

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

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

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

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

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

d. $\nabla_XY - \nabla_YX = [X, Y],$

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

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

$$\underline{a.} \quad A_{f\xi+h\eta}X = fA_\xi X + hA_\eta X,$$

$$\underline{b.} \quad A_\xi(fX + hY) = fA_\xi X + hA_\xi Y,$$

$$\underline{c.} \quad g(A_\xi X, Y) = g(X, A_\xi Y).$$

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

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

$$\underline{b.} \quad \nabla_X^\perp (\xi + \eta) = \nabla_X^\perp \xi + \nabla_X^\perp \eta,$$

$$\underline{c.} \quad \nabla_X^\perp (f\xi) = f\nabla_X^\perp \xi + X(f)\xi,$$

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

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 $q \in r^{-1}(V)$

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

$$f(q)d_q r(X_q) + h(q)d_q r(Y_q) = (f dr(X) + h dr(Y))_q,$$

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

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

$$= f(p)(\bar{\nabla}_X Z)_p + h(p)(\bar{\nabla}_Y Z)_p.$$

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

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

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

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

Це 2.a. 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 $\bar{Y} + \bar{Z} = \overline{Y + Z}$ (бо $\bar{Y} + \bar{Z}$ продовжує $dr(Y) + dr(Z) = dr(Y + Z)$) аналогічно отримуємо

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

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

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

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

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

проектуючи на дотичні і 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 $n + q$

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

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

$$X^i(u^1, \dots, u^n) \frac{\partial \bar{Y}^b}{\partial x^i}(u^1, \dots, u^n, 0, \dots, 0) -$$

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

що й потрібно було показати.

Використовуючи цю рівність, отримуємо

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

проектуючи на дотичні і 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 $q \in r^{-1}(V)$

$$\bar{g}(\bar{Y}, \bar{Z})(r(q)) = \bar{g}_{r(q)}(\bar{Y}_{r(q)}, \bar{Z}_{r(q)}) =$$

$$= \bar{g}_{r(q)} (d_{qr}(Y_q), d_{qr}(Z_q)) = g_q(Y_q, Z_q) = g(Y, Z)(q)$$

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 впливає

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

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

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

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.

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

З

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

маємо

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

проєкції:

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

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.a.:

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

та 4.c.

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

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 –

$$\bar{g}(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}, \bar{\eta})(r(p)) = \bar{g}_{r(p)}\left(\left(\bar{\nabla}_{\bar{X}}\bar{\xi}\right)_{r(p)}, \bar{\eta}_{r(p)}\right) =$$

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

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 у кожній $q \in r^{-1}(V)$

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

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

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

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 $(\overline{M}, \overline{g})$ 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 доведення Lem. 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 $\{\overline{g}_{ab}\}$ і $\{g_{ij}\}$ – коефіцієнти метрик \overline{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.

Лем. 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 $(\bar{M}, \bar{g}) = E^3$ з декартовими координатами маємо $\xi = \xi_1 = \frac{[r_1, r_2]}{\|[r_1, r_2]\|}$.

Впр. Записати явну локальну формулу для унітарного 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 $\bar{\nabla}_{\frac{\partial}{\partial u^i}} \frac{\partial}{\partial u^j}$, 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 $\bar{X} = \bar{X}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ і $\bar{Y} = \bar{Y}^a \frac{\partial}{\partial x^a}$ відповідно. Це означає, що у точках $r(M)$ $\bar{X}^a = r_i^a = \frac{\partial x^a}{\partial u^i}$ для будь-якого a , і аналогічно для \bar{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 композиції $\bar{Y}^c \circ r = r_j^c = \frac{\partial x^c}{\partial u^j}$ (умова продовження), тому

$$\begin{aligned} \bar{\nabla} \frac{\partial}{\partial u^i} \frac{\partial}{\partial u^j} &= \frac{\partial(\bar{Y}^c \circ r)}{\partial u^i} \frac{\partial}{\partial x^c} + \bar{\Gamma}_{ab}^c \frac{\partial x^a}{\partial u^i} \frac{\partial x^b}{\partial u^j} \frac{\partial}{\partial x^c} = \\ &= \left(r_{ij}^c + \bar{\Gamma}_{ab}^c r_i^a r_j^b \right) \frac{\partial}{\partial x^c}, \end{aligned}$$

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 плоскої зв'язності $\bar{\nabla}$ і локальних координат, у яких $\bar{\Gamma}_{ab}^c = 0$.

