



Wykład 11 i 12  
Matematyka 3, semestr zimowy 2011/2012  
15 i 18 listopada 2011

Zanim przejdziemy do formułowania lematu Poincaré musimy zdefiniować pojęcie transportu formy. Dyskutowaliśmy już wcześniej zachowanie wektorów stycznych i kowektorów stycznych względem odwzorowania. Stwierdziliśmy, że jeśli  $F : M \rightarrow N$  jest odwzorowaniem gładkim między powierzchniami, to można przenosić za jego pomocą wektory styczne w punkcie  $x \in M$  do przestrzeni stycznej w punkcie  $F(x) \in N$ . Zdefiniowaliśmy innymi słowy odwzorowanie styczne  $\mathbb{T}_x F : \mathbb{T}_x M \rightarrow \mathbb{T}_{F(x)} N$ . Okazało się także, że kowektory można przenosić „w drugą stronę” za pomocą odwzorowania sprzężonego, tzn. odwzorowania

$$(\mathbb{T}_x F)^* : \mathbb{T}_{F(x)}^* N \rightarrow \mathbb{T}_x^* M.$$

Odwzorowanie sprzężone pozwala przenosić nie tylko pojedyncze kowektory, ale także całe pola kowektorowe, czyli jedno i wieloformy. Jeśli  $\alpha$  jest  $k$ -formą na  $N$  możemy zdefiniować  $k$ -formę  $F^* \alpha$  na  $M$  podając jej wartość na układzie  $k$  wektorów  $(v_1, v_2, \dots, v_k)$  stycznych do  $M$ :

$$F^* \alpha(v_1, \dots, v_k) = \alpha(\mathbb{T}F(v_1), \dots, \mathbb{T}F(v_k)).$$

operację  $F^*$  nazywamy *cofaniem formy*. Używa się także angielskiego określenia *pull-back*. Zauważmy, że podobnej operacji nie można zdefiniować na polach wektorowych, jeśli odwzorowanie  $F$  nie jest różnowartościowe. Załóżmy bowiem, że  $x, y$  są punktami w  $M$  takimi, że  $F(x) = F(y)$ . Niech także  $A : M \rightarrow \mathbb{T}M$  będzie polem wektorowym. Nie mamy żadnej gwarancji, że  $\mathbb{T}F(A(x)) = \mathbb{T}F(A(y))$ . Oznacza to, że pole wektorowe  $A$  pod działaniem  $F$  nie przechodzi na pole wektorowe na  $N$ .

Zanotujmy najważniejsze własności cofania form względem iloczynu zewnętrznego oraz różniczkowania:

- (1)  $F^* * *$  jest liniowe na formach;
- (2)  $F^*(\alpha \wedge \beta) = F^* \alpha \wedge F^* \beta$ ;
- (3)  $F^* d\alpha = dF^* \alpha$ .

Własności te są dość oczywiste. Własność druga wynika wprost z definicji iloczynu zewnętrznego. Własność trzecią należałoby sprawdzić na zeroformach, czyli funkcjach. Dzięki własności pierwszej i drugiej jest to wystarczające. Niech więc  $g$  będzie funkcją na  $M$ . musimy sprawdzić, czy zachodzi równość:

$$F^* dg = dF^* g.$$

Cofnięcie funkcji to  $F^* g = g \circ F$ , zatem różniczka cofnięcia wyraża się przez pochodne złożenia:

$$d(F^* g)(y) = d(g \circ F)(y) = \frac{\partial g \circ F}{\partial y^1} dy^1 + \dots + \frac{\partial g \circ F}{\partial y^n} dy^n = \left( \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^1} \right) dy^1 + \dots + \left( \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^n} \right) dy^n.$$

Popatrzmy teraz na cofnięcie różniczki. Dla ułatwienia obliczmy to cofnięcie na wektorze  $v$

$$\begin{aligned} (F^*dg)(v) &= dg(\mathbb{T}F(v)) = \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \langle dx^i, \mathbb{T}F(v) \rangle = \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \sum_{j=1}^n \frac{\partial F^i}{\partial y^j} v^j = \\ &= \sum_{i=1}^m \sum_{j=1}^n \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^j} v^j = \sum_{j=1}^n \left( \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^j} \right) v^j = \\ &= \sum_{j=1}^n \left( \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^j} \right) \langle dy^j, v \rangle. \end{aligned}$$

Wzór zachodzi dla wszystkich  $v$ , zatem

$$(F^*dg) = \sum_{j=1}^n \left( \sum_{i=1}^m \frac{\partial g}{\partial x^i} \frac{\partial F^i}{\partial y^j} \right) dy^j,$$

co jest równe  $dF^*g$ . Tak naprawdę używaliśmy już tej równości wyrażając formy różniczkowe w różnych zmiennych. Zamianę zmiennych można bowiem traktować jako pewnego rodzaju cofnięcie formy.

