



517.4
УДК – 513-731

**Абдрахманов Қ.,
Анарбаева Н.Т.**

**СЫЗЫҚТЫ БЕТТЕРДІҢ
ШЕКСІЗ АЗ МАЙЫСУЫ
ТУРАЛЫ**

*В данной статье рассматриваются
бесконечно малые изгибания линейчатых
поверхностей.*

*Infinitesimal shades of ruled surfaces are
considered in this article.*

Бір байламды облысқа гомеоморфты X_ε ($\varepsilon > 0$) беттер топтамын қарастырамыз. Бұл топтамда $\varepsilon = 0$ болғандағы X беті X_ε бетіне өзара бір мәнді үзіліссіз бейнеленсін. Онда әрбір $M \in X$ нүктесіне $M_\varepsilon \in X_\varepsilon$ нүктесі сәйкес келетін болсын. X бетінде ішкі координаттар (u, ϑ) ендіреміз. Айнымалы нүктенің радиус векторы $\bar{X}(u, \vartheta)$ болсын. $\bar{X}(u, \vartheta)$ функциясын үзіліссіз үш рет дифференциалданатын және $[\bar{X}_u, \bar{X}_\vartheta] \neq 0$ деп жорамалдаймыз. Ал $M_\varepsilon \in X_\varepsilon$ нүктенің радиус векторын $\bar{X} = \bar{X}(u, \vartheta, \varepsilon)$ және

$$\bar{X} = \bar{X}(u, \vartheta) + \varepsilon \bar{Z}(u, \vartheta, \varepsilon) \quad (1)$$

мұнда

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \bar{Z}(u, \vartheta, \varepsilon) = \bar{X}(u, \vartheta) \quad (2)$$

Онда $\bar{Z}(u, \vartheta, 0)$ X бетінің деформациясының бастапқы негізіндегі жылдамдықтар өрісі деп қарастыруымызға болады. Бұл жағдайда M нүктесінің M_ε нүктесіне шексіз аз деформациясы деп атаймыз, ол (1) формуламен анықталады. Егер ε -нан жоғары ретті шексіз аз шамаларды ескермесек. Онда (1) формуламен берілген деформацияларды қарапайым деформация деп атаймыз. Бұл беттегі сызықты элементінің квадраты

$$ds_\varepsilon^2 = ds^2 + 2\varepsilon(d\bar{x}d\bar{z}) + \varepsilon^2 dz^2 \quad (3)$$

ds_ε^2 шексіз аз шама болуы үшін ε бойынша бірден жоғары ретті шексіз аз шамаларды тастап жазамыз, сонда

$$(d\bar{x}, d\bar{z}) = 0 \quad (4)$$



болуы жеткілікті болып табылады немесе

$$(d\bar{x}, d\bar{z}) = (\bar{X}_u du + \bar{X}_g d\vartheta, \bar{Z}_u du + \bar{Z}_g d\vartheta) = (\bar{X}_u \bar{Z}_u) du^2 + ((\bar{X}_u \bar{Z}_g) + (\bar{X}_g \bar{Z}_u)) dud\vartheta + (\bar{X}_g \bar{Z}_g) d\vartheta^2 \quad (5)$$

Бұл келесі үш дербес туындылы дифференциал теңдеулерге эквивалентті

$$(\bar{X}_u \bar{Z}_g) = 0, (\bar{X}_u \bar{Z}_g) + (\bar{X}_g \bar{Z}_u) = 0, (\bar{X}_g \bar{Z}_g) = 0, \quad (6)$$

Онда келесі теорема орындалатыны белгілі.

