

# Kreivumo teorija atraminių elementų erdvėje $Y_n$

Jolita PAKALNYTĖ, Algimantas Pranas URBONAS (VPU)  
*el. paštas: urbonas@vpu.lt*

## Ivadas

Atraminių elementų erdvės kreivumo teorija buvo sukurta B.Laptevo [2], V. Blizniko [1] ir kitų geometrų. Plačiausiai apibendrinimai atlikti V. Blizniko, kuris parodė, kad šių erdvės geometriajai vystyti turi būti duoti du fundamentalieji afininės sieties ir tiesinės sietės objektai.

Šiame darbe mes nagrinėjame atraminių elementų erdvę, kuriuo atraminis objektas yra antros eilės diferencialinis geometrinis objektas. Irodyta, kad šioje erdvėje tiesinės sietės objektas pilnai nusako erdvės geometriją.

## 1. Atraminių elementų erdvė $Y_n$

Tegul  $V_n$  yra  $n$ -matė klasės  $C^r$  diferencijuojama daugdara, kurią mes vadinsime baze (arba bazine erdvė). Kiekviename daugdaros  $V_n$  taške  $x$  ( $x^1, x^2, \dots, x^n$ ) prijungsimė objekta  $y_k$ . Ši objekta laikysime atraminiu objektu. Pora  $(x^i, y_k)$  vadina atraminiu elementu. Gautą atraminių elementų erdvę pažymėsime  $Y_n$ .

Šioje atraminių elementų daugdaraje nagrinėsime tokias koordinacių transformacijas:

$$\bar{x}^i = f^i(x^k), \quad (1.1)$$

išsaukiančias atitinkamą atraminių objekto  $y_k$  kitimą:

$$\bar{y}_i = g_i^k y_k + f_s^k g_{ki}^s, \quad (1.2)$$

kur

$$f_j^i = \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^j}, \quad f_{jk}^i = \frac{\partial^2 \bar{x}^i}{\partial x^j \partial x^k}, \dots \\ g_j^i = \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^j}, \quad g_{jk}^i = \frac{\partial^2 x^i}{\partial \bar{x}^j \partial \bar{x}^k}, \dots, \quad (i, j, k, \dots = 1, 2, 3, \dots, n).$$

Jeigu erdvėje  $Y_n$  duotas diferencialinio-geometrinio objekto  $\Gamma_{ij}$  ( $\Gamma_{ij} = \Gamma_{ji}$ ) laukas, kurio komponentės transformacijų (1.1) ir (1.2) atveju kinta pagal taisykles

$$\bar{\Gamma}_{ij} = g_i^k g_j^l \Gamma_{kl} - g_{ij}^p y_p - g_{ijp}^s f_s^p - f_{sp}^k g_{ki}^s g_j^p, \quad (1.3)$$

tai objektas  $\Gamma_{ij}$  ( $x, y$ ) vadinas tiesine sietimi [1] erdvėje  $Y_n$ .

## 2. Sietys atraminių elementų erdvėje $Y_n$

Nustatysime vektorinių laukų invariantinį diferenciacinį dėsnį taip, kad tenzoriaus diferencialas būtu tenzoriumi.

Vektorinio lauko  $\xi^i(x, y)$ , kurio komponentės kinta pagal dėsnį  $\bar{\xi}^i = f_k^i \xi^k$ , invariantinį diferencialą nustatysime objekto  $\Gamma_{kp}^i$  pagalba, kur

$$\Gamma_{jk}^i = -\frac{\partial \Gamma_{jk}}{\partial y_i}. \quad (2.1)$$

Rasime  $\Gamma_{jk}^i$  transformacijų dėsnį, jei koordinatės keičiamos (1.1) ir (1.2) dėsniais.

