

**Uniwersytet Warszawski**  
Wydział Matematyki, Informatyki i Mechaniki

**Michał Garmulewicz**

Nr albumu: 304742

$L_p$ -kohomologie  $f$ -stożków  
Riemannowskich.

Praca licencjacka  
na kierunku MATEMATYKA

Praca wykonana pod kierunkiem  
**dra hab. Andrzeja Webera**  
Instytut Matematyki

Maj 2015

## **Oświadczenie kierującego pracą**

Potwierdzam, że niniejsza praca została przygotowana pod moim kierunkiem i kwalifikuje się do przedstawienia jej w postępowaniu o nadanie tytułu zawodowego.

Data

Podpis kierującego pracą

## **Oświadczenie autora (autorów) pracy**

Świadom odpowiedzialności prawnej oświadczam, że niniejsza praca dyplomowa została napisana przeze mnie samodzielnie i nie zawiera treści uzyskanych w sposób niezgodny z obowiązującymi przepisami.

Oświadczam również, że przedstawiona praca nie była wcześniej przedmiotem procedur związanych z uzyskaniem tytułu zawodowego w wyższej uczelni.

Oświadczam ponadto, że niniejsza wersja pracy jest identyczna z załączoną wersją elektroniczną.

Data

Podpis autora (autorów) pracy

## **Streszczenie**

W tej pracy licencjackiej opisane jest obliczenie  $L_p$ -kohomologii rozmaitości Riemannowskich.

## **Słowa kluczowe**

kohomologie de Rhama, topologia różniczkowa

## **Dziedzina pracy (kody wg programu Socrates-Erasmus)**

11.0 Matematyka, Informatyka:

11.1 Matematyka

## **Klasyfikacja tematyczna**

14 Algebraic Geometry

14F (Co)homology theory

14F40 de Rham cohomology

## **Tytuł pracy w języku angielskim**

$L_p$ -cohomologies of Riemannian  $f$ -horns.



# Spis treści

<b>1. Wstęp</b> . . . . .	5
<b>2. Algebra liniowa</b> . . . . .	7
2.1. Algebra zewnętrzna . . . . .	7
2.2. Norma indukowana na potędze zewnętrznej przestrzeni dualnej. Skalowanie norm. . . . .	8
<b>3. Formy różniczkowe i reguła homotopii</b> . . . . .	11
3.1. Metryka Riemannowska i forma objętości . . . . .	13
3.2. Norma formy różniczkowej . . . . .	14
3.3. Przekształcenie indukowane, kohomologie de Rham'a oraz formuła homotopii . . . . .	15
3.4. $L_p$ -kohomologie . . . . .	20
3.5. Uogólniona nierówność Hardy'ego . . . . .	20
<b>4. Obliczenie</b> . . . . .	21
<b>Bibliography</b> . . . . .	27



# Rozdział 1

## Wstęp

W pracy [Weber] prezentowane jest między innymi obliczenie  $L_p$ -kohomologii stożka nad pseudorozmaitością Riemannowską.

Na stożku tym określona jest metryka postaci  $dt \otimes dt + t^2 g$ , gdzie  $g$  jest metryką na części nieosobliwej wyjściowej pseudorozmaitości. W dalszej części wspomnianej pracy obliczana jest  $L_p$ -kohomologia wspomnianej przestrzeni.

1. (bardzo krótka część) Algebra liniowa: tu zbiera Pan fragmenty, w których jest powiedziane jak iloczyn skalarny/norma w  $V$  indukuje iloczyn skalarny/norme w  $V^*$ ,  $\Lambda^k V^*$  i co się dzieje przy przeskalowaniu.

2. Formy różniczkowe i reguła homotopii: tu dowodzi Pan formułę homotopii (\*)  $Kd + dK = Id - \pi^* i^*$  (o szacowaniu normy nie ma mowy). Wniosek:  $H^*(M) = H^*(M \times R)$ , izomorfizm zadany przez  $\pi^*$ .

3.  $L^p$ -kohomologie (definicja za pomocą form gładkich), szacowanie norm  $\pi^* \omega$ ,  $I_r \omega$ , (osobno dla  $r = \infty$ ). Trzeba jasno wypowiedzieć idee przewodnia:  $C_f M$  jest dyfeomorficzne z  $M \times R$ , chcemy porównać  $H^*(M \times R)$  z  $H^*(C_f M)$  używając  $\pi^*$  i korzystając z formuły (\*). Dlatego robimy te oszacowania.

W tej pracy licencjackiej przedstawiam drobną modyfikację tych pojęć do  $e^{-t}$ -stożków Riemannowskich, czyli przestrzeni będących produktem rozmaitości Riemannowskiej oraz półprostej na której określono metrykę  $dt \otimes dt + (e^{-t})^2 g$ .





## Rozdział 2

# Algebra liniowa

W rozdziale tym przytaczam definicje i wyprowadzam podstawowe zależności, które pomogą nam w dalszych obliczeniach.

### 2.1. Algebra zewnętrzna

W tej sekcji przytaczam definicje form zewnętrznych oraz ich własności. Przytoczone definicje podane są według podręczników [Lee], rozdział 14 oraz [Kostrikin] - rozdział 6 § 3.

Formy zewnętrzne są dla nas istotne, ponieważ formy różniczkowe, które są podstawowym obiektem służącym do badania kohomologii de Rhama, są lokalnie elementami algebry zewnętrznej na przestrzeni stycznej do mnogości w otoczeniu danego punktu.

Niech  $V$  będzie skończenie wymiarową rzeczywistą przestrzenią wektorową. Tensor  $T : V \times \dots \times V \rightarrow \mathbb{R}$  nazwiemy kowariantnym. Bierze on jako argumenty jedynie wektory i konsekwentnie, nie bierze on jako argumentów form. Takie tensory mają wiele nazw: formy zewnętrzne, multi-kowektory, czy też po prostu  $k$ -kowektory. Przestrzeń wszystkich  $k$ -kowektorów na przestrzeni  $V$  ma wiele oznaczeń. Jednym z bardziej popularnych oznaczeń jest  $T^k(V^*)$ .

Tensor będzie nazwany *alternującym*, gdy jego wartość zmieni znak w przypadku zmienimy miejscami jego dwa wektory wejściowe. Przestrzeń takich tensorów, które należą do  $T^k(V^*)$ , a do tego są antysymetryczne, często oznacza się  $\Lambda^k(V^*)$ .