Теорема: Егер $\bar{Z}(u, \vartheta)$ өрісі (5) теңдеулер жүйесін қанағаттандырса, онда $\bar{Y}(u, \vartheta)$ векторлар өрісі табылып

$$\bar{Z}_u = [\bar{Y}, \bar{X}_u], \quad \bar{Z}_g = [\bar{Y}, \bar{X}_g] \quad (7)$$

Демек,

$$d\bar{z} = [y dx] \quad (8)$$

Осыдан \bar{Z} өрісі X бетінің нүктелерінің деформация кезіндегі жылдамдықтар өрісі, ал \bar{y} өрісі мезгілдік айналу векторлар өрісі болатынына көз жеткіземіз. Осыған қоса

$$\bar{s} = \bar{z} - [y, x] \quad (9)$$

векторлар өрісін анықтаймыз.

$$\bar{s} = \frac{\delta}{\delta \varepsilon} (\bar{x} + d\bar{x}) - [y, \bar{x} + d\bar{x}] \quad (10)$$

Сонымен M нүктесімен байланысты \bar{s} векторы M нүктесінің сызықты элементтері арқылы анықталатын M' нүктелерінің жалпы ұштары үшін ақиқат жылдамдықпен осьті айналу қозғалысындағы айналу жылдамдығының айырымы болады екен. \bar{s} векторын бір қалыпты орналастыру векторы деп атаймыз. Ал (\bar{y}, \bar{s}) жұбын винттер өрісі деп атаймыз. Егер $\bar{y} - const$ болса, онда шексіз аз майысуды тепе-тең қозғалыс дейміз. Егер X беті тепе-тең қозғалыстардан басқа шексіз аз майыстыруларға келтірмесе, онда ол бетті қатты бет деп атаймыз.

Сызықты беттердің шексіз аз майыстырулар теориясының негізгі теңдеулерін қорытып шығару үшін (6) формулаға сүйенеміз. Осы формулалардан $\bar{Z}_{u\vartheta} = \bar{Z}_{\vartheta u}$ болғандықтан

$$[\bar{y}_g \bar{x}_u] = [\bar{y}_u \bar{x}_g] \quad (11)$$

орындалады. Демек $\bar{x}_u, \bar{x}_g, \bar{y}_u$ және \bar{y}_g векторлары компланар векторлар екен. Осыдан $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ скаляр шамалары бар болып келесі теңдіктер орындалады.

$$\bar{y}_u = \alpha \bar{x}_u + \beta \bar{x}_g, \quad \bar{y}_g = \gamma \bar{x}_u + \delta \bar{x}_g \quad (12)$$

(11) формуланы ескерсек $\alpha = \delta$ болады, онда



$$\bar{y}_u = \alpha \bar{x}_u + \beta \bar{x}_{\vartheta}, \quad \bar{y}_{\vartheta} = \gamma \bar{x}_u + \alpha \bar{x}_{\vartheta} \quad (13)$$

$\bar{y}_{u\vartheta} = \bar{y}_{\vartheta u}$ екенін пайдаланып, $\alpha_{\vartheta} \bar{x}_u + \alpha \bar{x}_{u\vartheta} - \beta_{\vartheta} \bar{x}_{\vartheta\vartheta} = \gamma_u \bar{x}_u + \gamma \bar{x}_{uu} - \alpha \bar{x}_{\vartheta} - \alpha \bar{x}_{\vartheta u}$

$$(\alpha_{\vartheta} - \gamma_u) \bar{x}_u + (\alpha_u - \beta_{\vartheta}) \bar{x}_{\vartheta} = \gamma \bar{x}_{uu} - 2\alpha \bar{x}_{u\vartheta} + \beta \bar{x}_{\vartheta\vartheta} \quad (14)$$

\bar{X}_u мен \bar{X}_{ϑ} коэффициенттерін салыстырып, Гаусс формулаларын пайдалану арқылы

$$\begin{cases} L\gamma - 2M\alpha + N\beta = 0 \\ \alpha_{\vartheta} - \gamma_u = \Gamma_{11}^1 \gamma - \Gamma_{12}^1 \alpha + \Gamma_{22}^1 \beta \\ \alpha_u - \beta_u = \Gamma_{11}^1 - 2\Gamma_{12}^1 + \Gamma_{22}^2 \beta \end{cases} \quad (15)$$

