

# МНОГОВИДИ КАЛАБІ-ЯУ ТА ГОЛОМОРФНО-ПРОЕКТИВНІ ПЕРЕТВОРЕННЯ.

Е. В. Черевко, О. Є. Чепурна

ОНЕУ, Одеса, Україна

cherevko@usa.com, chepurna67@gmail.com

Келерові многовиди використовуються вже досить довгий час для побудови суперсиметричних сігма-моделей, зокрема відомої моделі, Веса-Зуміно [6]. Метрика  $g$  келерового многовиду фігурує у лагранжиані суперсиметричної взаємодії:

$$L = \frac{1}{2} g_{ij} D\Phi^i \bar{D}\Phi^{\bar{j}},$$

де

$$\Phi^i(x, \theta) = \phi^i(x) + \bar{\theta}\psi^i(x) + \bar{\theta}\theta F^i(x)$$

– деяке суперполе. Також, у теорії струн використовуються компактні келерові многовиди, так звані *многовиди Калабі-Яу*. Найчастіше їх визначають, як компактні Келерові многовиди  $\mathcal{K}^{2m}$ , кривина Річі яких дорівнює нулю [1]:

$$R_{ij} = 0, \quad i, j = \overline{1, n}. \quad (1)$$

Тут ми вважаємо  $n = 2m$  є дійсною розмірністю многовиду, а  $m$  – комплексною. У цій роботі ми розглянемо можливість застосувати до многовидів Калабі-Яу голоморфно-проективні відображення. Дамо деякі необхідні означення.

Нехай,  $(M^{2m}, g, J)$  – довільний майже комплексний многовид. Причому,  $g$  є римановою метрикою цього многовиду, а  $J$  – його майже комплексною структурою. Крива  $L$  простору  $M^{2m}$  в якому існує напівсиметрична майже комплексна зв'язність, що є заданою параметричними рівняннями  $x^i = x^i(t)$ , та відповідає диференціальним рівнянням [5, с. 258]:

$$\frac{d^2 x^h}{dt^2} + \Gamma_{jk}^h \frac{dx^j}{dt} \frac{dx^k}{dt} = \alpha(t) \frac{dx^h}{dt} + \beta(t) J_i^h \frac{dx^i}{dt}, \quad (2)$$

де  $\alpha(t)$ ,  $\beta(t)$  – деякі функції, а  $\Gamma_{jk}^h$  – коефіцієнти майже комплексної зв'язності, має назву *аналітично-планарної*, або, *голоморфно-планарної* кривої.

**Означення 1.** Дiffeоморфізм  $f : M^{2m} \rightarrow \overline{M}^{2m}$  зветься *голоморфно-проективним відображенням*, якщо у результаті дії  $f$  усі голоморфно-планарні криві  $M^{2m}$  переходять у голоморфно-планарні криві  $\overline{M}^{2m}$ .

Фактично, голоморфно-проективне відображення – це співвідповідність двох напівсиметричних майже комплексних зв'язностей. Якщо вони є симетричними, то:

$$\overline{\Gamma}_{ij}^k = \Gamma_{ij}^k + \delta_i^k \psi_j + \delta_j^k \psi_i - \psi_t J_i^t J_j^k - \psi_t J_j^t J_i^k,$$

де  $\psi_i$  – деякий, визначений на  $M^{2m}$  ковектор.  $\Gamma_{ij}^k$  та  $\overline{\Gamma}_{ij}^k$  – коефіцієнти зв'язностей відповідно многовидів  $M^{2m}$  та  $\overline{M}^{2m}$ . Оскільки метрики на обох многовидах є келеровими, то ці зв'язності будемо вважати зв'язностями Леві-Чівіта. Тензори Річі цих многовидів пов'язані таким чином:

$$\overline{R}_{ij} = R_{ij} + (2m + 2)\psi_{ij}, \quad (3)$$

де

$$\psi_{ij} = \psi_{i,j} - \psi_i\psi_j + \psi_t J_i^t \psi_s J_j^s, \quad (4)$$

Комою ",," або символом " $\nabla$ ", в залежності від зручності ми позначатимемо коваріантну похідну у зв'язності Леві-Чівіта келерової метрики  $g_{ij}$  многовиду  $(M^{2m})$ .