Першим доданком у правій частині розкладення Гаусса буде

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

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

$$B_p: T_p M \times T_p M \rightarrow N_p M$$

таке, що $(B(X, Y))_p = B_p(X_p, Y_p)$ для будь-яких гладких полів X і 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 Лем. (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 і 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 можна вивести, що у кожній точці $p \in M$ він однозначно визначає білінійне відображення

$$A_p: N_pM \times T_pM \rightarrow T_pM: \nu, v \mapsto (A_p)\nu v$$

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 відносно 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 $\overline{\nabla}$ існують локальні координати, у яких усі $\overline{\Gamma}_{ab}^c = 0$, 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 $(\overline{M}, \overline{g}) = E^{n+q}$ 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 $b_{ij}^\alpha = \langle r_{ij}, \xi_\alpha \rangle$.

Випадак 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 вектора. 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 і $-\xi$ (Впр.)

Rem. Існування глобального (тобто визначеного на всьому M) неперервного одиничного нормального поля для орієнтовного \overline{M} еквівалентне орієнтовності многовида M .

Фіксувавши ξ і взявши ξ_p у якості одиничного базисного вектора $N_p M$ для кожної p , можемо (принаймні, локально на околі U) записати для довільних $(k - 1)$ -гладких полів X і 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 \overline{M}), і $B = b\xi$. Зокрема, знак b визначається вибором ξ .

Rem. Поле ξ одиничне: $\overline{g}(\xi, \xi) = 1$. Продиференціювавши цю рівність у напрямку довільного гладкого поля X на M і використавши узгодженість, отримуємо $2\overline{g}(\nabla_X^\perp \xi, \xi) = 0$. 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 $(\overline{M}, \overline{g}) = E^{n+1}$) і відповідних координат маємо тут зліва r_{ij} , $\frac{\partial \xi}{\partial u^i}$ відповідно і отримуємо звичні "дериґаційні формули Гаусса і Вейнгартена".

Середня кривина

def. Нехай (M, r) – n -вимірний підмноговид у $(\overline{M}, \overline{g})$. Його полем середньої кривини зветься

$$H := \frac{1}{n} \operatorname{Tr}_g B := \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n B(E_i, E_i),$$

де $\{E_1, \dots, E_n\}$ – поля, що утворюють у кожній точці своєї області визначення ортонормований базис дотичного простору M (відносно значення першої ф.ф. g у цій точці).

Rem. Аналогічно нормальним полям у Lem. вище, такі поля максимальної гладкості існують в околі кожної точки, але, взагалі кажучи, тільки локально (це теж впливає з методу Грама – Шмідта або

можна використати паралельне перенесення – Впр.)
Отже, друга формула визначає H локально, у околі кожної точки M .

Rem. Потрібно перевірити коректність. Введемо локальні координати (усі позначення як вище) і розкладемо $E_i = E_i^j \frac{\partial}{\partial u^j}$ для кожного i . Умова ортонормованості $g(E_i, E_j) = \delta_{ij}$ дає для будь-яких i, j

$$g_{kl} E_i^k E_j^l = \delta_{ij}.$$

Побудуємо матрицю $E = (E_j^i)_{i,j=\overline{1,n}}$ (і G як вище), тоді ці умови означають, що

$$E^T G E = I.$$

Зокрема, звідси випливає, що E невироджена (чому?). Домножимо зліва на $(E^T)^{-1}$ і справа на E^{-1} :

$$G = (E^T)^{-1} E^{-1} = (E E^T)^{-1},$$

$$EE^T = G^{-1},$$

тобто для будь-яких i, j

$$\sum_{k=1}^n E_k^i E_k^j = g^{ij}.$$

Тоді локально

$$H = \frac{1}{n} \sum_k B(E_k, E_k) = \frac{1}{n} \sum_k b_{ij}^\alpha E_k^i E_k^j \xi_\alpha = \frac{1}{n} b_{ij}^\alpha g^{ij} \xi_\alpha.$$

Цей вираз не залежить від вибору $\{E_1, \dots, E_n\}$ (але й від локальних координат теж в силу означення).

Cor. H – коректно визначене нормальне поле на M , $(k-1)$ -гладке для k -гладкого підмноговида.

Rem. У випадку гіперповерхні з (локальним) одиничним нормальним полем ξ можемо аналогічно до

другої ф.ф. записати поле середньої кривини у вигляді $H \xi$, де тепер H – функція.

def. У цьому випадку H зветься середньою кривиною гіперповерхні.

Rem. Функція H визначена, взагалі кажучи, лише локально ($i \in (k - 1)$ -гладкою), причому її знак залежить від вибору ξ . Але модуль H коректно і однозначно визначений завжди. За побудовою,

$$H = \frac{1}{n} \operatorname{Tr}_g b := \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n b(E_i, E_i).$$

Локально поле середньої кривини у випадку гіперповерхні має вигляд $\frac{1}{n} b_{ij} g^{ij} \xi$, тому $H = \frac{1}{n} b_{ij} g^{ij}$.

