



Лем.1. Нехай ξ – l -гладке нормальне векторне поле на M ($0 \leq l \leq k-1$), $p \in M$. Існують відкрита $V \ni r(p)$ у \bar{M} та поле $\bar{\xi}$, l -гладке на V і таке, що для будь-якої $q \in r^{-1}(V)$

$$\bar{\xi}_{r(q)} = \xi_q$$

(у цьому випадку будемо говорити, що $\bar{\xi}$ продовжує ξ на V).

2. Нехай X – поле на M , ξ – нормальне поле ($(k-1)$ -гладкі), $V \ni r(p)$ – відкрита, \bar{X} та $\overline{\bar{X}}$ продовжують $dr(X)$ на V у сенсі попередньої леми, $\bar{\xi}$ та $\overline{\bar{\xi}}$ продовжують ξ на V у сенсі п.1.). Тоді

$$\left(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}\right)_{r(p)} = \left(\bar{\nabla}_{\overline{\bar{X}}}\overline{\bar{\xi}}\right)_{r(p)}.$$

Тобто $\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}$ у $r(p)$ не залежить від вибору продовжень, а лише від самих X та ξ , структури (\bar{M}, \bar{g}) і занурення.

► Аналогічно до попередньої Lem. (Впр.) ◀

def. Коваріантною похідною ξ за X в \overline{M} (відносно $\overline{\nabla}$) будемо називати поле

$$\overline{\nabla}_X \xi: p \in M \mapsto (\overline{\nabla}_X \xi)_p := \left(\overline{\nabla}_{\overline{X}} \overline{\xi} \right)_{r(p)} \in T_{r(p)} \overline{M},$$

де $\overline{X}, \overline{\xi}$ – деякі продовження $dr(X), \xi$ відповідно на окіл $r(p)$.

Rem. Як і минулого разу, це поле на M зі значеннями в $T\overline{M}$, коректність означення випливає з Lem., $(k - 2)$ -гладкість $\overline{\nabla}_X \xi$ – з її доведення (Впр.), і важливо лише те, що $\overline{\nabla}$ – афінна зв'язність (взагалі, аналогічна Lem. вірна для диференціювання будь-яких полів на M зі значеннями в $T\overline{M}$ за полями, що дотичні до M , – Впр.).

def. Нехай X – поле на M , ξ – нормальне поле на M , $(k - 1)$ -гладкі. Позначимо для $p \in M$

$$(A_\xi X)_p := -(d_p r)^{-1}(((\bar{\nabla}_X \xi)_p)^T) \in T_p M,$$

$$(\nabla_X^\perp \xi)_p := ((\bar{\nabla}_X \xi)_p)^\perp \in N_p M.$$

Тоді $A: \xi, X \mapsto A_\xi X$ називається оператором Вейнгартена підмноговида (M, r) , а $\nabla^\perp: X, \xi \mapsto \nabla_X^\perp \xi$ – нормальною зв'язністю (M, r) .

Rem. За побудовою, $A_\xi X$ – поле на M , а $\nabla_X^\perp \xi$ – нормальне поле на M ($(k - 2)$ -гладкі – Впр.).

Cor. (Розкладення Вейнгартена) Для кожної $p \in M$

$$(\bar{\nabla}_X \xi)_p = -d_p r((A_\xi X)_p) + (\nabla_X^\perp \xi)_p$$

– ортогональне розкладення на елементи з $d_{pr}(T_pM)$ і N_pM відповідно.

Rem. Або простіше для полів:

$$\bar{\nabla}_X \xi = -dr(A_\xi X) + \nabla_X^\perp \xi.$$

У спрощених позначеннях маємо $\bar{\nabla}_X \xi = -A_\xi X + \nabla_X^\perp \xi$.

Pr. (властивості $\nabla, B, A, \nabla^\perp$)

1. ∇ – ріманова зв'язність індукованої метрики g (першої ф.ф. (M, r)), тобто

a. $\nabla_{fX+hY} Z = f\nabla_X Z + h\nabla_Y Z,$

b. $\nabla_X (Y + Z) = \nabla_X Y + \nabla_X Z,$

c. $\nabla_X (fY) = f\nabla_X Y + X(f)Y,$

d. $\nabla_X Y - \nabla_Y X = [X, Y],$

e. $X(g(Y, Z)) = g(\nabla_X Y, Z) + g(Y, \nabla_X Z).$

2. B – білінійна (відносно множення на функції на M) симетрична "форма" (зі значеннями у нормальних полях), тобто

- a. $B(fX + hY, Z) = fB(X, Z) + hB(Y, Z),$
- b. $B(X, fY + hZ) = fB(X, Y) + hB(X, Z),$
- c. $B(X, Y) = B(Y, X).$

3. A – лінійне за обома аргументами (відносно множення на функції на M), і для будь-якого ξ A_ξ – "самоспряжений оператор" відносно g , тобто

- a. $A_{f\xi+h\eta}X = fA_\xi X + hA_\eta X,$
- b. $A_\xi(fX + hY) = fA_\xi X + hA_\xi Y,$
- c. $g(A_\xi X, Y) = g(X, A_\xi Y).$

4. ∇^\perp – "зв'язність на розшаруванні NM ", що "узгоджена з \bar{g} ", тобто

a. $\nabla_{fX+hY}^\perp \xi = f\nabla_X^\perp \xi + h\nabla_Y^\perp \xi,$

b. $\nabla_X^\perp (\xi + \eta) = \nabla_X^\perp \xi + \nabla_X^\perp \eta,$

c. $\nabla_X^\perp (f\xi) = f\nabla_X^\perp \xi + X(f)\xi,$

d. $X(\bar{g}(\xi, \eta)) = \bar{g}(\nabla_X^\perp \xi, \eta) + \bar{g}(\xi, \nabla_X^\perp \eta).$

5. A і B узгоджені наступним чином:

$$\bar{g}(B(X, Y), \xi) = g(A_\xi X, Y).$$

Це все повинне виконуватися для будь-яких полів X, Y, Z , нормальних полів ξ, η і функцій f, h на M відповідних гладкостей.

