

УДК 514.75

ББК В151.6

М.Ф. Гребенюк, канд. фіз.-мат. наук, доц.

ПРОСТОРИ АФІННОЇ ЗВ'ЯЗНОСТІ НА ТАНГЕНЦІАЛЬНО-ВИРОДЖЕНІЙ ПОВЕРХНІ РЕГУЛЯРНОЇ ГІПЕРПОЛОСИ НЕЕВКЛІДОВОГО ПРОСТОРУ

Розглянуто регулярні гіперполоси метризованого проєктивного простору з абсолютном. Уведено геометричні об'єкти, які визначають в околі третього порядку інваріантне оснащення гіперполоси в сенсі А.П. Нордена. Побудовано пару просторів двоїстих афінних зв'язностей, асоційованих з тангенціально-виродженою поверхнею даної гіперполоси.

Для розв'язання питань диференціальної геометрії багатовимірного проєктивного простору використовуємо метод нерухомого репера, числення зовнішніх форм, теоретико-груповий метод Г.Ф. Лаптева [1] і результати роботи [2].

1. Нехай у проєктивному просторі P_n задано невироджену гіперквadırку

$$q_{IJ}x^I x^J = 0; \quad q'_{IJ} = q'_{JI}; \quad \det \|q'_{IJ}\| \neq 0, \quad (1)$$

причому в канонічному вигляді її рівняння найменше з чисел коефіцієнтів одного знаку дорівнює 1. Тоді можна визначити підгрупу колінеації простору P_n , що зберігає цю гіперквadırку, а отже, і відповідну проєктивну метрику. Одержаний таким способом метричний проєктивний простір з цією фундаментальною групою назовемо розширеним неевклідовим простором 1S_n індексу 1, а гіперквadırку (1) – його абсолютном.

Розглянемо в просторі 1S_n плоский елемент (A, τ) , що складається з точки А та інцидентної їй гіперплощини τ . r -вимірною гіперполосою $SH_r \subset {}^1S_n$ називається r -параметричний багатовид таких плоских елементів (A, τ) , що точка А описує поверхню V_r , а гіперплощина $\tau(A)$ дотикається до площини V_r у відповідних точках $A \in V_r$.

У просторі 1S_n гіперполоса SH_r стосовно рухомого автополярного репера $\{A_0, A_1, \dots, A_n\}$ визначається у вигляді:

$$\omega_0^\alpha = 0; \quad \omega_0^\alpha = 0; \quad \omega_\alpha^n = 0; \quad \omega_n^\circ = 0; \quad \omega_n^\alpha = 0; \quad \omega_\alpha^\circ = 0;$$

$$\omega_i^\alpha = a_{ij} \omega^j; \quad \nabla a_{ij} = -a_{ij} \omega_n^\alpha - a_{ijk} \omega^k;$$

$$\omega_\alpha^i = b_{\alpha j}^i \omega^j; \quad \nabla b_{\alpha j}^i = b_{\alpha jk}^i \omega^k;$$

$$\omega_i^\alpha = b_{ij}^\alpha \omega^j; \quad \nabla b_{ij}^\alpha = b_{ijk}^\alpha \omega^k;$$

$$\omega_i^\circ = -\varepsilon_{\alpha i} \omega^\alpha; \quad \omega_n^i = -\varepsilon_{in} a_{ij} \omega^j.$$

При цьому

$$b_{\alpha j}^i a_{ij} = b_{\alpha i}^j a_{ij}; \quad b_{ik}^\alpha = -\varepsilon_{\alpha i} b_{jk}^\alpha; \quad b_{\alpha k}^i = b_{\alpha j}^i a_{jk}$$

функції $b_{\alpha jk}^i$ симетричні за індексами j, k .

Системи величин $\Gamma_2 = \{a_{ij}, b_{\alpha j}^i\}$, $\Gamma_3 = \{a_{ijk}, b_{\alpha jk}^i\}$ утворюють фундаментальні об'єкти відповідно до другого та третього порядків гіперполоси $SH_r \subset {}^1S_n$.

2. Побудуємо геометричні об'єкти, які характеризують інваріантне оснащення гіперполоси в сенсі А.П. Нордена [3; 4].

Інваріантну нормаль другого роду гіперполоси SH_r – $(r-1)$ -вимірну площину $E_{r-1} = [M_i]$ – визначимо точками

$$M_i = A_i + x_i A_0,$$

де $\nabla_\delta x_i = 0$.