Бұл теңдеулер жүйесін шексіз аз майыстырулар теориясының негізгі теңдеулер жүйесі деп атаймыз. Мұндағы L, M, N екінші квадраттық форманың коэффициенттері, ал Γ_{ij}^k - Христофель символдары. Егер сызықты беттің теңдеуін

$$\bar{x}(u, \vartheta) = \bar{l}(u) + \vartheta \tau(u) \quad (16)$$

түрінде алсақ, онда

$$ds^2 - d\bar{x}^2 = 1 + \vartheta^2 k^2(s) ds^2 + 2dsdu + du^2 \quad (17)$$

Демек,

$$L(s, \vartheta) = k(s)x(s)\vartheta, \quad M(s, \vartheta) = N(s, \vartheta) = 0. \quad (18)$$

Мұндағы $k(s)$ және $\gamma(s)$, $\bar{l}(s)$ сызығының қисықтығы мен бұралымы.

Христофель символдары келесі түрде болады:

$$\Gamma_{11}^1 = -\left[\frac{1+k^2\vartheta^2}{\vartheta} - \frac{k'(s)}{k(s)} \right]; \quad \Gamma_{11}^2 = \frac{1}{\vartheta} + \frac{k'(s)}{k(s)}; \quad \Gamma_{12}^1 = \frac{1}{\vartheta}; \quad \Gamma_{12}^2 = -\frac{1}{\vartheta}; \quad \Gamma_{22}^1 = 0. \quad (19)$$

Шексіз аз майыстырудың негізгі теңдеулер жүйесінің орнына қойғанда

$$\begin{cases} k(s)x(s)\gamma(s, \vartheta) = 0 \\ \frac{\partial \alpha}{\partial \vartheta} - \frac{\partial \gamma}{\partial s} = -\frac{2}{\vartheta} \alpha - \left[\frac{1+k^2\vartheta^2}{\vartheta} - \frac{k'}{k \cdot \vartheta} \right] \gamma \\ \frac{\partial \alpha}{\partial s} - \frac{\partial \beta}{\partial \vartheta} = \frac{2}{\vartheta} \alpha + \left[\frac{1}{\vartheta} + \frac{k'}{k\vartheta} \right] \gamma \end{cases} \quad (20)$$

Сызықты беттің жазық облыстары жоқ деп алсақ, онда



$$k(s) = 0, \quad x(s) \neq 0, \quad s = [\bar{s}_1, \bar{s}_2], \quad \gamma(s, \vartheta) = 0 \quad (21)$$

Бұл жағдайда (20) теңдеулер жүйесі келесі түрге келеді

$$\begin{cases} \gamma(s, \vartheta) = 0 \\ \frac{\partial \alpha}{\partial \vartheta} = -\frac{2}{\vartheta} \alpha \\ \frac{\partial \alpha}{\partial s} - \frac{\partial \beta}{\partial \vartheta} = \frac{2}{\vartheta} \alpha \end{cases} \quad (22)$$

Осы теңдеулер жүйесін шешу арқылы біз $y(s, \vartheta)$ мен $\bar{z}(s, u)$ таба аламыз. Онда

$$\begin{cases} \gamma(s, \vartheta) = 0 \\ \bar{z}(s, \vartheta) = [\bar{k}, \bar{x}(x, \vartheta)] \end{cases} \quad (23)$$

Осыдан қарастырылған бет деформациялар, яғни шексіз аз майыстырулар классындағы қатты бет болатынын көреміз.

Әдебиеттер:

1. Абдрахманов Қ. Исследование жесткости некоторых линейчатых поверхностей. // Материалы международной научной конференции. «Вопросы прикладной механики», - Шымкент-2006, стр. 30-33.
2. Ефимов М.В. Качественные вопросы теории деформации поверхностей // УМН, т. III, вып., 2.24., 1948.
3. Михайловский В.И. Бесконечно малые изгибания скольжения развертывающихся поверхностей относительно плоскости // Вестник КГУ, вып. 10, 1968.
4. Рашевский П.К. Курс дифференциальной геометрии. - Москва, 1959.