Przedstawmy teraz kilka podstawowych operacji określonych na takich tensorach. Dla dwóch tensorów kowariantnych  $f \in T^p(V^*)$  oraz  $g \in T^q(V^*)$  możemy określić produkt (tensorowy)  $f \otimes g \in T^{p+q}(V^*)$  za pomocą wzoru:

$$f \otimes g(x_1, x_2, \dots, x_p, x_{p+1}, x_{p+2}, \dots, x_{p+q}) = f(x_1, x_2, \dots, x_p) \cdot g(x_{p+1}, x_{p+2}, \dots, x_{p+q}).$$

Dowolny kowariantny tensor możemy przekształcić na tensor alternujący za pomocą przekształcenia *alternatora*, nazywanego także *rzutem alternującym*. Jest on określony w następujący sposób:

$$\text{Alt} : T^k(V^*) \rightarrow \Lambda^k(V^*)$$

$$\text{Alt}(f)(x_1, x_2, x_3, \dots, x_k) = \frac{1}{k!} \sum_{\sigma \in S_p} \text{sgn} f(x_{\sigma(1)}, x_{\sigma(2)}, \dots, x_{\sigma(k)}).$$

Z pomocą alternatora określić można iloczyn zewnętrzny antysymetryczny. Dla elementów  $\omega \in \Lambda^p(V^*)$  oraz  $\eta \in \Lambda^q(V^*)$ , ich iloczyn zewnętrzny zadamy wzorem

$$\omega \wedge \eta = \frac{(p+q)!}{p!q!} \text{Alt}(\omega \otimes \eta)$$

Przytoczmy teraz sposób, w jaki definiuje się bazę potęgi zewnętrznej  $\Lambda^k(V^*)$ . Niech  $v_1, v_2, \dots, v_n$  będzie bazą przestrzeni dualnej  $V^*$ , która jest dualna do bazy  $w_1, w_2, \dots, w_n$ . Wówczas układ

$$B = \{v_{i_1} \wedge v_{i_2} \wedge \dots \wedge v_{i_k} : 1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_k \leq n\}$$

jest bazą potęgi zewnętrznej  $\Lambda^k(V^*)$ . Warto zauważyć, że implikuje to  $\dim \Lambda^k(V^*) = \binom{n}{k}$

Aby uczynić zadość tytułowi tego podrozdziału, zdefiniujemy *algebrę zewnętrzną*. Jest to suma prosta:

$$\Lambda^*(V) = \Lambda^0(V^*) \oplus \Lambda^1(V^*) \oplus \Lambda^2(V^*) \oplus \dots$$

Stanowi ona algebrę z działaniami dodawania oraz iloczynu zewnętrznego. Fakt ten jest dokładnie uargumentowany w wielu standardowych podręcznikach, przykładowo w [Lee], Proposition 14.11 albo [Kostrikin].

## 2.2. Norma indukowana na potęgach zewnętrznej przestrzeni dualnej. Skalowanie norm.

W tym rozdziale przedstawiam relacje pomiędzy normą określoną na danej przestrzeni wektorowej a indukowaną przez iloczyn skalarny normą na przestrzeni dualnej oraz na potęgach zewnętrznych przestrzeni dualnej. W szczególności, w dalszych obliczeniach będziemy badać wyrażenia typu  $r|\cdot|$ , gdzie  $|\cdot|$  jest normą na skończeniu wymiarowej przestrzeni liniowej. Znaczenie będzie miało jak zachowuje się norma na przestrzeni dualnej, gdy skalujemy normę wyjściowej przestrzeni liniowo o czynnik  $r$ .

*Komentarz: Tu jest konieczny cytat gdzie są opisane ładnie te rzeczy.*

Niech będzie dana skończenie wymiarowa rzeczywista przestrzeń liniowa  $V$  z iloczynem skalarnym  $\langle \cdot, \cdot \rangle$ . Ten iloczyn skalarny, na przykład na podstawie twierdzenia Riesz o reprezentacji *Komentarz: cytowanie*, zadaje izometryczny izomorfizm pomiędzy  $V$  oraz jej przestrzenią dualną  $V^*$ .

Dzięki temu, że jest on izometrią, widzimy, że iloczyn skalarny z  $V$  indukuje iloczyn skalarny na  $V^*$ . Istnienie iloczynu skalarnego implikuje także istnienie normy na przestrzeni dualnej. Możemy tę normę wyrazić w nieco inny sposób, co ułatwi nam obliczenie zachowania normy ze względu na skalowanie. *Komentarz: cytowanie.*

Dla rzeczywistej przestrzeni wektorowej funkcjonal  $\phi \in V^*$  ma normę określoną wzorem:

$$\|\phi\| = \sup \{|\phi(v)| : v \in V, \|v\| = 1\}, \quad (2.1)$$

gdzie  $\|v\|$  to norma pochodząca z wyjściowej przestrzeni wektorowej  $V$ .

Iloczyn skalarny jest także przenoszony na potęgę zewnętrzną przestrzeni dualnej. *Komentarz: cytowanie!! - niby jest napisane w ćwiczeniu z Kostrikin'a ale lepiej byłoby znaleźć coś, co mówi o tym wprost* Dla dwóch  $k$ -form jest on zadany wzorem

$$\langle v^1 \wedge \dots \wedge v^k, w^1 \wedge \dots \wedge w^k \rangle = \det(\langle v^i, w^j \rangle), \quad (2.2)$$

czyli jest on równy wyznacznikowi macierzy wartości iloczynu skalarnego zaaplikowanych do poszczególnych składowych  $k$ -kovektorów.

Możemy teraz obserwować w jaki sposób zachowują się normy przestrzeni dualnej oraz potęgi zewnętrznej gdy przeskalujemy normę wyjściową o czynnik liniowy  $r$ .

Założmy więc, że rozważamy rzeczywistą przestrzeń liniową  $V$  z określoną normą  $\|\cdot\|$ . Określmy nową normę dla  $v \in V$ :

$$\|v\|_r = r\|v\|.$$

Z definicji 2.1 możemy bardzo prosto zauważyć, że dla funkcjonału  $\phi \in V^*$  nowa norma będzie dana następującym wzorem:

$$\|\phi\|_r = \frac{1}{r}\|\phi\|$$

Zauważmy bowiem, że dla przestrzeni skończenie wymiarowej, supremum ze wzoru 2.1 jest osiągane. *Komentarz: cytat ze stosownego AFu* Załóżmy, że supremum to jest osiągane dla wektora  $v$ . W nowej normie wektor ten ma normę  $\|v\|_r = r \cdot \|v\| = r \cdot 1 = r$ . Ze względu na liniowość operatora  $\phi$  widzimy, że na zbiorze  $w \in V : \|w\|_r = 1$  wartość  $|\phi(w)|$  będzie osiągała swoje supremum dla wielokrotności  $\alpha v$ . Istotnie,  $\frac{1}{r}v$  maksymalizuje tę wartość i jednocześnie widzimy, że