► Використаємо властивості $\bar{\nabla}$.

Нехай X, Y, Z – поля на M , $p \in M$, $\bar{X}, \bar{Y}, \bar{Z}$ – продовження $dr(X), dr(Y), dr(Z)$ відповідно на деякий окіл V точки $r(p)$. Нехай також f, h – функції на M , а \bar{f}, \bar{h} – їхні відповідні продовження на V , тобто для будь-якої $q \in r^{-1}(V)$

$$\bar{f}(r(q)) = f(q), \quad \bar{h}(r(q)) = h(q).$$

(Впр. Такі продовження існують.) Тоді на V виконується властивість $\bar{\nabla}$:

$$\bar{\nabla}_{\bar{f}\bar{X} + \bar{h}\bar{Y}}\bar{Z} = \bar{f}\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Z} + \bar{h}\bar{\nabla}_{\bar{Y}}\bar{Z}.$$

Зауважимо, що поле $\bar{f}\bar{X} + \bar{h}\bar{Y}$ продовжує $f dr(X) + h dr(Y) = dr(fX + hY)$ на V : для будь-якої $q \in r^{-1}(V)$

$$(\bar{f}\bar{X} + \bar{h}\bar{Y})_{r(q)} = \bar{f}(r(q))\bar{X}_{r(q)} + \bar{h}(r(q))\bar{Y}_{r(q)} =$$

$$f(q)d_{qr}(X_q) + h(q)d_{qr}(Y_q) = (f dr(X) + h dr(Y))_q,$$

тому можна записати $\bar{f}\bar{X} + \bar{h}\bar{Y} = \overline{fX + hY}$. Отже, для будь-якої $p \in M$ за означенням $\bar{\nabla}_X Y$ та з властивості $\bar{\nabla}$ вище маємо

$$\begin{aligned} (\bar{\nabla}_{fX+hY} Z)_p &= (\bar{\nabla}_{\overline{fX+hY}} \bar{Z})_{r(p)} = (\bar{f} \bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Z} + \bar{h} \bar{\nabla}_{\bar{Y}} \bar{Z})_{r(p)} = \\ &= \bar{f}(r(p))(\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Z})_{r(p)} + \bar{h}(r(p))(\bar{\nabla}_{\bar{Y}} \bar{Z})_{r(p)} = \\ &= f(p)(\bar{\nabla}_X Z)_p + h(p)(\bar{\nabla}_Y Z)_p. \end{aligned}$$

Тобто

$$\bar{\nabla}_{fX+hY} Z = f\bar{\nabla}_X Z + h\bar{\nabla}_Y Z.$$

У кожній точці $p \in M$ спроектуємо цю рівність на $d_p r(T_p M)$. Тоді за розкладенням Гаусса

$$dr(\bar{\nabla}_{fX+hY} Z) = f dr(\bar{\nabla}_X Z) + h dr(\bar{\nabla}_Y Z).$$

Оскільки $d_p r$ – ін'єкція для будь-якої p , звідси маємо

$$\nabla_{fX+hY}Z = f\nabla_XZ + h\nabla_YZ,$$

тобто 1.а. Тепер для кожної $p \in M$ спроектуємо на N_pM . За розкладенням Гаусса

$$B(fX + hY, Z) = fB(X, Z) + hB(Y, Z).$$

Це 2.а. Далі діємо аналогічно. З властивості $\bar{\nabla}$

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}(\bar{Y} + \bar{Z}) = \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Y} + \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Z}$$

і спостереження $\overline{\bar{Y} + \bar{Z}} = \overline{\bar{Y}} + \overline{\bar{Z}}$ (бо $\bar{Y} + \bar{Z}$ продовжує $dr(Y) + dr(Z) = dr(Y + Z)$) аналогічно отримуємо

$$\bar{\nabla}_X(Y + Z) = \bar{\nabla}_XY + \bar{\nabla}_XZ.$$

Проектуючи у кожній точці на дотичний і нормальний компоненти, отримуємо відповідно

$$dr(\nabla_X(Y + Z)) = dr(\nabla_XY) + dr(\nabla_XZ),$$

звідки випливає властивість 1.b.

$$\nabla_X(Y + Z) = \nabla_X Y + \nabla_X Z,$$

і

$$B(X, Y + Z) = B(X, Y) + B(X, Z),$$

тобто "половину" властивості 2.b. Використаємо наступну властивість $\bar{\nabla}$:

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}(\bar{f} \bar{Y}) = \bar{f} \bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Y} + \bar{X}(\bar{f}) \bar{Y}.$$

Впр. $\bar{X}(\bar{f})(r(p)) = X(f)(p)$ (доводиться схоже на один з етапів доведення Lem. вище).

