна з напрямних представлена у виді прямої $Y = c$, (рис.2а) а інша є довільною кривою, записаною в параметричній формі

$$\begin{aligned} X &= X(\phi), \\ Y &= Y(\phi). \end{aligned} \quad (7)$$

Після деяких перетворень ми знайдемо рівняння \underline{U}_P і \underline{U}_H у виді

$$\begin{aligned} \underline{U}_H \Rightarrow & \begin{cases} X_P = x + \sqrt{l^2 - (c - y)^2} \\ Y_P = \frac{y'}{x'} \left(\sqrt{l^2 - (c - y)^2} + y \right) \end{cases} \\ \underline{U}_P \Rightarrow & \begin{cases} \xi = l - \left(\frac{c - y}{l} \right) \left[c - y - \frac{y'}{x'} \sqrt{l^2 - (c - y)^2} \right] \\ \eta = \frac{1}{l} \sqrt{l^2 - (c - y)^2} \left[c - y - \frac{y'}{x'} \sqrt{l^2 - (c - y)^2} \right] \end{cases} \end{aligned} \quad (8)$$

3. Визначимо центроїди в тому випадку, коли закон руху заданий переміщенням одного з кінців відрізка по окружності $\rho = R$, а іншого по довільній направляючій (рис.2б) виду $X = x(t)$, $Y = y(t)$.

Записуючи координати миттєвого центра обертання ρ щодо нерухомої системи координат, знайдемо рівняння \underline{U}_H у параметричній формі

$$X = -\frac{yx' - xy'}{x'tg\varphi - y},$$

$$Y = \frac{\sin \varphi \cos \varphi (yx' - xy')}{x'tg\varphi - y'}. \quad (9)$$

при $\varphi = \frac{\operatorname{arctg} 2 \left[y + \sqrt{y^2 - x^2 + A^2} (X + A) \right]}{(X + A)^2 + \left(\sqrt{y^2 - x^2 + A^2} + y \right)^2},$

де $A = \frac{x^2 + y^2 + R^2 - l^2}{2R}.$

Рівняння рухомої центроїди одержимо, якщо запишемо координати миттєвого центра обертання щодо рухомої системи $\xi\eta$

$$\xi = R \cos \varphi + x \cos \mu - y \sin \mu,$$

$$\eta = R \sin \varphi + x \sin \mu - y \cos \mu, \quad (10)$$

де $\operatorname{tg}\mu = \frac{(x \sin \varphi - y \cos \varphi)(R \cos \varphi - x)}{(R \sin \varphi - y)(x \sin \varphi + y \cos \varphi)}.$

4. Нехай один кінець відрізка переміщається по прямій $Y=c$, а іншої по окружності (рис.2в), параметричні рівняння якої $X=R \cos \varphi$, $Y=R \sin \varphi$.

Знайдемо центроїди, за допомогою яких можна було б реалізувати заданий закон руху.

Якщо записати координати м.ц.о. P (рис..2в) щодо рухомої системи $\xi\eta$, одержимо рухому центроїду у вигляді

$$\begin{aligned}\eta &= \frac{c - R \sin \varphi}{l} \sqrt{l^2 - (c - R \sin \varphi)^2} + \\ &+ \frac{\operatorname{tg} \varphi}{l} \left[(c - R \sin \varphi)^2 - l^2 \right] \\ \xi &= \frac{ctg\varphi}{l} \left[c - R \sin \varphi \sqrt{l^2 - (c - R \sin \varphi)^2} + \right. \\ &\left. + \operatorname{tg} \varphi \left[(c - R \sin \varphi)^2 - l^2 \right] \right]\end{aligned}\quad (11)$$

Рис.2

Координати м.ц.о. щодо нерухомої системи координат виражуються рівняннями:

$$\begin{aligned}X &= \sqrt{l^2 - (c - R \sin \varphi)^2 - R \cos \varphi}, \\ Y &= \operatorname{tg} \varphi \sqrt{l^2 - (c - R \sin \varphi)^2} - R \sin \varphi.\end{aligned}\quad (12)$$

Таким чином, закріпивши певним чином відрізок на рухомій центроїді ЦП (11), можна при перекочуванні (без ковзання) останньої по нерухомій центроїді ЦН (12), відтворити одночасно рулету — пряму і рулету — окружність.

ЛІТЕРАТУРА

1. Геронимус Я.Л. Геометрический аппарат теории синтеза плоских механизмов. Изд-во "Физ-мат", Москва, 1962г.
2. Теория геометрического и механического образования плоских кривых методами кинематической геометрии. Канд. диссертация, Киев, 1976г.