$$\|\phi\|_r = \frac{1}{r}|\phi(v)| = \frac{1}{r}\|\phi\|.$$

Skoro wiemy w jaki sposób skaluje się iloczyn skalarny na przestrzeni dualnej. W definicji wyznacznika zakładamy bowiem, że wyznacznik jest liniowy ze względu na mnożenie wiersza macierzy. Pomnożenie całej macierzy kwadratowej rzędu  $k$  przez czynnik  $r$  powoduje więc pomnożenie wyznacznika przez czynnik  $r^k$ . Otrzymujemy stąd natychmiast dla  $k$ -formy  $\omega = \omega_1 \wedge \dots \wedge \omega_k$  wzór:

$$\|\omega\|_r = \frac{1}{r^k}\|\omega\|. \quad (2.3)$$



## Rozdział 3

# Formy różniczkowe i reguła homotopii

W tym rozdziale opisuje formy różniczkowe, kohomologie de Rhama i udowadniam formułę homotopii. Formuła ta oraz jej dowód jest dla nas szczególnie interesująca, ponieważ będzie ona kluczowa dla porównania grup kohomologii  $f$ -stożka i rozmaitości  $M$ .

Poniższe definicje są przytoczone w formie opartej na podręczniku [Lee] oraz [Bott]. W szczególności, dowód formuły homotopii jest zaczerpnięty z [Bott], rozdział I § 4.

Rozważamy rozmaitość  $M$ . Dla dowolnej przestrzeni kostycznej  $T_p^*M$  rozpatrzmy jej potęgę zewnętrzną  $\Lambda^k(T_p^*M)$ . Otrzymujemy w ten sposób przestrzeń liniową nad każdym punktem  $p \in M$ . Ich sumę rozłączną oznaczmy  $\Lambda^k(T^*M)$ . Przestrzeń tę, określone nad każdym punktem z osobna, można skleić do wiązki wektorowej, na której można zdefiniować formy różniczkowe.

**Definicja 3.0.1** (Forma różniczkowa).  $k$ -formą różniczkową na rozmaitości  $M$  nazwiemy gładkie przekrój wiązki  $\Lambda^k(T^*M)$  nad  $M$ , czyli gładkie odwzorowanie  $\omega : M \rightarrow \Lambda^k(T^*M)$ , spełniające  $\omega(p) \in \Lambda^k(T_p^*)$  dla każdego punktu  $p \in M$ .

Przestrzeń  $k$ -form różniczkowych oznaczać będziemy przez  $\Omega^k(M)$ . Określimy na niej kluczowe dla dalszych kroków naszego rozumowania pojęcie *pochoďnej zewnętrznej* formy różniczkowej. Operacja ta zwiększa stopień formy, czyli  $d : \Omega^k(M) \rightarrow \Omega^{k+1}(M)$ . Pozwala to patrzeć na nią w dalszej części rozumowania, jako na operator w ciągu przestrzeni wektorowych  $\Omega^k(M)$ , tworzącym kompleks łańcuchowy.

Aby nadać nieco więcej intuicji definicji, przypomnimy najpierw definicję różniczki funkcji, czyli operację  $d : C^\infty = \Omega^0(M) \rightarrow \Omega^1(M)$ . Niech  $f$  będzie funkcją gładką na  $M$ , a  $(x^i)$  - układem współrzędnych. Na dziedzinie tego układu określimy różniczkę  $df$  wzorem

$$df = \sum_{i=1}^n \frac{\partial f}{\partial x^i} dx^i. \quad (3.1)$$

Dla form o wyższej gradacji określamy pochodną zewnętrzną w następujący sposób. Niech  $\omega = \sum_{j \in I} \alpha_{j_1, \dots, j_k} dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_k}$ . Różniczka  $d : \Omega^k(M) \rightarrow \Omega^{k+1}(M)$  jest dana jako

$$d\left(\sum_{j \in I} \alpha_{j_1, \dots, j_k} dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_k}\right) = \sum_{j \in I} \sum_{i=1}^n \frac{\partial \alpha_{j_1, \dots, j_k}}{\partial x^i} dx^i \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_k}.$$

Ponadto, jeśli  $\phi$  jest  $p$ -formą, a  $\psi$  jest  $q$ -formą, to możemy zapisać następujący wariant formuły Leibniza

$$d(\phi \wedge \psi) = d\phi \text{ wedge } \psi + (-1)^p \phi \wedge d\psi.$$

Jest on udowodniony w [Lee].

Warto zwrócić uwagę, że własność 3.1 wraz z formułą Leibniza determinują postać różniczek dla form w wyższych gradacjach.

Przytoczymy teraz kluczową własność różniczek wraz z dowodem. Przypomnijmy, że w teorii homologii badamy kompleksy łańcuchowe, czyli ciągi przestrzeni

$$\dots \xrightarrow{d} A^i \xrightarrow{d} A^{i+1} \xrightarrow{d} \dots,$$

że  $d^2 = d \circ d = 0$ . Będziemy się starali stwierdzić, że

**Twierdzenie 3.0.1.** *Dla różniczek zewnętrznych form należących do  $(\Omega^*(M), d)$  zachodzi*

$$d \circ d = 0.$$

*W związku z tym ciąg przestrzeni  $(\Omega^i(M), d)_i$  jest kompleksem łańcuchowym.*

*Dowód.* Udowodnimy najpierw na przypadku szczególnym 0-formy, czyli funkcji o własnościach rzeczywistych. Dla tego przypadku zachodzi

$$\begin{aligned} d(du) &= d \left( \sum_j \frac{\partial u}{\partial x^j} dx^j \right) = \sum_i \sum_j \frac{\partial^2 u}{\partial x^i \partial x^j} dx^i \wedge dx^j = \\ &= \sum_{i < j} \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^i \partial x^j} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^j \partial x^i} \right) dx^i \wedge dx^j = 0, \end{aligned}$$

z uwagi na to, że pochodne cząstkowe mieszane są sobie równe. Dla przypadku ogólnego natomiast, skorzystamy z powyższego przypadku szczególnego oraz formuły Leibniza, które w połączeniu pozwolą nam napisać

$$\begin{aligned} d(d\omega) &= d \left( \sum_J d\omega_J \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_k} \right) \\ &= \sum_J d(d\omega_J) \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge dx^{j_k} \\ &\quad + \sum_J \sum_{i=1}^k (-1)^i d\omega_J \wedge dx^{j_1} \wedge \dots \wedge d(dx^{j_i}) \wedge \dots \wedge dx^{j_k} = 0. \end{aligned}$$

Nadużywam tu nieco notacji dla zachowania jasności dowodu. Iteracja po  $J$  to iteracja po multiindeksach, a iteracja po  $i$  to normalna konwencja sumowania. Ostatnia równość wynika wprost z definicji różniczek form  $d\omega_J$ .