Крім того, $\bar{f} \bar{Y} = \bar{f} \bar{Y}$. Тому аналогічно до міркувань вище маємо

$$\bar{\nabla}_X(fY) = f \bar{\nabla}_X Y + X(f) dr(Y).$$

Проектуючи на дотичні та нормальні компоненти, маємо відповідно

$$dr(\nabla_X(fY)) = f dr(\nabla_X Y) + X(f)dr(Y),$$

звідки випливає 1.c.

$$\nabla_X(fY) = f\nabla_X Y + X(f)Y,$$

і

$$B(X, fY) = fB(X, Y) + 0,$$

що завершує доведення 2.b.

Тепер скористаємося тим, що $\bar{\nabla}$ має нульовий скрут:

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Y} - \bar{\nabla}_{\bar{Y}}\bar{X} = [\bar{X}, \bar{Y}].$$

Покажемо, що

$$[\bar{X}, \bar{Y}]_{r(p)} = d_{pr}([X, Y]_p).$$

Дійсно, введемо в околах p і $r(p)$ локальні координати (u^1, \dots, u^n) і (x^1, \dots, x^{n+q}) відповідно, як у доведенні Lem. вище. Нехай $[\bar{X}, \bar{Y}] = [\bar{X}, \bar{Y}]^b \frac{\partial}{\partial x^b}$ (коефіцієнти для інших полів позначаємо як у Lem.) Тоді за локальною формулою для дужки Лі у точках образу підмноговида маємо для будь-якого індекса b від 1 до $n + q$

$$\begin{aligned} & [\bar{X}, \bar{Y}]^b(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) = \\ & = \bar{X}^a(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) \frac{\partial \bar{Y}^b}{\partial x^a}(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) - \\ & - \bar{Y}^a(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) \frac{\partial \bar{X}^b}{\partial x^a}(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0). \end{aligned}$$

Використовуючи умови продовження і міркування з доведення Lem., отримуємо, що це дорівнює

$$\begin{aligned}
 & X^i(u^1, \dots, u^n) \frac{\partial \bar{Y}^b}{\partial x^i}(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) - \\
 & - Y^i(u^1, \dots, u^n) \frac{\partial \bar{X}^b}{\partial x^i}(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) = \\
 & = \left[\begin{array}{l} \left(X^i \frac{\partial Y^b}{\partial u^i} - Y^i \frac{\partial X^b}{\partial u^i} \right) (u^1, \dots, u^n), b = \overline{1, n}, \\ 0, b = \overline{n+1, n+q}. \end{array} \right] = \\
 & = (dr([X, Y]))^b(u^1, \dots, u^n),
 \end{aligned}$$

що й потрібно було показати.

Використовуючи цю рівність, отримуємо

$$\bar{\nabla}_X Y - \bar{\nabla}_Y X = dr([X, Y]).$$

Проектуючи на дотичні та нормальні компоненти, отримуємо відповідно

$$dr(\nabla_X Y) - dr(\nabla_Y X) = dr([X, Y]),$$

звідки маємо 1.d.

$$\nabla_X Y - \nabla_Y X = [X, Y],$$

і

$$B(X, Y) - B(Y, X) = 0,$$

тобто 2.c.

Нарешті, маємо умову узгодження $\bar{\nabla}$ з метрикою \bar{g} :

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{Y}, \bar{Z})) = \bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Y}, \bar{Z}) + \bar{g}(\bar{Y}, \bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Z}).$$

Це рівність функцій на V . Перш за все, зауважимо, що функція $\bar{g}(\bar{Y}, \bar{Z})$ продовжує $g(Y, Z)$, бо для будь-якої $q \in r^{-1}(V)$

$$\begin{aligned} \bar{g}(\bar{Y}, \bar{Z})(r(q)) &= \bar{g}_{r(q)}(\bar{Y}_{r(q)}, \bar{Z}_{r(q)}) = \\ &= \bar{g}_{r(q)}(d_q r(Y_q), d_q r(Z_q)) = g_q(Y_q, Z_q) = g(Y, Z)(q) \end{aligned}$$

за означенням першої ф.ф. Тому з Впр. вище маємо

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{Y}, \bar{Z}))(r(p)) = X(g(Y, Z))(p).$$

Для першого доданку правої частини з означень випливає

$$\begin{aligned} \bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Y}, \bar{Z})(r(p)) &= \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Y}\right)_{r(p)}, \bar{Z}_{r(p)}\right) = \\ &= \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\bar{\nabla}_X Y\right)_p, d_p r(Z_p)\right) = [\text{розкладення Гаусса}] = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \bar{g}_{r(p)} (d_{pr} ((\nabla_X Y)_p) + B(X, Y)_p, d_{pr}(Z_p)) = \\
&= \left[\begin{array}{l} B(X, Y)_p \in N_p M, \\ d_{pr}(Z_p) \in d_{pr}(T_p M) \end{array} \right] = \bar{g}_{r(p)} (d_{pr} ((\nabla_X Y)_p), d_{pr}(Z_p)) = \\
&= g_p ((\nabla_X Y)_p, Z_p) = g(\nabla_X Y, Z)(p)
\end{aligned}$$

згідно з означенням першої ф.ф. Аналогічно перетворюючи другий доданок, отримуємо, що у кожній $p \in M$ вірно

$$X(g(Y, Z)) = g(\nabla_X Y, Z) + g(Y, \nabla_X Z),$$

тобто 1.e.