$$\bar{\Gamma}_{jk} = g_j^q g_k^l \Gamma_{ql} - g_{jk}^p y_p - g_{jp}^r g_k^t f_{rt}^p - f_s^p g_{jk}^s,$$

$$\bar{y}_i = g_i^t y_t + f_l^d g_{id}^l,$$

$$\bar{\Gamma}_{jk}^i = -\frac{\partial \bar{\Gamma}_{jk}}{\partial \bar{y}_i} = -g_j^q g_k^l \frac{\partial \Gamma_{ql}}{\partial y_s} \cdot \frac{\partial y_s}{\partial \bar{y}_i} + g_{jk}^p \cdot \frac{\partial y_p}{\partial \bar{y}_i} = g_j^q g_k^l f_s^i \Gamma_{ql}^s + g_{jk}^p f_p^i,$$

nes

$$y_i = f_i^t \bar{y}_t + g_l^d f_{id}^l, \quad \frac{\partial y_s}{\partial \bar{y}_i} = f_s^i.$$

Taigi,  $\Gamma_{jk}^i$  yra afininės sieties objektas. Vektorinio lauko  $\xi^i(x, y)$  invariantinį diferencialą apibrėžime taip:

$$D\xi^i = d\xi^i + \xi^k \Gamma_{kp}^i dx^p. \quad (2.2)$$

Parodysime, kad  $D\xi^i$  kinta pagal tenzorių dėsnį:

$$\overline{D\xi^i} = f_k^i D\xi^k,$$

$$\begin{aligned} \overline{D\xi^i} &= d\bar{\xi}^i + \bar{\xi}^k \bar{\Gamma}_{kp}^i d\bar{x}^p \\ &= (f_j^i \xi^j) + (f_s^k \xi^s) (g_k^l g_p^r f_r^i \Gamma_{tl}^r + f_l^i g_{kp}^l) (f_j^p dx^j) \\ &= f_j^i d\xi^j + \xi^j f_j^i dx^k + f_r^i \xi^s \Gamma_{sl}^r dx^l + f_s^k f_l^i g_{kp}^l f_j^p \xi^s dx^j \\ &= f_k^i d\xi^k + f_k^i \Gamma_{ps}^k \xi^p dx^s = f_k^i D\xi^k \end{aligned}$$

nes

$$\begin{aligned} \xi^j f_{jk}^i dx^k + f_s^k f_l^i g_{kp}^l f_j^p \xi^s dx^j &= \xi^s f_{sj}^i dx^j + f_s^k f_l^i g_{kp}^l f_j^p \xi^s dx^j \\ &= \xi^s dx^j (f_{sj}^i + f_s^k f_l^i f_j^p g_{kp}^l). \end{aligned}$$

Be to,  $\frac{\partial(\delta_k^i)}{\partial x^j} = 0$ , tai  $\frac{\partial(f_l^i g_k^l)}{\partial x^j} = f_{lj}^i g_k^l + f_l^i f_j^p g_{kp}^l = 0$ .

Padauginus abi paskutinės lygybės pusės iš  $f_s^k$ , turėsime:

$$f_{sj}^i + f_s^k f_l^i f_j^p g_{kp}^l = 0, \quad \text{t.y.} \quad f_{sj}^i + f_s^k f_l^i f_j^p g_{kp}^l = 0.$$

### 3. Pfafo išvestinės

Jeigu  $f(x, y)$  yra  $C^2$  klasės skaliarinė funkcija, apibrėžta  $Y_n$ , tai šios funkcijos invariantinio diferencialo tiesinės išraiškos per formas  $dx^i$  ir  $\theta_k = dy_{ki} + \Gamma_{ki} dx^j$  koeficientai vadinami nagrinėjamos funkcijos Pfafo išvestinėmis.

Rasime šias išvestines.

Kadangi

$$df(x, y) = \frac{\partial f}{\partial x^i} dx^i + \frac{\partial f}{\partial y_k} dy_k = \left( \frac{\partial f}{\partial x^i} - \frac{\partial f}{\partial y_k} \Gamma_{ks} \right) dx^s + \frac{\partial f}{\partial y_k} \theta_k,$$

tai įvedę pažymėjimus

$$\overset{\Gamma}{\partial}_i f = \frac{\partial f}{\partial x^i} - \frac{\partial f}{\partial y_k} \Gamma_{ki},$$

$$\overset{\Gamma}{\partial}{}^k f = \frac{\partial f}{\partial y_k},$$

galėsime užrašyti

$$df(x, y) = \overset{\Gamma}{\partial}_i f dx^i + \overset{\Gamma}{\partial}{}^k f \theta_k.$$