Możemy teraz przejść do sformułowania lematu Poincaré:

**Definicja 1.** Obszar  $\mathcal{O} \subset \mathbb{R}^n$  nazywamy gwiazdzistym względem punktu  $p \in \mathcal{O}$  jeśli dla każdego  $x \in \mathcal{O}$  i dla każdego  $t \in [0, 1]$  punkt  $tp + (1-t)x$  też należy do  $\mathcal{O}$ .

**Przykład 1.** Na obszarze gwiazdzistym każda forma zamknięta jest zupełna.

SZKIC DOWODU: Przedstawimy tutaj jedynie szkic dowodu twierdzenia Poincaré. Pełen dowód jest dość skomplikowany rachunkowo, jednak warto poznać główne punkty, ponieważ polega on na konstrukcji formy pierwotnej. Załóżmy dla uproszczenia, że  $\mathcal{O}$  jest gwiazdzisty względem punktu 0. Weźmy także zamkniętą formę  $\alpha$  zdefiniowaną na  $\mathcal{O}$  Niech  $F$  będzie odwzorowaniem ściągniętym do zera, tzn:

$$F : \mathcal{O} \times [1, 0] \longrightarrow \mathcal{O}, \quad F(x^1, \dots, x^n, t) = (tx^1, \dots, tx^n).$$

Zauważmy, że  $F(1, \cdot)$  jest identycznością na  $\mathcal{O}$  natomiast  $F(0, \cdot)$  ma obraz jednopunktowy równy 0. W tym sensie właśnie mówimy, że  $F$  jest ściągnięte. Potrzebny nam będzie pull-back formy  $\alpha$  względem odwzorowania  $F$ . Jeśli

$$\alpha = \sum \alpha_{i_1 \dots i_k}(x) dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_k}$$

to

$$F^*\alpha = \sum \alpha_{i_1 \dots i_k}(t) d(tx^{i_1}) \wedge \dots \wedge d(tx^{i_k}).$$

Po wykonaniu rachunków okazuje się, że w formie  $F^*\alpha$  są składniki zawierające  $dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_k}$  i składniki zawierające  $dt \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_{k-1}}$ . Wykorzystywać będziemy także odwzorowanie liniowe  $K$  na przestrzeni form na  $\mathcal{O} \times [1, 0]$  o wartościach w przestrzeni form na  $\mathcal{O}$ . Polega ono na „odcałkowaniu” części z  $dt$ , tzn

$$K(a(t, x)dt \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_{k-1}}) = \left( \int_0^1 a(t, x) dt \right) dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_{k-1}},$$

oraz

$$K(b(x, t)dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dx^{i_k}) = 0.$$

Okazuje się (i to jest najtrudniejsza rachunkowa część dowodu), że

$$K(dF^*\alpha) + dK(F^*\alpha) = \alpha.$$

Jeśli więc forma  $\alpha$  jest zamknięta, to

$$dF^*\alpha = F^*d\alpha = 0$$

i z powyższego wzoru zostaje jedynie

$$dK(F^*\alpha) = \alpha,$$

czyli formą pierwotną do  $\alpha$  jest  $K(F^*\alpha)$ . Metoda poszukiwania formy pierwotnej poprzez wyznaczenie  $K(F^*\alpha)$  jest zazwyczaj bardzo skomplikowana rachunkowo.  $\square$

W założeniach lematu Poincaré obszar gwiaździsty zastąpić można ściągającym, tzn takim, który można w sposób ciągły ściągnąć do punktu. Okazuje się, że kluczowe jest, aby obszar „nie miał dziur”. Ściągalne jest więc całe  $\mathbb{R}^n$ , ściągalna jest półpłaszczyzna czy półsfera. Nie jest ściągalna płaszczyzna  $\mathbb{R}^2$  z usuniętym punktem  $(0, 0)$ , nie jest ściągalny także torus. Na płaszczyźnie  $\mathbb{R}^2$  z usuniętym punktem  $(0, 0)$  formą zamkniętą ale nie zupełną jest  $d\varphi$ . We współrzędnych kartezjańskich zapisujemy ją jako

$$\frac{1}{x^2 + y^2}(xdy - ydx).$$

Współrzędna  $\varphi$  nie jest dobrze określoną gładką funkcją na całym  $\mathbb{R}^2 \setminus (0, 0)$ , nie jest więc dobrą funkcją pierwotną dla tej formy na  $\mathbb{R}^2 \setminus (0, 0)$ . Wybierając odpowiedni zakres wartości  $\varphi$  możemy ją użyć jako funkcji pierwotnej na mniejszych podzbiorach  $\mathbb{R}^2$ , np na płaszczyźnie z usuniętą dodatnią półosią  $0x$ . Oto przykład zastosowania metody podanej w dowodzie lematu Poincaré do poszukiwania formy pierwotnej:

**Przykład 1.** Niech  $\omega$  będzie formą określoną na  $\mathcal{O} = \{(x, y, z) : z > 0\}$  wzorem

$$\omega = \frac{1}{z^3}(xdy \wedge dz + ydz \wedge dx + zdx \wedge dy).$$

Znaleźć formę pierwotną do  $\omega$  stosując metodę opisaną w dowodzie Lematu Poincaré z odwzorowaniem  $F$  ściągającym do punktu  $(0, 0, 1)$ :

$$F(t, x, y, z) = (tx, ty, 1 - t + tz).$$

To samo zrobić z odwzorowaniem

$$G(t, x, y, z) = (tx, ty, z^t).$$



Najwyższa pora zająć się najważniejszą częścią teorii form różniczkowych. Okazuje się, że formy są obiektami, które świetnie nadają się do całkowania po powierzchniach. Zaczniemy od najprostszego przypadku. Załóżmy, że  $D$  jest domkniętym i ograniczonym obszarem w  $\mathbb{R}^n$  takim, że jego brzeg  $\partial D$  jest kawałkami powierzchnią. Nie będziemy lepiej precyzować rodzaju obszaru  $D$  - oprzemy się raczej na intuicji. Niech także  $\alpha$  będzie  $n$ -formą określoną w otoczeniu  $\mathcal{O}$  obszaru  $D$ . Każda  $n$ -forma na  $n$ -wymiarowej przestrzeni jest postaci

$$\alpha = a(x^1, \dots, x^n)dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^n$$

Przestrzeń  $\mathbb{R}^n$  jest wyposażona w kanoniczną orientację zadaną przez bazę kanoniczną

$$e = \left( \frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^n} \right).$$

Orientację tę oznaczmy  $\iota_+$ . Drugą orientację oznaczmy  $\iota_-$ . Definiujemy całkę z formy  $\alpha$  po obszarze  $D$  z orientacją  $\iota_+$  wzorem

$$\int_{(D, \iota_+)} \alpha = \int_D a,$$

gdzie całka po prawej stronie równania jest całką w sensie Riemanna z funkcji  $a$  po obszarze  $D$ . Całka z formy  $\alpha$  po obszarze  $D$  z orientacją  $\iota_-$  jest równa

$$\int_{(D, \iota_-)} \alpha = - \int_D a.$$

Niech teraz  $F : \mathcal{U} \rightarrow \mathcal{O}$  będzie dyfeomorfizmem obszarów  $\mathcal{U}$  i  $\mathcal{O}$  zawartych w  $\mathbb{R}^n$ . Odwzorowanie styczne w każdym punkcie jest izomorfizmem liniowym, tzn w szczególności przeprowadza bazę na bazę. Mogą zdarzyć się dwie sytuacje:  $T_y F$  przeprowadza bazę o orientacji  $\iota_+$  na bazę o tej samej orientacji lub na bazę o orientacji przeciwnej. W pierwszym przypadku wyznacznik macierzy  $T_y F$  w bazie kanonicznej jest dodatni, w drugim przypadku ujemny. Istotnie, jeśli  $f_i = T_y F(e_i)$ , to