Аналогічно використовуємо властивості $\bar{\nabla}$ для нормальних полів ξ, η та їхніх продовжень $\bar{\xi}, \bar{\eta}$ відповідно.

Так, з

$$\bar{\nabla}_{\bar{f}\bar{X} + \bar{h}\bar{Y}}\bar{\xi} = \bar{f}\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi} + \bar{h}\bar{\nabla}_{\bar{Y}}\bar{\xi}$$

отримуємо

$$\bar{\nabla}_{fX + hY}\xi = f\bar{\nabla}_X\xi + h\bar{\nabla}_Y\xi,$$

і згідно з розкладенням Вейнгартена відповідні проєкції мають вигляд

$$-dr(A_\xi(fX + hY)) = -fdr(A_\xi X) - hdr(A_\xi Y),$$

звідки маємо 3.b.

$$A_\xi(fX + hY) = fA_\xi X + hA_\xi Y,$$

та 4.a.

$$\nabla_{fX + hY}^\perp \xi = f\nabla_X^\perp \xi + h\nabla_Y^\perp \xi.$$

3

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}(\bar{\xi} + \bar{\eta}) = \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi} + \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\eta}$$

маємо

$$\bar{\nabla}_X(\xi + \eta) = \bar{\nabla}_X\xi + \bar{\nabla}_X\eta.$$

Проекції:

$$-dr(A_{\xi+\eta}X) = -dr(A_{\xi}X) - dr(A_{\eta}X),$$

що дає частину 3.a.

$$A_{\xi+\eta}X = A_{\xi}X + A_{\eta}X,$$

і 4.b.

$$\nabla_{\bar{X}}^{\perp}(\xi + \eta) = \nabla_{\bar{X}}^{\perp}\xi + \nabla_{\bar{X}}^{\perp}\eta.$$

Рівність

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}(\bar{f}\bar{\xi}) = \bar{f}\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi} + \bar{X}(\bar{f})\bar{\xi}$$

дає

$$\bar{\nabla}_X(f\xi) = f\bar{\nabla}_X\xi + X(f)\xi,$$

і проєкції мають вигляд

$$-dr(A_{f\xi}X) = -fdr(A_\xi X) + 0,$$

що завершує доведення 3.а.:

$$A_{f\xi}X = fA_\xi X,$$

та 4.с.

$$\nabla_{\bar{X}}^\perp(f\xi) = f\nabla_{\bar{X}}^\perp\xi + X(f)\xi.$$

Тепер ще раз використаємо узгодженість $\bar{\nabla}$ з \bar{g} :

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{\xi}, \bar{\eta})) = \bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}, \bar{\eta}) + \bar{g}(\bar{\xi}, \bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\eta}).$$

Оскільки функція $\bar{g}(\bar{\xi}, \bar{\eta})$ продовжує $\bar{g}(\xi, \eta)$, з Впр. вище маємо у кожній $p \in M$ для лівої частини

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{\xi}, \bar{\eta}))(r(p)) = X(\bar{g}(\xi, \eta))(p),$$

а для першого доданку правої –

$$\begin{aligned} \bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}, \bar{\eta})(r(p)) &= \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}\right)_{r(p)}, \bar{\eta}_{r(p)}\right) = \\ &= \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\bar{\nabla}_X\xi\right)_p, \eta_p\right) = [\text{розкладення Вейнгартена}] = \\ &= \bar{g}_{r(p)}\left(-d_p r\left((A_\xi X)_p\right) + \left(\nabla_X^\perp \xi\right)_p, \eta_p\right) = \\ &= \left[\begin{array}{l} \eta_p \in N_p M, \\ -d_p r\left((A_\xi X)_p\right) \in d_p r(T_p M) \end{array} \right] = \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\nabla_X^\perp \xi\right)_p, \eta_p\right) = \\ &= \bar{g}(\nabla_X^\perp \xi, \eta)(p). \end{aligned}$$

І аналогічно для другого доданку, звідки маємо 4.d.

$$X(\bar{g}(\xi, \eta)) = \bar{g}(\nabla_X^\perp \xi, \eta) + \bar{g}(\xi, \nabla_X^\perp \eta).$$

Запишемо умову узгодженості ще раз, тепер для дотичного і нормального полів:

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{Y}, \bar{\xi})) = \bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{Y}, \bar{\xi}) + \bar{g}(\bar{Y}, \bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{\xi}).$$