$\overset{\Gamma}{\partial}_i f$  vadinsime pirmos rūšies išvestine, o  $\overset{\Gamma}{\partial}{}^k f$  – antros rūšies. Jos yra tenzoriai.  
Antrųjų pirmos rūšies Pfafo išvestinių alternavimas duoda:

$$2 \overset{\Gamma}{\partial}_{[i} \overset{\Gamma}{\partial}_{j]} f = \overset{\Gamma}{\partial}{}^k f R_{ijk}, \tag{3.1}$$

kur

$$R_{ijk} = \frac{\partial \Gamma_{ki}}{\partial x^j} - \frac{\partial \Gamma_{kj}}{\partial x^i} + \frac{\partial \Gamma_{kj}}{\partial y_t} \Gamma_{ti} - \frac{\partial \Gamma_{ki}}{\partial y_t} \Gamma_{tj}. \tag{3.2}$$

**Teorema.** *Pirmosios Pfafo išvestinės ir  $R_{ijk}$  yra tenzoriai.*

*Irodymas.* Iš skaliarinės funkcijos diferencialo formos invariantiškumo seka

$$df = \overset{\Gamma}{\partial}_i f dx^i + \overset{\Gamma}{\partial}{}^k f \theta_k = \bar{\overset{\Gamma}{\partial}}_i f d\bar{x}^i + \bar{\overset{\Gamma}{\partial}}{}^k f \bar{\theta}_k. \tag{3.3}$$

Kadangi (3.3) lygybė nepasikeičia kintant  $dx^i$  ir  $\theta_k$ , tai

$$\frac{\Gamma}{\partial_i} f = f_i^j \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_j} f, \quad (3.4)$$

$$\frac{\bar{\Gamma}}{\partial^k} f = g_p^k \frac{\bar{\Gamma}}{\partial^p} f. \quad (3.5)$$

Tokiu būdu, skaliarinės funkcijos pirmosios Pfafo išvestinės yra tenzoriai.

Parodysim, kad  $\frac{\Gamma}{\partial_{[i}} \frac{\Gamma}{\partial_{j]}} f$  yra tenzorius.

Iš (3.4) gausime:

$$\begin{aligned} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_j} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f &= g_j^l \frac{\Gamma}{\partial_l} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f = g_j^l \left( \frac{\partial}{\partial x^l} \left( \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f \right) - \frac{\Gamma}{\partial^k} \left( \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f \right) \Gamma_{kl} \right) \\ &= g_j^l \left( \frac{\partial}{\partial x^l} \left( g_i^t \frac{\Gamma}{\partial_t} f \right) - \frac{\Gamma}{\partial^k} \left( \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f \right) \Gamma_{kl} \right) \\ &= g_{ij}^t \frac{\Gamma}{\partial_t} f + g_i^t g_j^l \left( \frac{\partial}{\partial x^l} \frac{\Gamma}{\partial_t} f - \frac{\Gamma}{\partial^k} \frac{\Gamma}{\partial_t} \Gamma_{kl} \right) = g_{ij}^t \frac{\Gamma}{\partial_t} f + g_i^t g_j^l \frac{\Gamma}{\partial_l} f \frac{\Gamma}{\partial_t} f. \end{aligned}$$

Analogiškai gausime:

$$\frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_j} f = g_{ij}^t \frac{\Gamma}{\partial_t} f + g_i^t g_j^l \frac{\Gamma}{\partial_t} \frac{\Gamma}{\partial_l} f.$$

Paėmę skirtumą, gausime:

$$\frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_j} f - \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_j} \frac{\bar{\Gamma}}{\partial_i} f = g_i^t g_j^l \left( \frac{\Gamma}{\partial_t} \frac{\Gamma}{\partial_l} f - \frac{\Gamma}{\partial_l} \frac{\Gamma}{\partial_t} f \right). \quad (3.6)$$

Iš formulų (3.4), (3.5) ir (3.6) išplaukia, kad  $R_{ijk}$  taip pat tenzorius.