□

### 3.1. Metryka Riemannowska i forma objętości

**Metryką Riemannowską** nazwiemy gładkie, symetryczne kowariantne pole 2-tensorów na rozmaitości  $M$  które jest dodatnio określone w każdym punkcie. Mówiąc bardziej intuicyjnie, określenie metryki Riemannowskiej to doczepienie pola iloczynów skalarnych do rozmaitości, które zmienia się w sposób gładki.

W dowolnych lokalnych gładkich współrzędnych  $(x^i)$  metryka Riemannowska może być zapisana jako

$$g = g_{ij} dx^i \otimes dx^j = g_{ij} dx^i dx^j$$

gdzie  $g_{ij}$  jest dodatnio określoną macierzą (której współrzędne to funkcje gładkie). Ostatnia część równości zapisuje naszą metrykę w terminach produktu symetrycznego.

Biorąc pod uwagę, że w głównej części pracy rozważać będziemy rozmaitości Riemannowskie będące produktem dwóch rozmaitości Riemannowskich, zbadajmy w jaki sposób zadana będzie metryka na takiej przestrzeni produktowej. Jeżeli  $(M, g)$  oraz  $(M', g')$  będą rozmaitościami Riemannowskimi, to na  $M \times M'$  możemy zadać metrykę produktową  $\hat{g} = g \oplus g'$  w następujący sposób:

$$\hat{g}((v, v'), (w, w')) = g(v, w) + g'(v', w')$$

dla każdego  $(v, v'), (w, w') \in T_p M \oplus T_q M' \cong T_{(p,q)}(M \times M')$ . Gdy mamy dane jakieś konkretne współrzędne  $(x_1, \dots, x_n)$  dla  $M$  oraz  $(y_1, \dots, y_m)$  dla  $M'$ , to dostajemy prosto lokalne współrzędne  $(x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_m)$  na  $M \times M'$  i nietrudno sprawdzić, że metryka produktowa jest lokalnie reprezentowana przez macierz blokowo diagonalną

$$(\hat{g}_{ij}) = \begin{pmatrix} (g_{ij}) & 0 \\ 0 & (g'_{ij}) \end{pmatrix}.$$

W kolejnym rozdziale pracy będziemy mówić o całkowaniu funkcji po rozmaitości Riemannowskiej. Co prawda nie będzie nam to potrzebne aż do kolejnego rozdziału, ale jest do technika ściśle związana z metryką Riemannowską, więc przedstawię ją tutaj.

Aby móc całkować funkcje na rozmaitości potrzebne jest nam pojęcie Riemannowskiej formy objętości. Szczegóły dotyczącego tego rozumowania są dość zawiłe i w małym stopniu mają wpływ na tę pracę. Dlatego też przywołam tylko definicję i twierdzenie o postaci formy objętości w lokalnych współrzędnych, zamieszczając jedynie odnośnik do dowodu w źródle.

**Uwaga 3.1.1.** Niech  $(M, g)$  będzie zorientowaną rozmaitością Riemannowską wymiary  $n \geq 1$ . Istnieje dokładnie jedna gładka forma objętości  $\omega_g \in \Omega^n(M)$ , nazywana **Riemannowską formą objętości**, która spełnia równanie

$$\omega_g(E_1, \dots, E_n) = 1$$

gdzie  $(E_i)$  jest lokalną, ortonormalną, dodatnio zorientowaną bazą pól wektorowych.

*Dowód.* Pomijam, zamieszczony w oryginalnym źródle [Lee], Proposition 15.29. □

To, co dokładnie oznacza ta definicja i jaka jest jej motywacja jest poza zakresem zainteresowania tej pracy. Musimy natomiast z perspektywy dalszych obliczeń znać jaką jest lokalna postać formy objętości.

**Uwaga 3.1.2.** Niech  $(M, g)$  będzie zorientowaną rozmaitością Riemannowską wymiaru  $n$ , z brzegiem lub bez brzegu. W dowolnych zorientowanych gładkich współrzędnych  $(x_i)$ , Riemannowska forma objętości może być wyrażona lokalnie w następujący sposób:

$$\omega_g = \sqrt{\det(g_{ij})} dx^1 \wedge \dots \wedge dx^n$$

Dowód tej własności także omijam, jest on dostępny w [Lee], Proposition 15.31.

Do naszych dalszych obliczeń potrzebna nam będzie umiejętność całkowania funkcji rzeczywistych pod rozmaitościami Riemannowskimi. Zdefiniujemy w tym celu stosowną całkę. Niech  $(M, g)$  będzie zorientowaną rozmaitością Riemannowską. Niech  $\text{vol}_g$  oznacza jej formę objętości. Jeżeli mamy teraz  $f$  - funkcję o zwartym nośniku, rzeczywistą i ciągłą, określoną na  $M$ , to  $f \text{vol}_g$  jest  $n$ -formą. Nie odwołując się do ogólnych definicji całek z różnych typów form różniczkowych, w naszym przypadku będziemy mogli zapisać prosto, korzystając z wcześniejszych uwag dotyczących zapisu formy objętości:

$$\int_M f d\text{vol}_g = \int_{\phi(U)} f(x) \sqrt{\det(g_{ij})} dx^1 \dots dx^n,$$

zakładając, że rozmaitość jest cała w obrazie jednej mapy  $\phi$ . Jeżeli bowiem tak by nie było, to musielibyśmy korzystać z wielu map  $\phi_1, \phi_2, \dots$ , które opisywałyby całą rozmaitość biorąc pod uwagę gładki podział jedyńki na rozmaitości.

### 3.2. Norma formy różniczkowej

Biorąc pod uwagę lokalną strukturę form różniczkowych jako algebry zewnętrznej oraz uwagi z wcześniejszego rozdziału, iloczyn skalarny na rozmaitości Riemannowskiej indukuje zarówno na przestrzeni kostycznej, jak i na potędze zewnętrznej przestrzeni kostycznej iloczyn skalarny, a w związku z tym także normę. Dla porządku zapiszę jej lokalną postać.

Niech  $(M, g)$  będzie zorientowaną, spójną rozmaitością Riemannowską.