Знову ж $\bar{g}(\bar{Y}, \bar{\xi})$ продовжує $\bar{g}(dr(Y), \xi)$, тому з Впр. вище маємо

$$\bar{X}(\bar{g}(\bar{Y}, \bar{\xi}))(r(p)) = X(\bar{g}(dr(Y), \xi))(p) = 0,$$

бо це ортогональні у кожній точці поля. Отже, ліва частина в умові узгодженості нульова в точках підмноговида. Перепишемо праву, використавши ті ж міркування, що й раніше:

$$0 = \bar{g}(\bar{\nabla}_X Y, \xi) + \bar{g}(dr(Y), \bar{\nabla}_X \xi).$$

Підставимо сюди розкладення Гаусса і Вейнгартена:

$$\begin{aligned}
 0 &= \bar{g}(dr(\nabla_X Y) + B(X, Y), \xi) + \bar{g}(dr(Y), -dr(A_\xi X) + \nabla_X^\perp \xi) = \\
 &= \left[\begin{array}{l} dr(\nabla_X Y) \perp \xi, \\ dr(Y) \perp \nabla_X^\perp \xi \end{array} \right] = \bar{g}(B(X, Y), \xi) - \bar{g}(dr(Y), dr(A_\xi X)) = \\
 &= [\text{def. першої ф.ф.}] = \bar{g}(B(X, Y), \xi) - g(Y, A_\xi X).
 \end{aligned}$$

Це 5. Разом з 2.с. воно дає 3.с. ◀

Запис розкладень Гаусса і Вейнгартена
у локальних координатах

Зафіксуємо стандартні позначення: у околі точки $p \in M$ для підмноговида (M, r) у (\bar{M}, \bar{g}) будемо розглядати локальні координати (u^1, \dots, u^n) , у околі $r(p)$ –

(x^1, \dots, x^{n+q}) (але без усяких додаткових умов, на відміну від доведень Lem. і Pr. вище). Домовимось, що $i, j, k, \dots = \overline{1, n}$, $a, b, c, \dots = \overline{1, n+q}$, $\alpha, \beta, \gamma, \dots = \overline{1, q}$. Нехай $\{\bar{g}_{ab}\}$ і $\{g_{ij}\}$ – коефіцієнти метрик \bar{g} і g (першої ф.ф. підмноговида) відповідно.

Згадаємо також, що поля

$$\left\{ r_i = dr \left(\frac{\partial}{\partial u^i} \right) = r_i^a \frac{\partial}{\partial x^a} \right\}_{i=1}^n,$$

де $r_i^a = \frac{\partial x^a}{\partial u^i}$ – частинні похідні координатних функцій локального задання r , утворюють базис $d_o r(T_o M)$ у кожній точці o , де діють відповідні координати.

Lem. Для k -гладкого (M, r) на деякому околі кожної $p \in M$ існують $(k-1)$ -гладкі нормальні поля $\{\xi_1, \dots, \xi_q\}$, що утворюють у кожній точці цього

околу ортонормований базис нормального простору, тобто

$$\bar{g}(\xi_\alpha, \xi_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$$

на цьому околі для будь-яких α, β .

► Нехай $U \ni p$, $V \ni r(p)$ – відповідні координатні околи. Будемо шукати нормальні поля на відкритому околі $U \cap r^{-1}(V) \ni p$ вигляду $\xi = \xi^a \frac{\partial}{\partial x^a}$. Умови нормальності мають вигляд $\bar{g}(r_i, \xi) = 0$, тобто

$$\bar{g}_{ab} \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \xi^b = 0,$$

для будь-якого i від 1 до n . У кожній точці $U \cap r^{-1}(V)$ це система з n лінійних рівнянь від $n + q$ невідомих

ξ^1, \dots, ξ^{n+q} , невироджена, бо $\{r_i\}_{i=1}^n$ – лінійно незалежна система, а матриця \bar{g} додатно визначена. Отже, ця система має q -вимірний простір розв'язків. Знайдемо у кожній точці базис цього простору:

– виберемо фундаментальну систему розв'язків методом Гаусса;

– ортогоналізуємо її (відносно \bar{g} у точці) методом Грама – Шмідта.

Отримаємо $\left\{ \xi_\alpha = \xi_\alpha^a \frac{\partial}{\partial x^a} \right\}_{\alpha=1}^q$. Оскільки на обох етапах, щоб знайти $\{\xi_\alpha^a\}$, ми застосовували однозначно визначені ∞ -гладкі перетворення до $(k-1)$ -гладких $\left\{ \bar{g}_{ab} \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \right\}$ (Впр.), такі поля $\{\xi_\alpha\}_{\alpha=1}^q$ коректно визначені, $(k-1)$ -гладкі та задовольняють умові. ◀

Ех. Для $n = 2$, $q = 1$ і евклідового $(\overline{M}, \overline{g}) = E^3$ з декартовими координатами маємо $\xi = \xi_1 = \frac{[r_1, r_2]}{|[r_1, r_2]|}$.

Впр. Записати явну локальну формулу для єдиного нормального поля $\xi = \xi_1$ гіперповерхні у E^{n+1} для довільного n , узагальнивши векторний добуток.

Отже, запишемо розкладення Гаусса локально для базисних полів $X = \frac{\partial}{\partial u^i}$, $Y = \frac{\partial}{\partial u^j}$. Щоб знайти його ліву частину $\overline{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j}$, треба продовжити $dr \left(\frac{\partial}{\partial u^i} \right) = r_i$, $dr \left(\frac{\partial}{\partial u^j} \right) = r_j$ на окіл $r(p)$ полями $\overline{X} = \overline{X}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ й $\overline{Y} = \overline{Y}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ відповідно. Це означає, що у точках $r(M)$ $\overline{X}^a = r_i^a = \frac{\partial x^a}{\partial u^i}$ для будь-якого a , і аналогічно для \overline{Y} .