Tenzorius  $R_{ijk}$  vadinamas  $Y_n$  kreivumo tenzoriumi. Jeigu  $R_{ijk} = 0$ , tai pirmos rūšies antrosios Pfafo išvestinės yra simetrinės bet kokiai skaliarinei funkcijai. Šiuo atveju tiesinė sietis vadinama plokštčia.

#### 4. Kovariantinės išvestinės ir Riči tapatybės

Formulę (2.2) galima perrašyti tokiu būdu:

$$D\xi^i = \nabla_k \xi^i dx^k + \nabla^k \xi^i \theta_k, \quad (4.1)$$

kur

$$\nabla_k \xi^i = \partial_k \xi^i + \xi^p \Gamma_{pk}^i, \quad (4.2)$$

$$\nabla^k \xi^i = \partial^k \xi^i. \quad (4.3)$$

Dydžiai  $\nabla_k \xi^i$  ir  $\nabla^k \xi^i$  vadinami pirmos ir antros rūšies kovariantinėmis išvestinėmis. Analogiškai apibrėžiamos ir bet kokių tensorių kovariantinės išvestinės.

$$\text{Pvz.: } \nabla_k T_j^i = \partial_k T_j^i + T_j^p \Gamma_{pk}^i - T_p^i \Gamma_{jk}^p.$$

**Teorema.** Kovariantinės išvestinės  $\nabla_k \xi^i$  ir  $\nabla^k \xi^i$  yra tensoriai.

*Irodymas.* Kadangi  $D\xi^i$ ,  $dx^k$  ir  $\theta_k$  yra tensoriai, tai

$$\begin{aligned} D\bar{\xi}_i &= f_k^i D\xi^k, \\ d\bar{x}^k &= f_l^k dx^l, \end{aligned} \quad (4.4)$$

$$\theta_k = g_k^i \theta_i, \quad (4.5)$$

$$\bar{\nabla}_k \bar{\xi}^i d\bar{x}^k + \bar{\nabla}^k \bar{\xi}^i \bar{\theta}_k = f_l^i (\nabla_k \xi^l dx^k + \nabla^k \xi^l \theta_k).$$

Istačius į šią formulę atitinkamas (4.4) ir (4.5) išraiškas, gausime:

$$\bar{\nabla}_k \bar{\xi}^i d\bar{x}^k + \bar{\nabla}^k \bar{\xi}^i \bar{\theta}_k = f_l^i g_k^t \nabla_t \xi^l d\bar{x}^k + f_l^i f_t^k \nabla^t \xi^l \bar{\theta}_k.$$

Kadangi šios išraiškos turi būti patenkintos bet kokiems  $d\bar{x}^k$  ir  $\bar{\theta}_k$ , tai

$$\bar{\nabla}_k \bar{\xi}^i = f_l^i g_k^t \nabla_t \xi^l, \quad (4.6)$$

$$\bar{\nabla}^k \bar{\xi}^i = f_l^i f_t^k \nabla^t \xi^l, \quad (4.7)$$

kas ir įrodo teoremą.

Kovariantinių vektorinio lauko antrosios eilės išvestinių alternavimas padeda gauti apibendrintas Riči tapatybes.

Kadangi

$$\nabla_k \xi^i = \partial_k \xi^i + \xi^p \Gamma_{pk}^i, \quad (4.8)$$

kur

$$\partial_k \xi^i = \frac{\partial \xi^i}{\partial x^k} \quad \text{ir} \quad \partial^k \xi^i = \frac{\partial \xi^i}{\partial y_k},$$

