

С.В.Дениско, С.І.Кубів

ПРО ВІДТВОРЕННЯ ЗА ДОПОМОГОЮ МЕХАНІЗМІВ ДЕЯКИХ
РОЗГОРТНИХ ПОВЕРХОНЬ, ДЛЯ КОЖНОЇ З ЯКИХ НАПРЯМНИМИ
Є ДВА КОЛА

Нехай пряма $M_1 M_2$ проходить через кінці (точки M_1, M_2) радіусів двох кіл Γ_1, Γ_2 , розміщених у площинах α_1, α_2 , а точки O_1, O_2 - центри кіл Γ_1, Γ_2 . Радіус $O_1 M_1$ повертається навколо точки O_1 у площині α_1 , а радіус $O_2 M_2$ навколо точки O_2 в площині α_2 так, що відношення кута повороту одного радіуса до кута повороту другого - величина стала. При цьому пряма $M_1 M_2$ відтворюватиме лінійчасту поверхню, яку для зручності назвемо поверхнею Σ . Вказане відтворення поверхні Σ можна реалізувати за допомогою механізму [1].

Для того щоб поверхня Σ була розгортною, необхідно та достатньо, щоб виконувалась така умова:

$$\begin{aligned}
 & (b_1^3 a^2 - b_2^2 a^3) \sin \psi \sin \kappa \psi + (b_2^2 a^3 - b_1^3 a^2) \times \\
 & \times \cos \kappa \psi \sin \psi + (b_1^3 a^1 - b_2^1 a^2) \sin \kappa \psi \cos \kappa \psi + \\
 & + (b_2^1 a^2 - b_1^2 a^1) \cos \kappa \psi \cos \psi + R_2 (b_1^3 b_2^2 - \\
 & - b_2^3 b_1^2) \sin \psi + R_2 (b_2^1 b_1^3 - b_1^1 b_2^3) \cos \psi + \\
 & + R_1 b_2^3 \cos \kappa \psi - R_1 b_1^3 \sin \kappa \psi = 0, \quad (1)
 \end{aligned}$$

де R_1, R_2 - радіуси кіл Γ_1, Γ_2 ; $\psi, \kappa \psi$ -
- кути повороту радіусів $O_1 M_1, O_2 M_2$; a^i - коефіцієнти

розкладу $\vec{O}_1 \vec{O}_2 = \sum_{i=1}^3 a_i^i \vec{e}_i$ (\vec{e}_1, \vec{e}_2 належать площині, причому $\vec{e}_i \vec{e}_j = \delta_{ij}$, $\vec{O}_1 \vec{M}_1 = \vec{e}_1 \cos \psi + \vec{e}_2 \sin \psi$); b_j^i - коефіцієнти розкладу $\vec{e}_i' = \sum_{j=1}^3 b_j^i \vec{e}_j$ ($i=1,2$); \vec{e}_1', \vec{e}_2' належать площині α_2 , $\vec{e}_i' \vec{e}_j' = \delta_{ij}$, $\vec{O}_2 \vec{M}_2 = \vec{e}_1' \cos \kappa \psi + \vec{e}_2' \sin \kappa \psi$.

Про розгортні поверхні Σ для випадку, коли $b_1^3 = b_2^3 = 0$, йшлося у статті [2].

Знайдемо розгортні поверхні Σ для таких двох випадків:

$$b_1^1 = 1, b_1^2 = b_1^3 = 0, b_2^3 \neq 0 \quad (2)$$

$$b_1^1 = -1, b_1^2 = b_1^3 = 0, b_2^3 \neq 0. \quad (3)$$

В обох випадках беручи до уваги (I), наявна система рівностей:

$$\begin{aligned} a^1 + R_1 - R_2 &= 0, \\ -\left(\frac{\kappa^2}{2!} + \frac{1}{2!}\right)a^1 - \frac{\kappa^2}{2!}R_1 + \frac{1}{2!}R_2 &= 0, \\ \left(\frac{\kappa^4}{4!} + \frac{\kappa^2}{2!2!} + \frac{1}{4!}\right)a^1 + \frac{\kappa^4}{4!}R_1 - \frac{1}{4!}R_2 &= 0. \end{aligned}$$