Як і раніше, будемо позначати через $\{\bar{\Gamma}_{ab}^c\}$ символи Кристоффеля ріманової зв'язності $\bar{\nabla}$ метрики \bar{g} . Локальна формула коваріантного диференціювання:

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{Y} = \bar{X}^a \left(\frac{\partial \bar{Y}^c}{\partial x^a} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \bar{Y}^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c}.$$

У точках $r(M)$ маємо:

$$\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j} = \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \left(\frac{\partial \bar{Y}^c}{\partial x^a} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \frac{\partial x^b}{\partial u^j} \right) \frac{\partial}{\partial x^c}.$$

Зауважимо, що тут за ланцюговим правилом перша з сум за індексом a дає похідні композицій $\bar{Y}^c \circ r = r_j^c = \frac{\partial x^c}{\partial u^j}$ (умова продовження), тому

$$\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j} = \frac{\partial(\bar{Y}^c \circ r)}{\partial u^i} \frac{\partial}{\partial x^c} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \frac{\partial x^b}{\partial u^j} \frac{\partial}{\partial x^c} =$$

$$= \left(r_{ij}^c + \bar{\Gamma}_{ab}^c r_i^a r_j^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c},$$

де будемо позначати $r_{ij} := r_{ij}^c \frac{\partial}{\partial x^c} := \frac{\partial^2 x^c}{\partial u^i \partial u^j} \frac{\partial}{\partial x^c}$. У цьому виразі $\bar{\Gamma}_{ab}^c$ – це насправді композиції $\bar{\Gamma}_{ab}^c \circ r$, але явно ми це писати не будемо. Усю суму $\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j}$ позначимо через $r_{j,i} = r_{i,j}$ (в силу симетрій, оскільки гладкість $k \geq 2$) – коваріантна похідна r_j за u^i (або r_i за u^j). Вона збігається з r_{ij} для пласкої зв'язності $\bar{\nabla}$ і локальних координат, у яких $\bar{\Gamma}_{ab}^c = 0$.

Першим доданком у правій частині розкладення Гаусса буде

$$dr \left(\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j} \right) = dr \left(\Gamma_{ij}^k \frac{\partial}{\partial u^k} \right) = \Gamma_{ij}^k r_k,$$

де через $\{\Gamma_{ij}^k\}$ будемо позначати символи Кристоффеля індукованої зв'язності ∇ підмноговида (вона ж ріманова зв'язність першої ф.ф. g).

Аналогічно до "справжніх" форм на многовиді, з властивостей лінійності другої ф.ф. B підмноговида у Pr.2. вище впливає, що B однозначно визначає у кожній точці $p \in M$ білінійне відображення

$$B_p: T_pM \times T_pM \rightarrow N_pM$$

таке, що $(B(X, Y))_p = B_p(X_p, Y_p)$ для будь-яких гладких полів X та Y на M (Впр.)

Зокрема, можна для $i, j = \overline{1, n}$ у кожній точці координатного околу підрахувати $B\left(\frac{\partial}{\partial u^i}, \frac{\partial}{\partial u^j}\right)$ і розкласти отримане локальне нормальне поле за базисом

з Lem. (на, можливо, меншому околі p):

$$B \left(\frac{\partial}{\partial u^i}, \frac{\partial}{\partial u^j} \right) = b_{ij}^\alpha \xi_\alpha.$$

def. Назвемо отримані функції $\{b_{ij}^\alpha\}_{i,j=\overline{1,n}, \alpha=\overline{1,q}}$ (локальними) коефіцієнтами другої ф.ф. B відносно координат (u^1, \dots, u^n) і локального базиса нормальних полів $\{\xi_1, \dots, \xi_q\}$.

Впр. Як вони змінюються при заміні локальних координат? Базиса?

Cor. (Локальний запис розкладення Гаусса)

$$r_{i,j} = \Gamma_{ij}^k r_k + b_{ij}^\alpha \xi_\alpha$$

для будь-яких $i, j = \overline{1, n}$.

Rem. Локальний вираз розкладення для довільних полів X та Y можна вивести з цього.

Тепер аналогічним чином знайдемо локальний вигляд розкладення Вейнгартена для базисних полів $X = \frac{\partial}{\partial u^i}$, $\xi = \xi_\alpha$, де $i = \overline{1, n}$, $\alpha = \overline{1, q}$. Для цього оберемо продовження $\bar{X} = \bar{X}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ (як раніше) і $\bar{\xi} = \bar{\xi}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ відповідно. Для другого поля умова продовження має вигляд просто $\bar{\xi}^a = \xi_\alpha^a$ у точках $r(M)$. Похідна:

$$\bar{\nabla}_{\bar{X}} \bar{\xi} = \bar{X}^a \left(\frac{\partial \bar{\xi}^c}{\partial x^a} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \bar{\xi}^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c}.$$

Аналогічно до розкладення Гаусса маємо, що у точках $r(M)$ це перетворюється на

$$\begin{aligned}\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \xi_\alpha &= \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \left(\frac{\partial \bar{\xi}^c}{\partial x^a} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \xi_\alpha^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c} = \\ &= \frac{\partial(\bar{\xi}^c \circ r)}{\partial u^i} \frac{\partial}{\partial x^c} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \xi_\alpha^b \frac{\partial}{\partial x^c} = \\ &= \left(\frac{\partial \xi_\alpha^c}{\partial u^i} + \bar{\Gamma}_{ab}^c r_i^a \xi_\alpha^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c}.\end{aligned}$$

Будемо позначати це через $\xi_{\alpha,i}$ (коваріантна похідна ξ_α за u^i). Зауважимо, що тут, як і у розкладенні Гаусса, під $\bar{\Gamma}_{ab}^c$ маються на увазі композиції $\bar{\Gamma}_{ab}^c \circ r$.