(2)

Інваріантну нормаль першого роду гіперполоси SH_r , $(n-r)$ -вимірну площину $E_{n-r}=[\sigma^i]$ – задамо як перетин гіперплощин:

$$\sigma^i = \tau^i + y^i \tau^n,$$

де $\nabla_\delta y^i = y^i \pi_n^n$. (3)

Крім основних елементів інваріантного оснащення гіперполоси SH_r , її нормалей першого і другого роду, визначимо інваріантну площину $E_{n-r-2}=[M_\alpha]$ точками

$$M_\alpha = A_\alpha + x_\alpha A_0.$$

Маємо

$$E_{n-r-2}(A_0) \subset X_{n-r-1}(A_0);$$

$$A_0 \notin E_{n-r-2}(A_0).$$

З умови інваріантності площини E_{n-r-2} випливає, що

$$\nabla_\delta x_\alpha = 0. \quad (4)$$

Далі виберемо інваріантну зв'язку гіперплощин:

$$\sigma^\alpha = \tau^\alpha + y^\alpha \tau^n,$$

де $\nabla_\delta y^\alpha = y^\alpha \pi_n^n$. (5)

Інваріантне оснащення гіперполоси SH_r , називається внутрішнім інваріантним оснащенням k -го порядку, якщо оснащувальні об'єкти гіперполоси SH_r є функціями компонентів фундаментального диференціально-геометричного об'єкта k -го порядку гіперполоси SH_r . Доведемо, що для фундаментального диференціально-геометричного об'єкта третього порядку гіперполоси SH_r існують алгебричні охвати, структура яких така сама, як і структура диференціально-геометричних оснащувальних об'єктів даної гіперполоси SH_r .

В околі другого порядку елемента гіперполоси SH_r , побудуємо величини [5; 6]:

$$B_\alpha = \frac{1}{r} a_{ij} b_\alpha^{ij};$$

$$B^\alpha = \frac{1}{r} a^{ij} b_{ij}^\alpha.$$

Маємо

$$\nabla_\delta B_\alpha = 0; \quad (6)$$

$$\nabla_\delta B^\alpha = B^\alpha \pi_n^n. \quad (7)$$

Порівнюючи рівняння (6), (7) відповідно до рівнянь (4), (5), знаходимо, що в околі другого порядку гіперполоси SH_r тензори B_α і B^α визначають внутрішні інваріантні площини:

$$E_{n-r-2} \equiv [M_\alpha] = [A_\alpha - B_\alpha A_0];$$

$$E_{r+1} \equiv [\sigma^\alpha] = [\tau^\alpha - B^\alpha \tau^n].$$

За допомогою компонентів фундаментального геометричного об'єкта третього порядку гіперполоси SH_r , побудуємо охвати, структура яких така сама, як і структура оснащувальних об'єктів x_i і y^j даної гіперполоси SH_r :

$$d_i = \frac{1}{r+2} a_{ijk} a^{jk}; \quad \nabla_\delta d_i = 0;$$

$$d^i = \frac{1}{r+2} a^{ijk} a_{jk}; \quad \nabla_\delta d^i = d^i \pi_n^n.$$

Зазначимо, що рівняння (2), (3) задовольняються при $x_i = d_i$, $y^j = d^j$. Отже, дійдемо висновку, що тензори d^i , d_i визначають в околі третього порядку даної гіперполоси SH_r внутрішні оснащувальні двоїсті одна одній площини:

$$E_{r-1} \equiv [M_i] = [A_i + d_i A_0];$$

$$E_{n-r} \equiv [\sigma^i] = [\tau^i + d^i \tau^n].$$

3. До гіперполоси SH_r приєднаємо афінну зв'язність $\overset{3}{\nabla}$ внутрішнім інваріантним способом. Афінну зв'язність $\overset{3}{\nabla}$ будемо приєднувати на тангенціально-виродженій поверхні V_{n-1}^r .

$$\text{Система форм } \left\{ \omega_i^n, \theta_i^j \right\},$$

$$\text{де } \theta_i^j = \omega_i^j - \delta_i^j \omega_n^n - \Gamma_i^{jl} \omega_l^n,$$

задовольняє структурні рівняння Картана–Лаптева:

$$D\omega_i^n = \theta_i^j \wedge \omega_j^n + \Gamma_i^{jl} \omega_l^n \wedge \omega_n^n;$$

$$D\theta_i^j = \theta_i^l \wedge \theta_l^j + \omega_i^n \wedge \Delta \Gamma_i^{jl},$$

$$\text{де } \Gamma_i^{jl} = \Gamma_i^{[jl]},$$

$$\Delta \Gamma_i^{jl} = \nabla \Gamma_i^{jl} - \left(\Gamma_i^{kl} \Gamma_k^{jp} - a^{jl} \varepsilon_{oi} a^{ip} + a^{kl} a^{mp} b_{ak}^j b_{im}^\alpha - \varepsilon_{jn} \delta_j^l \delta_i^p + \varepsilon_{in} \delta_i^j \delta_l^p \right) \omega_p^n.$$