tai

$$\begin{aligned}
 \nabla_l (\nabla_k \xi^i) &= \partial_l (\nabla_k \xi^i) + \nabla_k \xi^s \Gamma_{sl}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{kl}^s \\
 &= \partial_l (\nabla_k \xi^i) - \partial^t (\nabla_k \xi^i) \Gamma_{tl} + \left( \partial_k \xi^s + \xi^p \Gamma_{pk}^s \right) \Gamma_{sl}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{kl}^s \\
 &= \partial_l (\partial_k \xi^i - \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} + \xi^p \Gamma_{pk}^i) - \partial^t (\partial_k \xi^i - \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} + \xi^p \Gamma_{pk}^i) \Gamma_{tl} \\
 &\quad + (\partial_k \xi^s - \partial^u \xi^s \Gamma_{uk} + \xi^p \Gamma_{pk}^s) \Gamma_{sl}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{kl}^s \\
 &= \partial_l \partial_k \xi^i - \partial_l \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} - \partial_l \Gamma_{vk} \partial^v \xi^i + \partial_l \xi^p \Gamma_{pk}^i + \xi^p \partial_l \Gamma_{pk}^i \\
 &\quad - (\partial^t \partial_k \xi^i - \partial^t \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} - \partial^v \xi^i \partial^t \Gamma_{vk} + \partial^t \xi^p \Gamma_{pk}^i + \partial^t \Gamma_{pk}^i \xi^p) \Gamma_{tl} \\
 &\quad + (\partial_k \xi^s - \partial^u \xi^s \Gamma_{uk} + \xi^p \Gamma_{pk}^s) \Gamma_{sl}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{kl}^s \\
 &= \partial_l \partial_k \xi^i - \partial_l \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} - \partial^v \xi^i \partial_l \Gamma_{vk} - \partial^t \xi^p \Gamma_{pk}^i \Gamma_{tl} - \xi^p \partial^t \Gamma_{pk}^i \Gamma_{tl} + \partial_k \xi^s \Gamma_{sl}^i \\
 &\quad - \partial^u \xi^s \Gamma_{uk} \Gamma_{sl}^i + \xi^p \partial_l \Gamma_{pk}^i - \partial^t \partial_k \xi^i \Gamma_{tl} + \xi^p \Gamma_{pk}^s \Gamma_{sl}^i + \partial^v \xi^i \partial^t \Gamma_{vk} \Gamma_{tl} \\
 &\quad + \partial^t \partial^v \xi^i \Gamma_{vk} - \partial^u \xi^s \Gamma_{uk} \Gamma_{sl}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{kl}^s. \\
 \nabla_k (\nabla_l \xi^i) &= \partial_k \partial_l \xi^i - \partial_k \partial^v \xi^i \Gamma_{vl} - \partial^v \xi^i \partial_k \Gamma_{vl} - \partial^t \xi^p \Gamma_{pl}^i \Gamma_{tk} \\
 &\quad - \xi^p \partial^t \Gamma_{pl}^i \Gamma_{tk} + \partial_l \xi^s \Gamma_{sk}^i - \partial^u \xi^s \Gamma_{ul} \Gamma_{sk}^i + \xi^p \partial_k \Gamma_{pl}^i - \partial^t \partial_l \xi^i \Gamma_{tk} \\
 &\quad + \xi^p \Gamma_{pl}^s \Gamma_{sk}^i + \partial^v \xi^i \partial^t \Gamma_{vl} \Gamma_{tk} + \partial^t \partial^v \xi^i \Gamma_{vl} - \partial^u \xi^s \Gamma_{ul} \Gamma_{sk}^i - \nabla_s \xi^i \Gamma_{lk}^s.
 \end{aligned}$$

Alternuojant pagal indeksus  $k$  ir  $l$ , gausime:

$$\begin{aligned}
 -2\nabla_{[k} \nabla_{l]} \xi^i &= \nabla_l \nabla_k \xi^i - \nabla_k \nabla_l \xi^i \\
 &= \xi^p \left( 2\partial_{[l} \Gamma_{|p| k]}^i - 2\partial^t \Gamma_{p[k}^i \Gamma_{|t| l]} + 2\Gamma_{s[k}^i \Gamma_{|p| l]}^s \right) \\
 &\quad - 2\nabla_s \xi^i \Gamma_{[kl]}^s - \partial^t \xi^i (\partial_l \Gamma_{tk} - \partial_k \Gamma_{tl} - \partial^v \Gamma_{tk} \Gamma_{vl} + \partial^v \Gamma_{tl} \Gamma_{vk}).
 \end{aligned}$$