Як і для форми B , з властивостей лінійності оператора Вейнгартена A підмноговида у Pr.3. вище мо-

жна вивести, що у кожній точці $p \in M$ він однозначно визначає білінійне відображення

$$A_p: N_p M \times T_p M \rightarrow T_p M: \nu, v \mapsto (A_p)\nu v$$

таке, що $(A_\xi X)_p = (A_p)_{\xi_p} X_p$ для будь-яких гладких ξ та X (Впр.)

Зокрема, можна у кожній точці околу p розкласти:

$$A_{\xi_\alpha} \left(\frac{\partial}{\partial u^i} \right) = a_{\alpha i}^j \frac{\partial}{\partial u^j}.$$

Знайдемо коефіцієнти (функції) $\{a_{\alpha i}^j\}$. Для цього запишемо рівність з Pr.5. вище (для $Y = \frac{\partial}{\partial u^j}$):

$$g \left(A_{\xi_\alpha} \left(\frac{\partial}{\partial u^i} \right), \frac{\partial}{\partial u^j} \right) = \bar{g} \left(B \left(\frac{\partial}{\partial u^i}, \frac{\partial}{\partial u^j} \right), \xi_\alpha \right),$$

$$g \left(a_{\alpha i}^k \frac{\partial}{\partial u^k}, \frac{\partial}{\partial u^j} \right) = \bar{g} \left(b_{ij}^\beta \xi_\beta, \xi_\alpha \right),$$

$$a_{\alpha i}^k g_{kj} = b_{ij}^\alpha,$$

де справа використали ортонормованість. Будемо позначати через $G = (g_{ij})_{i,j=\overline{1,n}}$ локальну матрицю Грама g , через $(g^{ij})_{i,j=\overline{1,n}} = G^{-1}$ – компоненти оберненої до неї (як і вона, симетричної та додатно визначеної) матриці. Для кожного $j = \overline{1,n}$ домножимо обидві частини виразу вище на g^{jl} і додамо за j :

$$a_{\alpha i}^k g_{kj} g^{jl} = b_{ij}^\alpha g^{jl}.$$

Оскільки $GG^{-1} = I$ (одинична матриця), $g_{kj} g^{jl} = \delta_k^l$ (компоненти одиничної матриці, тобто символи Кронекера) для будь-яких l, k :

$$a_{\alpha i}^l = a_{\alpha i}^k \delta_k^l = b_{ij}^\alpha g^{jl}$$

для будь-яких i, l, α .

Отже, у першому доданку правої частини розкладення Вейнгартена маємо

$$dr \left(A_{\xi_\alpha} \left(\frac{\partial}{\partial u^i} \right) \right) = dr \left(b_{ij}^\alpha g^{jk} \frac{\partial}{\partial u^k} \right) = b_{ij}^\alpha g^{jk} r_k.$$

Нарешті, розкладемо другий доданок правої частини $\nabla_{\frac{\partial}{\partial u^i}}^\perp \xi_\alpha$ за локальним базисом нормальних полів:

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial u^i}}^\perp \xi_\alpha = \sum_{\beta=1}^q \mu_{\alpha\beta|i} \xi_\beta.$$

def. Будемо називати функції $\{\mu_{\alpha\beta|i}\}_{i=\overline{1,n}, \alpha, \beta=\overline{1,q}}$ коефіцієнтами скрута нормальної зв'язності ∇^\perp відно-

сно координат (u^1, \dots, u^n) і локального базиса нормальних полів $\{\xi_1, \dots, \xi_q\}$.

Rem. По суті, це символи Кристоффеля нормальної зв'язності.

Впр. Що відбувається при заміні локальних координат або базиса?

Rem. Для будь-яких α, β, i продиференціюємо умову ортонормованості $\bar{g}(\xi_\alpha, \xi_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ за u^i , використавши узгодженість Pr.4.d.:

$$\bar{g} \left(\nabla_{\frac{\partial}{\partial u^i}}^\perp \xi_\alpha, \xi_\beta \right) + \bar{g} \left(\xi_\alpha, \nabla_{\frac{\partial}{\partial u^i}}^\perp \xi_\beta \right) = 0,$$

$$\bar{g} \left(\sum_{\gamma} \mu_{\alpha\gamma|i} \xi_{\gamma}, \xi_{\beta} \right) + \bar{g} \left(\xi_{\alpha}, \sum_{\gamma} \mu_{\beta\gamma|i} \xi_{\gamma} \right) = 0,$$

$$\mu_{\alpha\beta|i} + \mu_{\beta\alpha|i} = 0,$$

тобто $\{\mu_{\alpha\beta|i}\}$ кососиметричні за α, β . Зокрема, $\mu_{\alpha\alpha|i} = 0$ для будь-яких α, i .

Cor. (Локальний запис розкладення Вейнгартена)

$$\xi_{\alpha,i} = -b_{ij}^{\alpha} g^{jk} r_k + \sum_{\beta=1}^q \mu_{\alpha\beta|i} \xi_{\beta}$$

для будь-яких $i = \overline{1, n}$, $\alpha = \overline{1, q}$.