Dla danych dwóch form zapisanych w lokalnych współrzędnych, ortogonalnych względem iloczynu skalarnego (metryki Riemannowskiej)

$$\alpha_x = \sum_{1 \leq i_1 < \dots < i_k \leq n} \alpha_{i_1 \dots i_k; x} e^{i_1} \wedge \dots \wedge e^{i_k}$$

oraz

$$\beta_x = \sum_{1 \leq i_1 < \dots < i_k \leq n} \beta_{i_1 \dots i_k; x} e^{i_1} \wedge \dots \wedge e^{i_k},$$

iloczyn skalarny na przestrzeni form daje się zapisać prostym wzorem

$$G(\alpha_x, \beta_x) = \sum_{i_1, \dots, i_k} \alpha_{i_1 \dots i_k; x} \beta_{i_1 \dots i_k; x}.$$

Mamy więc dzięki temu iloczynowi określoną lokalną normę dla form różniczkowych. Dla  $\omega \in \Omega^k(M)$  oraz  $x \in M$  napiszemy

$$|\omega|_x = \sqrt{G(\omega_x, \omega_x)}.$$



Warto podkreślić tu prosty, ale istotny wniosek, że po określeniu formy  $\omega$  norma jest funkcją typu  $|\omega|_x : M \rightarrow \mathbb{R}$ . Jest to ważne odnotowanie, ponieważ pomaga to w rozumieniu intuicji stojącej za definicją normy na całości rozmaiłości Riemannowskiej. Taka norma będzie po prostu całką z normy punktowej rozważanej formy różniczkowej.

W dalszej części *Przenieść do do trzeciego rozdziału* Definiujemy  $p$ -normę dla formy na całej rozmaiłości Riemannowskiej:

$$||\omega||^p = \int_M |\omega|_x^p d\text{vol}_g(x) \quad (3.2)$$

### 3.3. Przekształcenie indukowane, kohomologie de Rhama oraz formuła homotopii

Rozważmy przypadek gładkiej funkcji  $F : M \rightarrow N$ , pomiędzy dwoma rozmaiłościami. Za pomocą tej funkcji będziemy mogli określić przekształcenie, które pozwoli nam zamieniać formy różniczkowe z rozmaiłości  $N$  na formy różniczkowe z rozmaiłości  $M$ . Z różniczką takiej funkcji możemy bowiem stowarzyszyć przekształcenie przeciągnięcia  $F^* : \Lambda^p N \rightarrow \Lambda^p M$ , działające w taki sposób:

$$(F^*\omega)_p(v_1, \dots, v_n) = \omega_{F(p)}(dF_p(v_1), \dots, dF_p(v_k)).$$

Przeciągnięcie jest też czasami nazywane cofnięciem.

Pokażemy teraz bardzo interesującą strukturę jaką mają formy różniczkowe na rozmaiłości, gdy rozpatrywać je jako kompleksy z działaniem różniczki. W poniższym rozumowaniu, przez  $\Omega^p(M)$  oznaczać będziemy przestrzeń gładkich  $k$ -form. Niech  $M$  będzie rozmaiością z brzegiem lub bez brzegu, a  $p$  będzie nieujemną liczbą całkowitą. Ponieważ  $d : \Omega^p(M) \rightarrow \Omega_{p+1}(M)$  jest przekształceniem liniowym, jego jądro oraz obraz są podprzestrzeniami liniowymi. Wprowadźmy oznaczenie:

$$\mathcal{Z}^p(M) = d : \Omega^p(M) \rightarrow \Omega_{p+1}(M) = \{p\text{-formy zamknięte na } M\}$$

$$\mathcal{B}^p(M) = d : \Omega^p(M) \rightarrow \Omega_{p+1}(M) = \{p\text{-formy dokładne na } M\}.$$

Jako konwencję przyjmuje się, że  $\Omega^p(M)$  jest zerową przestrzenią wektorową gdy  $p < 0$  lub  $p > n = \dim M$ . W związku z tym zachodzi przykładowo  $\mathcal{B}^0(M) = 0$  oraz  $\mathcal{Z}^n(M) = \Omega^n(M)$ .

Sprawdzona wcześniej własność operatora różniczkowania  $d \circ d = 0$  oznacza, że każda forma dokładna jest zamknięta. To z kolei implikuje  $\mathcal{B}^p(M) \subseteq \mathcal{Z}^p(M)$ . Stąd ma sens następująca definicja:

**Definicja 3.3.1.** Grupą kohomologii de Rhama rzędu  $p$  nazwiemy następującą ilorazową przestrzeń liniową:

$$H_{dR}^p(M) = \frac{\mathcal{Z}^p(M)}{\mathcal{B}^p(M)}$$

Jest to rzeczywista przestrzeń liniowa i w związku z tym jest ona grupą z działaniem dodawania wektorów. Można także pokazać, że grupy de Rhama są niezmiennicze ze względu na dyfeomorfizmy. Dla każdej domkniętej  $p$ -formy  $\omega$  na  $M$  poprzez  $[\omega]$  będziemy oznaczać klasę równoważności formy  $\omega$  w  $H_{dR}^p(M)$ . Taką klasę równoważności będziemy nazywać także

klasą kohomologii formy  $\omega$ . Jeżeli dwie formy  $\omega, \eta$  należą do tej samej klasy kohomologii, czyli zachodzi  $[\omega] = [\eta]$ , to różnią się one co najwyżej o formę dokładną. Zachodzi także następujący lemat:

**Lemat 3.3.1.** *(Przekształcenia indukowane kohomologii) Dla każdej gładkiej funkcji  $F : M \rightarrow N$  pomiędzy dwoma rozmaitościami gładkimi, przeciągnięcie  $F^* : \Omega^p(N) \rightarrow \Omega^p(M)$  przenosi formy dokładne na formy dokładne, a formy zamknięte na formy zamknięte. W ten sposób indukuje ono przekształcenie liniowe, w dalszym ciągu oznaczane jako  $F^*$  z  $H_{dR}^p(N)$  do  $H_{dR}^p(M)$ , które nazywane jest przekształceniem indukowanym kohomologii.*

*Dowód.* Jeśli  $\omega$  jest formą zamkniętą, to  $d(F^*\omega) = F^*(d\omega) = 0$ , więc  $F^*\omega$  także jest zamknięte. Stąd wynika już, że przeciągnięcie to przenosi formy zamknięte na zamknięte, a dokładne na dokładne. Przekształcenie indukowane jest zadane w prosty sposób. Dla  $p$ -formy zamkniętej  $\omega$ , niech

$$F^*[\omega] = [F^*\omega].$$

Wtedy jeśli  $\omega' = \omega + d\eta$ , to

$$F^*[\omega'] = [F^*\omega + d(F^*\eta)] = [F^*\omega],$$

a więc przekształcenie jest dobrze zdefiniowane. □

Odnosimy następujący, ważny wniosek.