Tokiu būdu,

$$2\nabla_{[l} \nabla_{k]} \xi^i = \xi^p R_{plk}^i - 2\nabla_s \xi^i R_{kl}^s - \partial^t \xi^i R_{tlk}, \quad (4.9)$$

kur

$$R_{plk}^i = 2 \left( \partial_{[l} \Gamma_{|p| k]}^i - \partial^t \Gamma_{p[k}^i \Gamma_{|t| l]} + \Gamma_{s[k}^i \Gamma_{|p| l]}^s \right), \quad (4.10)$$

$$R_{kl}^q = \Gamma_{[kl]}^q \quad (4.11)$$

ir

$$R_{tlk} = 2 \left( \partial_{[l} \Gamma_{|t| k]} + \partial^v \Gamma_{t[l} \Gamma_{|v| k]} \right). \quad (4.12)$$

Tenzorius  $R_{kl}^q$  vadinasmas erdvės  $Y_n$  sukimo tenzoriumi, o tenzorius  $R_{plk}^i$  – tos pačios erdvės afininės sieties kreivumo tenzoriumi.

Lygybės (4.9) yra erdvės  $Y_n$  Riči tapatybės.

## 5. Geodezinės kreivės erdvėje $Y_n$

Bet kokios kreivės

$$\begin{cases} x^i = x^i(t) \\ y_k = y_k(t) \end{cases} \quad 0 \leq t \leq 1, \quad (5.1)$$

erdvėje  $Y_n$  liestinės vektorius  $\tau$  turi pavidalą

$$\tau = \tau^i e_i + \tau_k e^k, \quad \text{kur } \tau^i = \frac{dx^i}{dt}, \quad \tau_k = \frac{dy_k}{dt} + \Gamma_{kl} \frac{dx^l}{dt}.$$

**Apibrėžimas.** Kreivė (5.1) vadina *horizontaliaja*, jei  $\tau_k = 0$ , t.y.

$$\frac{dy_k}{dt} + \Gamma_{kl} \frac{dx^l}{dt} = 0. \quad (5.2)$$

**Apibrėžimas.** Erdvės  $Y_n$  kreivę (5.1) vadinsime *geodezine kreive*, jeigu ji horizontali ir jos liestinės vektorius kovariantiškai pastovus (kovariantinė išvestinė lygi nuliui).

Šios kreivės yra Finslerio erdvės kvazigeodezinių kreivių analogai [1]. Akivaizdu, kad erdvės  $Y_n$  geodezinės kreivės yra sprendiniai sistemos

$$\begin{cases} \frac{d^2 x^i}{dt^2} + \Gamma_{lp}^i \frac{dx^l}{dt} \frac{dx^p}{dt} = 0, \\ \frac{dy_k}{dt} + \Gamma_{kl} \frac{dx^l}{dt} = 0. \end{cases} \quad (5.3)$$

Iš čia seka, kad per duotą atraminių elementą  $(x_0^i, y_k^0)$  duotaja horizontaliaja kryptimi  $\tau_0^i$  eina vienintelė geodezinė kreivė. Pastebėsim, kad (5.3) diferencialinių lygčių sistema priklauso tik nuo afininio saryšio  $\Gamma_{jk}^i$  objekto simetriškosios dalies. Be to, ši sistema yra invariantiška transformacijų  $\bar{x}^i = \bar{x}^i(x^j)$ ,  $\bar{y}_k = \bar{y}_k(y_k, f_j^i, f_{jp}^i)$  atžvilgiu. Parametrą  $t$  galima keisti tiesiškai su koeficientais  $a$  ir  $b$ :

$$\tilde{t} = at + b.$$

Jeigu visos nagrinėjamos funkcijos yra  $C^\omega$  klasės, tai (5.3) sistemos sprendinių, tenkinanti pradines sąlygas

$$t = 0, \quad x^i = x_0^i, \quad y_k = y_k^0, \quad \frac{dx^i}{dt} = \tau_0^i,$$

galima parašyti laipsninių eilučių pavidalu. Laipsniškai diferencijuodami (5.3) lygybes pagal  $t$ , gausime tas eilutes. Tada turėsime tokią lygbių seką:

$$\frac{d^a x^i}{dt^a} + \Gamma_{i_1 \dots i_a}^i \frac{dx^{i_1}}{dt} \dots \frac{dx^{i_a}}{dt} = 0, \quad (5.4)$$