Rem. Локальний вираз для довільних X та ξ можна отримати з цього.

Rem. Як уже зазначалося, для (принаймні, локально) пласкої зв'язності $\bar{\nabla}$ існують локальні координати, у яких усі $\bar{\Gamma}_{ab}^c = 0$, а тому $r_{i,j} = r_{ij}$, $\xi_{\alpha,i} = \frac{\partial \xi_{\alpha}^a}{\partial u^i} \frac{\partial}{\partial x^a}$ (останній вираз також можемо позначати просто $\frac{\partial \xi_{\alpha}}{\partial u^i}$). Зокрема, так виглядають ліві частини розкладень для $(\bar{M}, \bar{g}) = E^{n+q}$ і декартових координат.

Rem. Домноживши обидві частини розкладення Гаусса на ξ_{α} , отримаємо

$$\bar{g}(r_{i,j}, \xi_{\alpha}) = 0 + b_{ij}^{\alpha},$$

тобто формулу для b_{ij}^{α} :

$$b_{ij}^{\alpha} = \bar{g}(r_{i,j}, \xi_{\alpha}) = \bar{g}_{ab} \left(r_{ij}^a + \bar{\Gamma}_{cd}^a r_i^c r_j^d \right) \xi_{\alpha}^b.$$

Зокрема, при $(\bar{M}, \bar{g}) = E^{n+q}$ це буде просто $b_{ij}^{\alpha} = \langle r_{ij}, \xi_{\alpha} \rangle$.

Випадок гіперповерхні

Якщо ковимірність дорівнює 1, то $\dim N_p M = 1$ для будь-якої $p \in M$, причому у просторі $N_p M$ існують два протилежних одиничних (відносно $\bar{g}_{r(p)}$) базисних вектори. В силу Lem. вище, в околі будь-якої точки M можна побудувати $(k - 1)$ -гладке одиничне нормальне поле ξ (ξ_1 у позначеннях вище), що у кожній точці околу приймає одне з цих двох значень. При цьому, якщо таке поле існує на деякій зв'язній підмножині M , то їх там існує рівно два: ξ й $-\xi$ (Впр.)

Rem. Існування глобального, тобто визначеного на всьому M , неперервного одиничного нормального поля для орієнтовного \bar{M} (наприклад, для E^{n+1}) еквівалентне орієнтовності многовида M .

Фіксувавши ξ та взявши ξ_p у якості одиничного базисного вектора N_pM для кожної p , можемо (принаймні, локально на околі U) записати для довільних $(k - 1)$ -гладких полів X та Y

$$B(X, Y)_p = b(X, Y)(p) \xi_p,$$

визначивши на U таким чином $(k - 1)$ -гладку функцію $b(X, Y)$. Тобто маємо форму $b: X, Y \mapsto b(X, Y)$.

def. Форма b зветься (скалярною) другою фундаментальною формою гіперповерхні.

Rem. З властивостей B випливає, що b – симетрична білінійна $(k - 1)$ -гладка 2-форма, що визначена локально або "з точністю до знака" (або глобально

у випадку орієнтовних M і \bar{M}), і $B = b\xi$. Зокрема, знак b визначається вибором ξ .

Rem. Поле ξ одиничне: $\bar{g}(\xi, \xi) = 1$. Продиференціювавши цю рівність у напрямку довільного гладкого поля X на M і використавши узгодженість, отримаємо $2\bar{g}(\nabla_X^\perp \xi, \xi) = 0$. Оскільки $\{\xi\}$ утворює базис нормального простору у кожній точці, це означає, що $\nabla_X^\perp \xi = 0$.

Cor. (Розкладення Гаусса і Вейнгартена для гіперповерхні) Нехай (M, r) – гіперповерхня у (\bar{M}, \bar{g}) із (взагалі кажучи, локальним) одиничним нормальним полем ξ . Тоді для будь-яких гладких полів X, Y на M

$$\bar{\nabla}_X Y = dr(\nabla_X Y) + b(X, Y)\xi,$$

$$\bar{\nabla}_X \xi = -dr(A_\xi X).$$

Rem. Локально: залишається лише один набір коефіцієнтів $\{b_{ij}\} := \{b_{ij}^1\}$. За побудовою, це коефіцієнти форми b : $b_{ij} = b\left(\frac{\partial}{\partial u^i}, \frac{\partial}{\partial u^j}\right)$ для будь-яких i, j .

Cor. (Локальний запис розкладень Гаусса і Вейнгартена для гіперповерхні)

$$r_{i,j} = \Gamma_{ij}^k r_k + b_{ij} \xi,$$

$$\xi_{,i} = -b_{ij} g^{jk} r_k$$

для будь-яких $i, j = \overline{1, n}$.

Rem. Рівність другої суми у правій частині розкладення Вейнгартена нулю впливає і з кососиметричності коефіцієнтів скрута ($\mu_{11|i} = 0$ для усіх i).

Rem. Для пласкої зв'язності (зокрема, для $(\overline{M}, \overline{g}) = E^{n+1}$) та відповідних координат маємо тут зліва r_{ij} , $\frac{\partial \xi}{\partial u^i}$ відповідно і отримуємо звичні "дери́ваційні формули Гаусса і Вейнгартена".