**Uwaga 3.3.1.** Rozmaitości gładkie, które są ze sobą dyfeomorficzne, mają izomorficzne grupy kohomologii de Rhama.

Przedstawiony powyżej wniosek jest nieco zaskakujący - grupy de Rhama okazały się być topologicznym niezmiennikiem. Wniosek ten ma daleko idące uogólnienie. Można bowiem udowodnić, że wspomniane grupy są niezmiennikami homotopii. Oznacza to, że homotopijnie równoważne rozmaitości posiadają będą izomorficzne kohomologie de Rhama. Będziemy się starać udowodnić następującą rzecz:

**Propozycja 3.3.1.** *Homotopijnie równoważne rozmaitości mają izomorficzne grupy de Rhama.*

Przedstawię teraz dowód powyższej propozycji. W tym rozumowaniu ciekawy jest dla nas zarówno wynik, jak i technika, która wykorzystywana będzie do jego udowodnienia. Skorzystam później z bardzo podobnych technik do udowodnienia najważniejszych twierdzeń pracy. Wyprowadzimy bowiem równanie, które sprowadzi naszą tezę do udowodnienia istnienia pewnego operatora o żądanych własnościach.

Chcemy najpierw udowodnić, że homotopijne funkcje gładkie indukują to samo przekształcenie kohomologii. Rozważamy w tym celu dwie gładkie funkcje  $F, G : M \rightarrow N$ . Pokażemy, że ich przekształcenia indukowane są równe  $F^* = G^*$ . Wyrażmy ten warunek w nieco innych słowach.

Gdy weźmiemy zamkniętą formę  $p$ -formę  $\omega$  na  $N$ , aby przekształcenia indukowane były równe, musimy być w stanie wyprodukować taką  $(p-1)$ -formę  $\eta$  na  $M$ , aby spełnione

$$G^*\omega - F^*\omega = d\eta.$$

Z tego wyniknie bowiem, że  $G^*[\omega] - F^*[\omega] = [d\eta] = 0$ .

Możemy podejść do tego problemu nieco bardziej systematycznie, szukając takiego operatora  $h$ , który jako argumenty bierze zamknięte  $p$  formy na  $N$  i działa tak, że spełniona jest zależność

$$d(h\omega) = G^*\omega - F^*\omega.$$

Zamiast definiować  $h\omega$  tylko dla przypadku, kiedy  $\omega$  jest zamknięta, okazuje się, że łatwiej jest określić operator  $h$  z przestrzeni wszystkich gładkich  $p$ -form na  $N$  do przestrzeni wszystkich gładkich  $(p-1)$ -form na  $M$ , dla którego spełnione jest równanie

$$d(h\omega) + h(d\omega) = G^*\omega - F^*\omega.$$

Gdy warunek ten jest bowiem spełniony to dla formy  $\omega$ , która jest zamknięta znajdzie także poprzedni warunek.

Następujące twierdzenia i wnioski przytaczam z książki [Bott], Section I.§4, s 35.

Obliczenie rozpoczniemy od prostszego przypadku  $M = \mathbb{R}^n$ . Niech  $\pi : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^n$  będzie rzutowaniem na pierwszy czynnik, a  $s$  będzie cięciem zerowym, czyli włożeniem na zero na drugim czynniku. Podsumowując mamy:

$$\begin{aligned} \mathbb{R}^n \times \mathbb{R} &\xleftrightarrow[\pi]{s} \mathbb{R}^n \\ \Omega(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}) &\xleftrightarrow[\pi^*]{s^*} \Omega(\mathbb{R}^n) \\ \pi(x, t) &= x \\ s(x) &= (x, 0) \end{aligned}$$

Pokażemy, że funkcje indukują przeciwne do siebie izomorfizmy na grupach kohomologii i stąd zachodzi  $H^*(\mathbb{R}^{n+1}) \cong H^*(\mathbb{R}^n)$ .

Jako, że  $\pi \circ s = id$  mamy prosto  $s^* \circ \pi^* = id$ . Jednak  $s \circ \pi \neq 1$  i stąd dla operatorów na formach zachodzi także  $\pi^* \circ s^* \neq 1$ . Dla przykładu,  $\pi^* \circ s^*$  posyła funkcję  $f(x, t)$  na  $f(x, 0)$  czyli funkcję która jest stała wzdłuż każdego włókna. Okazuje się jednak że w kohomologiach jednak  $\pi^* \circ s^*$  jest identycznością. Aby to pokazać, posłużymy się formułą homologii. Chcemy mianowicie znaleźć funkcję  $K$  na  $\Omega(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R})$  taką, że spełnione jest równanie:

$$1 - \pi^* \circ s^* = \pm dK \pm Kd.$$

Podkreślmy ponownie, że  $dK \pm Kd$  przekształca formy domknięte na formy dokładne i dlatego indukuje przekształcenie zerowe w kohomologii. Dla pełnej klarowności, dzieje się tak dlatego, że skoro  $d \circ d = 0$  to z definicji forma zamknięta  $\omega$  zachowuje wzór  $d\omega = 0$  i w konsekwencji  $Kd\omega = 0$ . Dlatego też z powyższego wzoru pozostaje tylko  $dK\omega$ , która jest formą dokładną.

Gdy taki operator  $K$  istnieje, nazwany jest on *operatorem homotopii*, a operator  $\pi^* \circ s^*$  jest łańcuchowo homotopijne z identycznością. Zwróćmy także uwagę, że operator homotopii podnosi gradację formy o 1.

Każda forma na  $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}$  da się wyrazić jako suma prosta następujących dwóch podstawowych typów form:

1.  $(\pi^*\phi)f(x, t),$
2.  $(\pi^*\phi)f(x, t) \wedge dt,$

gdzie  $\phi$  jest formą określoną na przestrzeni podstawowej  $\mathbb{R}^n$ . Zdefiniujemy teraz  $K : \Omega^q(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}) \rightarrow \Omega^{q-1}(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R})$  na poszczególnych typach form jako:

1.  $(\pi^*\phi)f(x, t) \mapsto 0,$
2.  $(\pi^*\phi)f(x, t) \wedge dt \mapsto (\pi^*\phi) \int_0^t f.$

Przystąpimy teraz do sprawdzenia, że  $K$  jest rzeczywiście operatorem homotopii. Dla uproszczenia dalszych wzorów zastosujemy uproszczenie notacji. Będziemy pisać  $\partial f / \partial x$  zamiast  $\sum \partial f / \partial x^i dx^i$  oraz  $\int g$  zamiast  $\int g(x, t) dt$ .

Korzystając z tej notacji, sprawdzamy dla  $q$ -formy typu 1:

$$\begin{aligned} \omega &= (\pi^*\phi) \cdot f(x, t) \\ (1 - \pi^*s^*)\omega &= (\pi^*\phi) \cdot f(x, t) - \pi^*\phi \cdot f(x, 0) \\ (dK - Kd)\omega &= -Kd\omega = -K \left( (d\pi^*\phi)f + (-1)^q \pi^*\phi \left( \frac{\partial f}{\partial x} \wedge dx + \frac{\partial f}{\partial t} \wedge dt \right) \right) = \\ &= (-1)^{q-1} \pi^*\phi \int_0^t \frac{\partial f}{\partial t} = (-1)^{q-1} \pi^*\phi [f(x, t) - f(x, 0)]. \end{aligned}$$

Zestawiając powyższe równości możemy więc napisać

$$1 - \pi^*s^* = (-1)^{q-1}(dK - Kd)$$

dla form typu 1.