$$\frac{d^{a-1} y_k}{dt^{a-1}} + \Gamma_{k i_1 \dots i_{a-1}} \frac{dx^{i_1}}{dt} \dots \frac{dx^{i_{a-1}}}{dt} = 0, \quad (a = 3, 4, \dots), \quad (5.5)$$

kur

$$\begin{aligned}\Gamma_{i_1 \dots i_{a+1}}^i &= \partial_{(i_1} \Gamma_{i_2 \dots i_{a+1})}^i - a \Gamma_{l(i_1 \dots i_{a-1}}^i \Gamma_{i_a i_{a+1})}^l - \partial^p \Gamma_{(i_1 \dots i_a}^i \Gamma_{|p| i_{a+1})}, \\ \Gamma_{k i_1 \dots i_{a+1}} &= \partial_{(i_1} \Gamma_{|k| i_2 \dots i_{a+1})} - a \Gamma_{|kl|(i_1 \dots i_{a-1}}^l \Gamma_{i_a i_{a+1})}^l - \partial^p \Gamma_{k(i_1 \dots i_a} \Gamma_{|p| i_{a+1})}. \quad (5.6)\end{aligned}$$

Tokiu būdu, (5.3) sistemos sprendinys yra tokio pavidalo:

$$\begin{aligned}x^i &= x_0^i + \tau_0^i t - \sum_{a=2}^{\infty} \frac{1}{a} \left( \overset{o}{\Gamma}_{i_1 \dots i_a}^i \tau_0^{i_1} \dots \tau_0^{i_a} \right) t^a, \\ y_k &= y_k^0 - \sum_{a=0}^{\infty} \frac{1}{a} \left( \overset{o}{\Gamma}_{k i_1 \dots i_a} \tau_0^{i_1} \dots \tau_0^{i_a} \right) t^a,\end{aligned} \quad (5.7)$$

kur

$$\overset{o}{\Gamma}_{i_1 \dots i_a}^i = \Gamma_{i_1 \dots i_a}^i |_{t=0}, \quad \overset{o}{\Gamma}_{k i_1 \dots i_a} = \Gamma_{k i_1 \dots i_a} |_{t=0}.$$

Bazinėje erdvėje  $V_n$  atliksim tokį koordinačių pakeitimą  $x \rightarrow \bar{x}$ :

$$x^i = x_o^i + \bar{x}^i - \sum_{a=2}^{\infty} \frac{1}{a} \overset{o}{\Gamma}_{i_1 \dots i_a}^i \bar{x}^{i_1} \bar{x}^{i_a}. \quad (5.8)$$

Naujoje koordinačių  $\bar{x}$  sistemoje lygybės (5.7) turės paprastą pavidalą:

$$\bar{x}^i = \tau_o^i t. \quad (5.9)$$

Taigi, eilučių (5.8) ir

$$y_k = y_k^0 - \sum_{a=1}^{\infty} \frac{1}{a} \Gamma_{k i_1 \dots i_a}^o \bar{x}^{i_1} \dots \bar{x}^{i_a} \quad (5.10)$$

konvergavimo srityje per duotą atraminį elementą  $(x_o^i, y_k^0)$  kryptimi  $\tau_o^i$  eina tik viena horizontalioji geodezinė kreivė. Koordinačių sistemą, kurioje (5.3) sistemos sprendinys turi (5.9) ir (5.10) pavidalą, vadinsime normaliaja koordinačių sistema, atitinkančia pradinę koordinačių sistemą ir duotą atraminį elementą.

## Literatūra

- [1] В.И. Близникас, К теории кривизны пространства опорных элементов, *Liet. Matem. Rink.*, 1(5), 9–24 (1965).
- [2] Б.Л. Лаптев, Ковариантный дифференциал и теория дифференциальных инвариантов в пространстве тензорных опорных элементов, Уч. зан. Казанского ун-та, 4(118), 75–147 (1958).

## **La géométrie de l'espace des éléments d'appuis $Y_n$**

J.Pakalnytė, A.P. Urbonas

L'espace  $Y_n$  des éléments d'appuis dont un élément d'appui est un objet du deuxième ordre. On développe la théorie de courbure de cet espace à connexion linéaire et on trouve des courbes géodésiques.