Звідси випливає, що

$$\kappa = 1 \quad (4)$$

або

$$\kappa = -1. \quad (5)$$

Отже, умова (I) має вигляд

$$\begin{aligned} (a_3 b_2^2 - a^2 b_2^2 - \kappa a^3 b_1^1) \sin \psi \cos \psi - a_1 b_2^3 \cos^2 \psi + \\ + b_2^3 (R_1 - R_2 b_1^1) \cos \psi = 0, \end{aligned}$$

де $\kappa = \pm 1, b_1^1 = \pm 1$. Вона рівносильна системі

$$a^3 b_2^2 - a^2 b_2^3 - k a^3 b_1' = 0, \quad (6)$$

$$a' = 0, \quad (7)$$

$$R_1 - R_2 b_1' = 0. \quad (8)$$

З рівності (8) видно, що у випадку (3) розгортних поверхонь Σ не існує. З цієї ж рівності для (2) маємо $R_1 = R_2$.

У цьому ж випадку (6) набирає вигляду

$$a_3 b_2^2 - a^2 b_2^3 - k a^3 = 0. \quad (9)$$

Беручи до уваги (7) та (9), остаточно приходимо до таких висновків щодо існування розгортних поверхонь Σ у випадку (2).

Якщо для (4) і (5) вектор \bar{e}_2' один і той же, то поверхня Σ у кожному з цих випадків розгортна тоді і тільки тоді, коли центри кіл Γ_1, Γ_2 , радіуси яких рівні, суміщаються. При цьому існують дві розгортні поверхні Σ (еліптичні циліндри), лініями перетину яких є кола Γ_1, Γ_2 .

Якщо ж відмовитись від названого обмеження на вектор \bar{e}_2' , то, як у випадку (4), так і в (5), поверхня Σ розгортна тоді і тільки тоді, коли пряма $o_1 o_2$ перпендикулярна вектору \bar{e}_2 , колу Γ_1 симетричне колу Γ_2 відносно площини $\bar{e}_2 \bar{e}_3$, яка проходить через середину відрізка $o_1 o_2$ перпендикулярно до нього. Причому у випадку (4) вектор \bar{e}_2' має бути симетричним вектору \bar{e}_2 , відносно площини $\bar{e}_2 \bar{e}_3$, а у випадку (5) вектор \bar{e}_2' симетричний вектору $-\bar{e}_2$ відносно тієї ж самої площини.

Очевидно, в обох випадках (4) і (5) відтворюється одна і та ж розгортна поверхня Σ (еліптичний циліндр, твірні якого паралельні прямій $o_1 o_2$).

Список літератури: І. А р т о б о л е в с к и й И.И. Теория механизмов и машин. - М.: Наука, 1975. - 251 с. 2. Де-

н и с к о С.В. Про деякі способи відтворення розгортних поверхонь.
- Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат., 1982, вип. 20, с. 83-86.

Стаття надійшла до редколегії 08.02.84

УДК 519.21

І.Д.Квіт, В.М.Косарчин
ДВОВИМІРНЕ ВІДБИТТЯ

Узагальнимо основні результати статті [1] на двовимірний випадок.

Нехай додатний випадковий вектор (ξ, η) має функцію розподілу ймовірностей $F(x, y)$. Відбиттям вектора (ξ, η) називаємо сподівання випадкової змінної $\xi^{z_1-1} \eta^{z_2-1}$, де z_1 та z_2 - комплексні параметри. Двовимірне відбиття $\varphi(z_1, z_2)$ існує, якщо існують додатні сталі $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ такі, що інтеграл

$$\varphi(z_1, z_2) = E(\xi^{z_1-1} \eta^{z_2-1}) = \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} x^{z_1-1} y^{z_2-1} dF(x, y) \quad (1)$$

абсолютно збігається в області

$$1-\alpha < \operatorname{Re} z_1 < 1+\beta, \quad 1-\gamma < \operatorname{Re} z_2 < 1+\delta. \quad (2)$$

Аналогічно до того, як в одновимірному випадку за допомогою інтервального обмежника виводиться зворотня формула та згодом доводиться теорема єдиності, так у випадку існування відбиття (1) в області (2) за допомогою прямокутного обмежника виводиться двовимірна зворотня формула та доводиться відповідна теорема єдиності. Відбиття (1) в області (2) однозначно визначає свою функцію розподілу $F(x, y)$, причому