Zbadajmy formułę homotopii dla  $q$ -form typu 2:

$$\begin{aligned} \omega &= (\pi^*\phi) f dt \\ d\omega &= (\pi^*d\phi) f dt + (-1)^{q-1} (\pi^*\phi) \frac{\partial f}{\partial x} \wedge dx \wedge dt \\ (1 - \pi^*s^*)\omega &= \omega \text{ ponieważ } s^*(dt) = d(s^*) = d(0) = 0 \\ Kd\omega &= (\pi^*d\phi) \int_0^t f + (-1)^{q-1} (\pi^*\phi) dx \wedge \left( \int_0^t \frac{\partial f}{\partial x} \right) \\ dK\omega &= (\pi^*d\phi) \int_0^t f + (-1)^{q-1} (\pi^*\phi) \left[ dx \wedge \left( \int_0^t \frac{\partial f}{\partial x} \right) + f dt \right], \end{aligned}$$

i podsumowując zachodzi wzór

$$(dK - Kd)\omega = (-1)^{q-1}\omega.$$

W obu przypadkach mamy więc

$$1 - \pi^* \circ s^* = (-1)^{q-1}(dK - Kd).$$

Podsumowując, wnioskiem jest

**Wniosek 3.3.1.** *Przekształcenia  $H^*(\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}) \xrightleftharpoons[\pi^*]{s^*} H^*(\mathbb{R}^n)$  są izomorfizmami.*

Możemy także dzięki tym obserwacjom policzyć kohomologie  $\mathbb{R}^n$ .

**Wniosek 3.3.2.** *(Lemat Poincaré)*

$$H^*(\mathbb{R}^n) = H^*(punkt) = \begin{cases} \mathbb{R} & \text{dla wymiaru } 0 \\ 0 & \text{dla wszystkich innych przypadków} \end{cases}$$

Możemy teraz uogólnić powyższy prostszy przypadek na przypadek dowolnej rozmaitości. Rozważmy mianowicie

$$M \times \mathbb{R}^1 \xrightleftharpoons[\pi]{s} M$$

Jeśli  $U_\alpha$  jest atlasem dla  $M$ , wtedy  $U_\alpha \times \mathbb{R}^1$  jest atlasem  $M \times \mathbb{R}^1$ . Ponownie można zauważyć, że każda forma na  $M \times \mathbb{R}$  jest kombinacją liniową dwóch przedstawionych powyżej typów form. Możemy więc zdefiniować operator homotopii  $K$  w taki sam sposób jak wcześniej. Wtedy można będzie przepisać wcześniejszy dowód zamieniając  $\mathbb{R}^n$  na  $M$  i będzie on nadal prawdziwy. Stąd dostajemy mocniejszy fakt, że  $H^*(M \times \mathbb{R}^1) \cong H^*(M)$ , gdzie izomorfizmy przeciwne to  $\pi^* \circ s^*$ . Możemy też w końcu udowodnić Propozycję 3.3.1.

**Wniosek 3.3.3.** *Homotopijne funkcje indukują tę samą mapę w kohomologii.*

*Dowód.* Na potrzeby argumentu przypomnijmy definicję homotopii. Niech  $N, M$  będą rozmaitościami. Homotopią pomiędzy dwoma funkcjami  $f, g : M \rightarrow N$  nazywamy funkcję  $F : M \times \mathbb{R} \rightarrow N$  taką, że

$$F(x, t) = \begin{cases} f(x) & \text{dla } t \geq 1 \\ g(x) & \text{dla } t \leq 0 \end{cases}$$

□

Równoważnie jeśli  $s_0, s_1 : M \rightarrow M \times \mathbb{R}^1$  są 0-cięciem  $s_0(x) = (x, 0)$  i 1-cięciem  $s_1(x) = (x, 1)$ , wtedy zachodzi

$$\begin{aligned} f &= F \circ s_1 \\ g &= F \circ s_0 \end{aligned}$$

a stąd także

$$\begin{aligned} f^* &= (F \circ s_1)^* = s_1^* \circ F^* \\ g^* &= (F \circ s_0)^* = s_0^* \circ F^*. \end{aligned}$$

Skoro więc zarówno  $s_1^*$ , jak i  $s_0^*$  odwracają  $\pi^*$ , więc są one równe w kohomologiach. Stąd zachodzi równoważny tezie wzór

$$f^* = g^*.$$

Aby podkreślić dokładnie w jaki sposób implikuje to naszą tezę, przytoczę definicję rozmaitości homotopijnie równoważnych. O rozmaitościach  $M, N$  powiemy, że są homotopijnie równoważne, gdy istnieją funkcje  $f : M \rightarrow N$  oraz  $g : N \rightarrow M$  takie, że  $f \circ g$  oraz  $g \circ f$  są homotopijne do identyczności odpowiednio na  $M$  oraz  $N$ .

### 3.4. $L_p$ -kohomologie

Niniejsza praca zajmuje się pewną modyfikacją kohomologii de Rhama. Dokładniej, ta praca zajmuje się  $L_p$ -kohomologiami. Można patrzeć na nie jak na rozważanie niemal tego samego kompleksu łańcuchowego co w kohomologiach de Rhama, lecz z dodanym warunkiem  $p$ -całkowalności form. Głównym obiektem naszego zainteresowania są przestrzenie  $L_p^k = \omega \in \Omega^k(M) : \|\omega\| < \infty$ , gdzie  $\|\cdot\|$  to norma (całka) z formy, która była omawiana w 3.2. Ograniczenie naszych rozważań do form, które są  $p$ -całkowalne pozwala nam rozszerzyć klasę przestrzeni, które badamy. Przy dobrym doborze funkcji wagowej, którą ważymy metrykę Riemannowską na części nieosobliwej, możemy bowiem rozważać rozmaitości z osobliwościami.

### 3.5. Uogólniona nierówność Hardy'ego

Kluczowa w dalszych obliczeniach będzie nierówność, Hardy'ego łącząca całkowalność funkcji z całkowalnością jej funkcji bazowych.