Тепер, нехай  $f : \mathcal{CY}^{2m} \rightarrow \overline{\mathcal{CY}}^{2m}$  є голоморфно-проективним відображенням многовидів Калабі-Яу  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$  та  $(\overline{\mathcal{CY}}^{2m}, \bar{g}, J)$ . Тоді, внаслідок (1) є та (3) з (4) маємо, що

$$\psi_{i,j} - \psi_i\psi_j + \psi_t J_i^t \psi_s J_j^s = 0. \quad (5)$$

Тепер, згорнемо (5) з  $J_k^i J_l^j$ . враховуючи властивості афінора  $J$ , маємо

$$\psi_{i,j} J_k^i J_l^j - \psi_i\psi_j J_k^i J_l^j + \psi_k\psi_l = 0.$$

або

$$\psi_{t,s} J_i^t J_j^s - \psi_t\psi_s J_i^t J_j^s + \psi_i\psi_j = 0. \quad (6)$$

Якщо додати (5) та (6), отримаємо:

$$\psi_{t,s} J_i^t J_j^s + \psi_{i,j} = 0. \quad (7)$$

Згорнемо (7) з тензором  $g^{ij}$ , що є матрицею зворотною до матриці  $g^{ij}$  метричного тензору многовиду  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$ . Внаслідок того, що ця метрика є ермітовою, тобто

$$g^{ij} = g^{ts} J_i^t J_j^s,$$

маємо, що

$$g^{ij} \psi_{i,j} = 0. \quad (8)$$

З іншого боку, обидві зв'язності, як  $\Gamma_{ij}^k$  так і  $\bar{\Gamma}_{ij}^k$  є зв'язностями Леві-Чівіта, отже тензори Річчі  $R_{ij}$ ,  $\bar{R}_{ij}$ . Отже з (3) та (4) впливатиме, що

$$\psi_{i,j} - \psi_{i,j} = 0. \quad (9)$$

Ковектор  $\psi_i$  задовільняє (8) та (9), отже, він є гармонічним [5, с. 28]. В силу компактності  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$  та (1) можна зробити висновок, що вектор  $\psi_i$  є коваріантно сталим ([5, с. 29]):

$$\psi_{i,j} = 0.$$

Отже, звідси впливає, що (5) можна записати у вигляді:

$$-\psi_i\psi_j + \psi_t J_i^t \psi_s J_j^s = 0. \quad (10)$$

Згорнемо (10) з контраваріантним вектором  $\psi^i = \psi_k g^{ik}$ . Внаслідок того, що

$$\psi^k \psi_t J_k^t = 0,$$

отримуємо

$$-||\psi||^2 \psi_j = 0, \quad (11)$$

де  $||\psi||^2 = \psi_k g^{ik} \psi_i$ . Оскільки метрика на многовиді  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$  є рімановою, (11) означає, що вектор  $\psi_i$  є нульовим. Отже, ми отримали теорему.

**Теорема 1.** Між двома многовидами Калабі-Яу  $(\mathcal{C}\mathcal{U}^{2m}, g, J)$  та  $(\overline{\mathcal{C}\mathcal{U}^{2m}}, \bar{g}, J)$  неможливо навіть локально встановити нетривіальне голоморфно-проективне відображення.

Нехай на майже комплексному многовиді  $M^n$ , на якому задано напівсиметричну  $J$ -зв'язність, існує векторне поле  $\xi$ , таке, що перетворення

$$\bar{x}^h = x^h + \epsilon \xi^h(x^1, x^2, \dots, x^n), \quad (12)$$

для малих значень  $\epsilon$  відображує будь-яку аналітично-планарну криву у аналітично-планарну криву. Тоді, перетворення (12) матиме назву *інфінітезимального голоморфно-проективного перетворення*. Враховуючи (2), маємо [5, с. 267]:

$$\begin{aligned} \mathfrak{L}_\xi \left( \frac{d^2 x^h}{dt^2} + \Gamma_{jk}^h \frac{dx^j}{dt} \frac{dx^k}{dt} - \alpha(t) \frac{dx^h}{dt} - \beta(t) J_i^h \frac{dx^i}{dt} \right) \\ = \gamma(t) \frac{dx^h}{dt} + \delta(t) J_i^h \frac{dx^i}{dt} \end{aligned} \quad (13)$$