$$[f_i]^e = [T_y F]^e_e [e_i]^e.$$

Oznacza to, że

$$[id]^e_f = [T_y F]^e_e = F'(x).$$

Zgodność bądź niezgodność orientacji związanych z bazami  $f$  i  $e$  zależy od znaku wyznacznika macierzy przejścia a więc od znaku wyznacznika odwzorowania stycznego (czyli pochodnej odwzorowania  $F$ ). Zauważmy przy okazji, że jeśli odwzorowanie  $F$  jest dyfeomorfizmem, to znak wyznacznika pochodnej odwzorowania  $F$  nie zmienia się od punktu do punktu. Wyznacznik wyraża się przez pochodne cząstkowe funkcji tworzących odwzorowanie  $F$ , jest więc ciągłą funkcją współrzędnych. W żadnym punkcie także wyznacznik ten nie jest równy zero. Ciągłość prowadzi więc do wniosku, że albo wyznacznik ten jest dodatni na całym obszarze, albo na całym ujemny. Niech teraz  $S$  będzie obszarem nadającym się do całkowania zawartym w  $U$ , zaś  $\alpha$  będzie formą na  $\mathcal{O}$ . Obliczmy całkę z  $F^* \alpha$  po  $S$  z orientacją dodatnią  $\iota_+$ . Oznaczmy  $(x^1, x^2, \dots, x^n)$  współrzędne w  $\mathcal{O}$  i  $(y^1, y^2, \dots, y^n)$  współrzędne w  $\mathcal{U}$  takie, że  $x^i = F^i(y^1, \dots, y^n)$ . Jeśli teraz  $\alpha = a(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^n$  to

$$F^* \alpha = a(F^1(y), \dots, F^n(y)) dF^1(y) \wedge \dots \wedge F^n(y) = a(F^1(y), \dots, F^n(y)) \det F'(y) dy^1 \wedge \dots \wedge dy^n$$

Możemy teraz obliczyć całkę

$$\begin{aligned} \int_{(S, \iota_+)} F^* \alpha &= \int_S a(F^1(y), \dots, F^n(y)) \det F'(y) = \\ &= \int_S a(F^1(y), \dots, F^n(y)) \operatorname{sgn}(\det F'(y)) |\det F'(y)| = \\ &= \operatorname{sgn}(\det F'(y)) \int_S a(F^1(y), \dots, F^n(y)) |\det F'(y)| = \\ &= \operatorname{sgn}(\det F'(y)) \int_{F(S)} a(x^1, \dots, x^n) = \\ &= \operatorname{sgn}(\det F'(y)) \int_{(F(S), \iota_+)} a(x^1, \dots, x^n) dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^n = \\ &= \operatorname{sgn}(\det F'(y)) \int_{(F(S), \iota_+)} \alpha \end{aligned}$$

Okazało się więc, że w zależności od znaku wyznacznika  $F'$  mamy

$$\int_{(S, \iota_+)} F^* \alpha = \int_{(F(S), \iota_+)} \alpha \quad \text{lub} \quad \int_{(S, \iota_+)} F^* \alpha = \int_{(F(S), \iota_-)} \alpha$$

Rachunki, które wykonaliśmy prowadzą do wniosku, że całka z formy jest poprawnie zdefiniowana na obszarze zorientowanym. Odwzorowanie  $F$  należy traktować jako odwzorowanie obszarów zorientowanych.

Możemy teraz zdefiniować całkę po obszarze na powierzchni  $M$ . Niech  $M$  będzie  $k$ -wymiarową zorientowaną powierzchnią i  $\alpha$   $k$ -formą zdefiniowaną na  $M$ . Orientację  $M$  oznaczmy  $\iota$ . Niech teraz  $D$  będzie obszarem na powierzchni  $M$  nadającym się do całkowania. Załóżmy najpierw, że  $D$  mieści się w obrazie jednej parametryzacji

$$\kappa : \mathbb{R}^k \supset \mathcal{O} \longrightarrow M.$$

zadbamy także o to, aby wybrać parametryzację zgodną z orientacją, tzn taką, żeby kanoniczna orientacja  $\mathbb{R}^k$  przechodziła przy parametryzacji  $\kappa$  na wybraną orientację  $\iota$ . Definiujemy całkę

$$\int_{(D, \iota)} \alpha = \int_{(\kappa^{-1}(D), \iota_+)} \kappa^* \alpha.$$

Oczywiście jeśli obszar nie mieści się w obrazie jednej parametryzacji musimy „posklejać” go z kawałków mieszczących się w obrazach kilku parametryzacji. Precyzyjnie zrobić to można używając pojęcia rozkładu jedności. Nie będziemy jednak zagłębiać się w to zagadnienie po raz kolejny polegając na intuicji.

**Przykład 2.** Zajmijmy się teraz rozwiązaniem konkretnego przykładu. Obliczmy całkę z obcięcia formy  $dx \wedge dz$  do sfery dwuwymiarowej o promieniu 1 po fragmencie sfery o promieniu 1, dla którego  $z \geq 0$  i  $x \geq 0$ . Na sferze wybierzemy orientację zgodną z orientacją zadawaną przez bazę  $(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y})$  w punkcie  $(0, 0, 1)$ . ♣