Використовуючи тензор Дарбу

$$l_{\bar{y}k} = a_{\bar{y}k} - a_{(i\bar{y})} d_k,$$

будуємо симетричний тензор:

$$L_{\bar{y}} = a^{kl} a^{mp} l_{ikm} l_{jlp};$$

$$\nabla_\delta L_{\bar{y}} = 0,$$

який в загальному випадку є невиродженим, тобто існує взаємний йому тензор $L^{\bar{y}}$:

$$L^{\bar{y}} L_{\bar{y}k} = \delta_k^i;$$

$$\nabla_\delta L^{\bar{y}} = 0.$$

Охоплення об'єкта афінної зв'язності $\overset{3}{\nabla}$ гіперполоси SH_r можна здійснити за допомогою компонентів фундаментального об'єкта третього порядку цієї гіперполоси за формулою:

$$\Gamma_i^{jl} = L^j d_i.$$

Отже, форми афінної зв'язності $\overset{3}{\nabla}$, внутрішнім чином приєднаної до гіперполоси SH_r , мають такий вигляд:

$$\omega_i^n, \quad \theta_i^j = \omega_i^j - \delta_i^j \omega_n^n - L^j d_i \omega_l^n.$$

4. Другий простір афінної зв'язності визначимо системою форм:

$$\omega_i^n, \quad \theta_i^j = \theta_i^j - \Gamma_i^{jl} \omega_l^n.$$

Ця система $\{\omega_i^n, \theta_i^j\}$ задовольняє структурні рівняння Картана–Лаптева:

$$D\omega_i^n = \theta_i^j \wedge \omega_j^n + \left(\Gamma_i^{jl} + \Gamma_i^{jl} \right) \omega_l^n \wedge \omega_j^n;$$

$$D\theta_i^j = \theta_i^j \wedge \theta_i^j + \omega_l^n \wedge \Delta \Gamma_i^{jl},$$

де $\Gamma_i^{jl} = \Gamma_i^{[jl]}$;

$$\Delta \Gamma_i^{jl} = \nabla \Gamma_i^{jl} - \Gamma_i^{jl} \omega_n^n + \frac{1}{2} R_i^{jlp} \omega_p^n + \left(\Gamma_i^{kp} \Gamma_k^{jl} - \Gamma_i^{kl} \Gamma_k^{jp} + \Gamma_k^{jl} \Gamma_i^{kp} \right) \omega_p^n.$$

Охоплення об'єкта афінної зв'язності ∇ гіперполоси SH , побудуємо за формулою:

$$\Gamma_i^{jl} = a^{jlk} a_{ki}.$$

Отже, форми афінної зв'язності ∇ мають вигляд:

$$\omega_i^n, \quad \theta_i^j = \theta_i^j - a^{jlk} a_{ki} \omega_l^n.$$

Згідно з роботою [3] перетворення форм ω_j^I за законом

$$\bar{\omega}_0^n = \omega_0^n = 0; \quad \bar{\omega}_0^\alpha = \omega_0^\alpha = 0; \quad \bar{\omega}_\alpha^n = \omega_\alpha^n = 0; \quad \bar{\omega}_n^0 = \omega_n^0 = 0;$$

$$\bar{\omega}^i = \omega^i; \quad \bar{\omega}_0^0 = -\omega_n^n; \quad \bar{\omega}_i^n = -a_{ik} \omega^k; \quad \bar{\omega}_i^0 = a_{ik} \omega_n^k;$$

$$\bar{\omega}_j^i = \omega_j^i - \delta_j^i \omega_n^n + a^{is} a_{sjk} \omega^k; \quad \bar{\omega}_\gamma^\alpha = -\omega_\gamma^\alpha; \quad \bar{\omega}_n^i = -a^{ik} \omega_k^0; \quad (8)$$

$$\bar{\omega}_i^\alpha = -a_{ik} \omega_k^\alpha; \quad \bar{\omega}_\alpha^i = -a^{ik} \omega_k^\alpha; \quad \bar{\omega}_n^\alpha = -\omega_\alpha^0 = 0; \quad \bar{\omega}_\alpha^0 = \omega_n^\alpha = 0 \quad (9)$$

виявляється майже інволютивним; інволютивність порушується тільки відносно формул (9).