уздовж будь-якої аналітично-планарної кривої, де  $\gamma(t)$  та  $\delta(t)$  – деякі функції параметру  $t$ . Символом  $\mathfrak{L}_\xi$  ми позначаємо похідну Лі (Lie derivative) геометричних об'єктів. Зокрема, похідна Лі тензора  $\mathfrak{L}_\xi T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p}$  типу  $(p, q)$  уздовж векторного поля  $\xi$  в координатах має вигляд [2, с. 196]:

$$\begin{aligned} \mathfrak{L}_\xi T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p} = T_{j_1 \dots j_q, s}^{i_1 \dots i_p} \xi^s + T_{kj_2 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p} \xi_{,j_1}^k + \dots + T_{kj_1 \dots j_q}^{i_1 \dots i_p} \xi_{,j_1}^k - \\ - T_{j_1 \dots j_q}^{li_2 \dots i_p} \xi_{,l}^{i_1} - T_{j_1 \dots j_q}^{i_1 i_2 \dots l} \xi_{,l}^{i_p}. \end{aligned} \quad (14)$$

Похідна Лі об'єкту зв'язності, матиме вигляд:

$$\mathfrak{L}_\xi \Gamma_{ij}^h = \rho_j \delta_i^h + \rho_i \delta_j^h - \rho_t J_i^t J_j^h - \rho_t J_j^t J_i^h + \theta_j \delta_i^h + \theta_t J_i^t J_j^h, \quad (15)$$

де  $\rho$  та  $\theta$  – є певними ковекторними полями. Вектор  $\xi$  має назву *H-проективного вектору*. Якщо ж  $J$ -зв'язність є симетричною, то (15) прийме вигляд [4]:

$$\mathfrak{L}_\xi \Gamma_{ij}^h = \rho_j \delta_i^h + \rho_i \delta_j^h - \rho_t J_i^t J_j^h - \rho_t J_j^t J_i^h. \quad (16)$$

Кажуть, що ковектор  $\rho$  є *асоційованим ковектором* до вектору  $\xi$ . Крім симетричності  $J$ -зв'язності, вимагатимемо збереження при перетвореннях майже комплексної структури, а саме

$$\mathfrak{L}_\xi J_j^i = \xi^k \partial_k J_j^i - J_j^\alpha \partial_\alpha \xi^i + J_\alpha^i \partial_j \xi^\alpha = 0.$$

Оскільки ми розглядатимемо лише симетричні  $J$ -зв'язності, частинні похідні можна замінити коваріантними у будь-якій симетричній зв'язності:

$$\mathfrak{L}_\xi J_j^i = \xi^k \nabla_k J_j^i - J_j^\alpha \nabla_\alpha \xi^i + J_\alpha^i \nabla_j \xi^\alpha = 0.$$

Для довільного келерового многовиду  $(\mathcal{K}^{2m}, g, J)$  у зв'язності Леві-Чівіта келерової метрики, рівняння інфінітезимальних перетворень, що зберігатимуть комплексну структуру, матимуть вигляд:

$$\begin{aligned} 1) \xi_{i,j} &= \xi_{ij}; \\ 2) \rho_{,i} &= \rho_i; \\ 3) \xi_{i,jk} &= \xi_\alpha R_{kji}^\alpha + \rho_j g_{ik} + \rho_k g_{ij} - \rho_t J_j^t J_{ik} - \rho_t J_k^t J_{ji}; \\ 4) \rho_{i,j} &= \frac{1}{n+2} \mathfrak{L}_\xi R_{ij}; \\ 5) \mathfrak{L}_\xi J_j^i &= \xi^k \nabla_k J_j^i - J_j^\alpha \nabla_\alpha \xi^i + J_\alpha^i \nabla_j \xi^\alpha = 0. \end{aligned} \quad (17)$$

Тепер, нехай досліджуваний многовид є многовидом Калабі-Яу  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$ . Внаслідок компактності можна зробити висновок, що голоморфно-проективний вектор  $\xi$  є контраваріантним аналітичним вектором, внаслідок теореми наведеної у [4], [5, с. 280]. Вектор  $\xi$  має назву голоморфно-проективного, якщо він є розв'язком рівнянь (17<sub>1-174</sub>). Вектор, для якого виконується (17<sub>5</sub>) ми звемо контраваріантним аналітичним вектором. Враховуючи це, а також, беручи до уваги (1), отримуємо, що на многовиді Калабі-Яу  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$ , система рівнянь інфінітезимальних перетворень, що зберігатимуть комплексну структуру (17) набуває вигляду:

$$\begin{aligned} 1) \xi_{i,j} &= \xi_{ij}; \\ 2) \rho_{,i} &= \rho_i; \\ 3) \xi_{i,jk} &= \xi_\alpha R_{kji}^\alpha + \rho_j g_{ik} + \rho_k g_{ij} - \rho_t J_j^t J_{ik} - \rho_t J_k^t J_{ji}; \\ 4) \rho_{i,j} &= 0. \end{aligned} \tag{18}$$