Ex.1. Тор Кліффорда у E^4 : $r \in C^\infty(T^2, E^4)$, де $T^2 = S^1 \times S^1$, тому у якості локальних координат (u^1, u^2) можна брати кутові параметри відповідних кіл. Отже, визначимо (коректність очевидна):

$$r(u^1, u^2) := (\cos u^1 \cos u^2, \cos u^1 \sin u^2, \sin u^1 \cos u^2, \sin u^1 \sin u^2).$$

Диференціюємо:

$$r_1 = (-\sin u^1 \cos u^2, -\sin u^1 \sin u^2, \cos u^1 \cos u^2, \cos u^1 \sin u^2),$$

$$r_2 = (-\cos u^1 \sin u^2, \cos u^1 \cos u^2, -\sin u^1 \sin u^2, \sin u^1 \cos u^2).$$

Знаходимо коефіцієнти першої ф.ф.:

$$g_{11} = \langle r_1, r_1 \rangle = 1,$$

$$g_{12} = \langle r_1, r_2 \rangle = 0,$$

$$g_{22} = \langle r_2, r_2 \rangle = 1.$$

Тобто метрика пласка (поверхня локально ізометрична E^2 ; зауважимо, що ізометричне вкладення плаского двовимірного тора у E^4 повинне існувати за теоремою Неша – Кейпера). Зокрема, невиродженість матриці Грама (у даному випадку одиничної) означає, що r_1 і r_2 дійсно утворюють базис образу дотичної площини у кожній точці, тобто лінійно незалежні, а отже r – занурення. Воно є вкладенням, бо T^2 компактний, а r – ін'єкція.

Оберемо ортонормований базис нормальних полів (тут глобальний):

$$\xi_1 = r = (\cos u^1 \cos u^2, \cos u^1 \sin u^2, \sin u^1 \cos u^2, \sin u^1 \sin u^2),$$

$$\xi_2 = (\sin u^1 \sin u^2, -\sin u^1 \cos u^2, -\cos u^1 \sin u^2, \cos u^1 \cos u^2).$$

Дійсно, це нормальні поля, бо

$$\langle r_1, \xi_1 \rangle = \langle r_1, \xi_2 \rangle = \langle r_2, \xi_1 \rangle = \langle r_2, \xi_2 \rangle = 0,$$

і базис ортонормований, бо

$$\langle \xi_1, \xi_1 \rangle = \langle \xi_2, \xi_2 \rangle = 1, \quad \langle \xi_1, \xi_2 \rangle = 0.$$

Другі похідні:

$$r_{11} = r_{22} = (-\cos u^1 \cos u^2, -\cos u^1 \sin u^2, \\ -\sin u^1 \cos u^2, -\sin u^1 \sin u^2) = -r = -\xi_1,$$

$$r_{12} = (\sin u^1 \sin u^2, -\sin u^1 \cos u^2, \\ -\cos u^1 \sin u^2, \cos u^1 \cos u^2) = \xi_2.$$

Тому коефіцієнти другої ф.ф.:

$$b_{11}^1 = \langle r_{11}, \xi_1 \rangle = -1,$$

$$b_{11}^2 = \langle r_{11}, \xi_2 \rangle = 0,$$

$$b_{12}^1 = \langle r_{12}, \xi_1 \rangle = 0,$$

$$b_{12}^2 = \langle r_{12}, \xi_2 \rangle = 1,$$

$$b_{22}^1 = \langle r_{22}, \xi_1 \rangle = -1,$$

$$b_{22}^2 = \langle r_{22}, \xi_2 \rangle = 0.$$

У нас

$$G = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \text{ одинична, тому } G^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

теж одинична, і $g^{ij} = \delta^{ij}$. Поле середньої кривини $H = H^\alpha \xi_\alpha = \frac{1}{2} b_{ij}^\alpha g^{ij} \xi_\alpha$. У нас це буде

$$H = \frac{1}{2} b_{ij}^\alpha \delta^{ij} \xi_\alpha = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^2 b_{ii}^\alpha \xi_\alpha,$$

тобто

$$H^1 = \frac{1}{2}(b_{11}^1 + b_{22}^1) = -1,$$

$$H^2 = \frac{1}{2}(b_{11}^2 + b_{22}^2) = 0,$$

і отже

$$H = H^1 \xi_1 + H^2 \xi_2 = -\xi_1 = -r.$$

Rem. Зауважимо, що сума квадратів координатних функцій r дорівнює 1, тобто $r(T^2) \subset S^3 \subset E^4$: тор

Кліффорда – (гіпер)поверхня у сфері S^3 . Якщо ото-
тожнити TS^3 з підмножиною TE^4 , можна вважати
 ξ_2 нормальним полем цього тора у S^3 (оскільки воно
ортогональне радіусу-вектору r у E^4 , отже, є доти-
чним до S^3 , див. нижче). Проекція H на це поле
дорівнює 0, отже середня кривина тора Кліффорда
у S^3 нульова (чому?) – це мінімальна поверхня.