З відношень (8) маємо:

$$d\bar{a}^{ij} + \bar{a}^{kj} \bar{\omega}_k^i + \bar{a}^{ik} \bar{\omega}_k^j - \bar{a}^{ij} \bar{\omega}_0^0 = \bar{a}^{ijs} \omega_s^n,$$

де $\bar{a}^{ijs} = a^{ijs}$.

Отже,

$$\theta_i^j = \theta_i^j - \bar{a}^{jek} \bar{a}_{ki} \omega_l^n.$$

Таким чином, форми афінних зв'язностей ∇^3 і ∇^4 перетворюються одні в інші за інволютивним законом.

Правдиве таке твердження.

Теорема. З гіперполосою SH , індукується два двоїстих простори афінної зв'язності ∇^3 та ∇^4

(двоїстість згідно з перетворенням за законом (8)).

Список літератури

1. Липцев Г.Ф. Дифференциальная геометрия погруженных многообразий. Теоретико-групповой метод дифференциально-геометрических исследований // Тр. Моск. матем. о-ва. – 1953. – Т.2. – С. 275–382.
2. Косаренко М.Ф. Поля геометрических объектов регулярной гиперполосы $SH_r \subset S_n$. Дифференциальная геометрия многообразий фигур // Сб. науч. тр. Калинингр. ун-та. – Калининград. – 1982. – Вып.13. – С. 38–44.
3. Олоничев П.М. Общеаффинная и центрально-проективная теория гиперполос // ДАН СССР. Математика. – 1951. – Т.80, №2. – С. 165–168.
4. Чакмазян А.В. Двойственная нормализация // Докл. АН Арм. ССР. Математика. – 1959. – Т.28, № 8. – С. 151–157.
5. Василян М.А. Проективная теория многомерных гиперполос // Изв. АН Арм. ССР. Математика. – 1971. – Т.6, №6. – С. 477–481.
6. Василян М.А. Об инвариантном оснащении гиперполосы // ДАН Арм. ССР. Математика. – 1970. – Т. 50, №2. – С. 65–70.

Стаття надійшла до редакції 10.06.02.

УДК 62-504.462

ББК 3965.6 - 02

С.Л. Мовчан, асп.

ОБЛАСТЬ СТІЙКОСТІ В ПРОСТОРІ ПАРАМЕТРІВ ДИСКРЕТНИХ СИСТЕМ ІЗ ЗАДАНИМИ ПОКАЗНИКАМИ ЯКОСТІ

Розглянуто питання побудови областей стійкості дискретних систем із заданими показниками якості в просторі параметрів, які нелінійно входять у коефіцієнти характеристичного рівняння. Завдяки використанню дискретного аналога метода D-розбиття та розробленого алгоритму, отримано область стійкості реальної дискретної системи з конкретно заданими показниками ступеня стійкості η та коливності μ . Запропонований підхід дає кращі показники точності визначення області стійкості та є більш ефективним і економічним з точки зору машинної реалізації, ніж існуючі універсальні числові методи.

Стійкість дискретних систем автоматичного керування є необхідною, але не достатньою умовою практичної придатності систем. Важливим є сам характер зміни перехідних процесів, тобто їх якість. Перехідні процеси характеризуються такими показниками якості: часом перехідного процесу $T_{пер}$, що характеризує швидкодію системи коливністю μ , яка визначається кількістю коливань за час перехідного процесу перерегулювання σ , та ін. [1].

Для визначення показників якості перехідних процесів використовується так званий прямий метод – визначення показників якості безпосередньо по кривій перехідного процесу. Більш ефективним і зручним у стадії проектування систем автоматичного керування є непрямі методи дослідження лінійних дискретних систем [1; 2; 3; 4; 5]. Для наближеної оцінки якості перехідних процесів у системі на z -площині або q -площині ($q = \ln z$) виділяють область, в якій розміщують корені характеристичного рівняння. У роботі [1] були введені основні непрямі оцінки: ступінь стійкості η – відстань від уявної осі до ближнього кореня в q -площині – та ступінь коливності $\mu^* = \omega/\eta$ – абсолютна величина відношення уявної частини найближчого до осі кореня характеристичного рівняння q -площини до дійсної частини. У роботі [3] встановлено зв'язок коливності μ із ступенем коливності μ^* та розміщенням коренів характеристичного рівняння на площині коренів і розроблений непрямий метод оцінки коливності.