Отже, асоційований вектор  $\rho_i$  є коваріантно сталим. Тепер, якщо ми згорнемо (17<sub>3</sub>) з  $g^{jk}$ , ми отримаємо, що

$$g^{jk} \nabla_j \nabla_k \xi_i = \xi_\alpha R_i^\alpha,$$

де  $R_i^l = g^{lj} R_{ij}$ . Враховуючи (1), маємо:

$$g^{jk} \nabla_j \nabla_k \xi_i = 0. \tag{19}$$

Для довільного компактного многовиду  $M^n$  та довільного векторного поля  $\xi^i$  на ньому, є справедливою формула ([5, с. 26]):

$$\int_{M^n} ((g^{jk} \nabla_j \nabla_k \xi_i + \xi_\alpha R_i^\alpha) \xi^i + \frac{1}{2} (\nabla^i \xi^j - \nabla^j \xi^i) (\nabla_i \xi_j - \nabla_j \xi_i) + (\nabla^i \xi_i)^2) d\sigma = 0. \tag{20}$$

Тут  $d\sigma$  є об'ємним елементом  $d\sigma = \sqrt{|g|} dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^n$  многовиду  $M^n$ , причому  $|g| = \det(g_{ij})$ . Для многовиду Калабі-Яу  $(\mathcal{CY}^{2m}, g, J)$  (20) прийме вигляд

$$\int_{\mathcal{CY}^{2m}} (\xi^i g^{jk} \nabla_j \nabla_k \xi_i + \frac{1}{2} (\nabla^i \xi^j - \nabla^j \xi^i) (\nabla_i \xi_j - \nabla_j \xi_i) + (\nabla^i \xi_i)^2) d\sigma = 0.$$

Враховуючи (19), отримуємо:

$$\int_{\mathcal{CY}^{2m}} (\frac{1}{2} (\nabla^i \xi^j - \nabla^j \xi^i) (\nabla_i \xi_j - \nabla_j \xi_i) + (\nabla^i \xi_i)^2) d\sigma = 0. \tag{21}$$

З (21) випливає, що у випадку додатньо визначеної метрики  $g_{ij}$  вектор  $\xi$  має бути гармонічним:

$$\nabla_i \xi_j - \nabla_j \xi_i = 0, \quad \nabla^i \xi_i = 0.$$

Існує теорема, згідно з якою ([5, с. 29]) коваріантна похідна гармонічного вектору є тотожно рівною нулю:

$$\nabla_i \xi_j = 0. \tag{22}$$

З (22) випливає, що вектор  $\xi$  є не тільки гармонічним, але і кілінговим:

$$\nabla_i \xi_j + \nabla_j \xi_i = 0. \tag{23}$$

Рівняння (23) означає, що вектор  $\xi$  породжує однопараметричну групу ізометрії, отже ми отримали таку теорему:

**Теорема 2.** Многочисленность Калаби-Яу  $(CY^{2m}, g, J)$  не допускает существования нетривиальных голоморфно-проективных преобразований.

Отримані нами теореми носять характер "no-go".

- [1] *Dine M.* Supersymmetry and String Theory. Beyond the Standard Model / *M. Dine* – Cambridge University Press – 2007, 515p.
- [2] *Дубровин Б.А., Новиков С.П., Фоменко А.Т.* Современная геометрия: методы и приложения / *Б. А. Дубровин, С. П. Новиков, А. Т. Фоменко* – М.: Наука. Гл. ред. физ.-мат. лит., 1986. – 760 с.
- [3] *Mikeš J., Vanžurová A., Hinterleitner I.* Geodesic mappings and some generalizations. / *J. Mikeš* – Olomouc: Palacky University Press, 2009, 304p.
- [4] *Tachibana S. Ishihara S.* On infinitesimal holomorphically projective transformations in kahlerian manifolds. / *S. Tachibana S. Ishihara* – Tohoku Math. J. (2) 12 (1960), no. 1, 77–101.
- [5] *Yano K.* Differential geometry on complex and almost complex spaces / *K. Yano* – New York: Pergamon Press Book – 1965, 326p.
- [6] *Zumino B.* Supersymmetry and Kahler Manifolds, / *B. Zumino* // – Phys. Lett. 87B, 203-206 p.