**Lemat 3.5.1** (Uogólniona nierówność Hardy'ego). *Rozważmy funkcję  $f : \mathbb{R}_+ \rightarrow \mathbb{R}$ , funkcje-wagi  $\phi, \psi : \mathbb{R}_+ \rightarrow \mathbb{R}$  oraz  $p, q \in \mathbb{R}$  takie, że  $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$ . Zachodzi dla nich*

$$\int_0^\infty \left| \phi(x) \int_0^x f(t) dt \right|^p dx \leq C \int_0^\infty |\psi(x) f(x)|^p dx$$

*wtedy i tylko wtedy, gdy*

$$\sup_{x>0} \left[ \int_x^\infty |\phi(t)|^p dt \right]^{\frac{1}{p}} \left[ \int_0^x |\psi(t)|^{-q} dt \right]^{\frac{1}{q}} < +\infty,$$

*Dowód.* Dowód tego twierdzenia pomijam. Jest on dostępny w pracy [Muckenhoupt]. □

**Lemat 3.5.2.** *Rozważmy pewną funkcję  $f : \mathbb{R}_+ \rightarrow \mathbb{R}$ , gdzie  $f \geq 0$  oraz jej funkcję pierwotną  $F(x) = \int_0^x f(t) dt$ . Dla  $\alpha > 0$   $\int_0^\infty F(x)^p e^{-\alpha x} dx < \infty$  zachodzi wtedy i tylko wtedy, gdy  $\int_0^\infty f(x)^p e^{-\alpha x} dx < \infty$ .*

*Dowód.* Wykorzystamy uogólnioną nierówność Hardy'ego. Załóżmy  $\psi(t) = \phi(t) = e^{-\frac{t}{p}}$ . Wtedy jeśli  $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$ , to  $\frac{1}{q} = \frac{p-1}{p}$  oraz  $-q = \frac{p}{1-p}$ . Zbadajmy teraz, czy spełniony jest warunek, aby zachodzić mogła nierówność Hardy'ego:

$$\begin{aligned} \sup_{x>0} \left[ \int_x^\infty e^{-t} dt \right]^{\frac{1}{p}} \left[ \int_0^x e^{-t \frac{1}{1-p}} dt \right]^{\frac{p-1}{p}} &= \sup_{x>0} C e^{-\frac{x}{p}} \left( e^{\frac{x}{p-1}} - 1 \right)^{\frac{p-1}{p}} = \\ C \sup_{x>0} \left( e^{-\frac{x}{p-1}} e^{\frac{x}{p-1}} - e^{-\frac{x}{p-1}} \right)^{\frac{p-1}{p}} &= C \sup_{x>0} \left( 1 - e^{-\frac{x}{p-1}} \right)^{\frac{p-1}{p}}. \end{aligned}$$

Wyrażenie to jest ograniczone dla  $p > 1$ . Po zastosowaniu uogólnionej nierówności Hardy'ego i ewentualnym przeskalowaniu zmiennej  $x$  do  $\alpha x$  otrzymujemy tezę. □

## Rozdział 4

# Obliczenie

Celem tego rozdziału jest prezentacja obliczenia  $L_p$ -kohomologii Riemannowskiego  $f$ -stożka z funkcją wagową  $f = e^{-t}$ . Obliczenie jest wykonane sposobem prezentowanym między innymi w pracach [Cheeger], [Youssin], [Kirwan], [Weber].

**Definicja 4.0.1** ( $f$ -stożek). Niech  $M$  będzie rozmaitością Riemannowską. Rozważmy przestrzeń  $\mathbb{R}_{\geq 0} \times M$ . Określmy na tym produkcie tensor Riemannowski zadany przez wzór  $dt^2 + f^2(t)g$ , gdzie  $g$  jest metryką na  $M$ . Przestrzeń taką nazywamy  **$f$ -stożkiem**. Oznaczać ją będziemy przez symbol  $c^f M$ .

**Definicja 4.0.2.** Niech  $L_p^k M$  oznacza przestrzeń  $p$ -całkowalnych  $k$ -form różniczkowych z mierzalnymi współczynnikami.

Możemy teraz poczynić obserwację o formach różniczkowych określonych na  $f$ -stożku. Przestrzeń styczna do  $c^f M$  w punkcie  $(t, m)$  to:

$$T_{(t,m)}(c^f M) = \mathbb{R} \times T_m M.$$

W terminach form różniczkowych powiązanych z rozważanym  $f$ -stożkiem oznacza to, że możemy napisać:

$$\Omega^k(\mathbb{R} \times T_m M) = \Omega^{k-1}(M) \oplus \Omega^k(M).$$

Spostrzeżenie to możemy wyrazić także w inny sposób:

**Uwaga 4.0.1.** Każda  $k$ -forma  $\omega \in \Omega^k T(c^f M)$ , a w konsekwencji każda forma z przestrzeni form  $p$ -całkowalnych  $L_k^p(c^f M)$  może być zapisana jak  $\omega = \eta + \xi \wedge dt$ , gdzie zarówno  $\eta$ , jak i  $\xi$  nie zawierają  $dt$ . Zauważmy ponadto, że  $\eta$  jest  $k$ -formą, a  $\xi$  jest  $k-1$  formą.

Ustalmy także dla klarowności nieco inną notację dotyczącą zapisywania form różniczkowych względem lokalnych współrzędnych, która pozwoli nam lepiej zilustrować istotne dla nas elementy rozumowania. Dowolną  $k$ -formę  $\eta$ , która w domyśle nie zawiera czynnika  $dt$ , zapisywać będziemy względem lokalnych rzeczywistych współrzędnych  $(x_1, x_2, \dots, x_n)$  na  $M$  jako:

$$\eta(t, x) = \sum_{\alpha \in I(k)} \eta_\alpha(t, x) dx^\alpha,$$

gdzie  $I(k)$  jest zbiorem wszystkich multiindeksów  $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_k)$  takich, że  $1 \leq \alpha_1 < \dots < \alpha_k \leq n$ , gdzie

$$dy^\alpha = dy^{\alpha_1} \wedge \dots \wedge dy^{\alpha_k}, \quad (4.1)$$

a  $\eta_\alpha$  jest gładką funkcją określoną na  $(0, \infty) \times M$ .

Pomiędzy rozmaitościami  $M$  oraz  $c^f M$  istnieją kanoniczne przekształcenia projekcji oraz inkluzji. Żeby dobrze zilustrować w sposób w jaki działają one na formy różniczkowe na poszczególnych rozmaitościach, przypomnijmy ich typy. Inkluzja to funkcja:

$$i_r : M \rightarrow c^f M$$

$$i_r(x) = (x, r).$$

Możemy za jej pomocą przeciągać formy z  $c^f M$  do  $M$ . Przeciągnięcie takie oznaczmy jako  $\omega_r = i_r^*(\omega) = i_r^*\eta$  dla formy  $\omega = \eta + \xi \wedge dt$ .

Projekcja (rzutowanie) zadane jest jako:

$$\pi : c^f M \rightarrow M$$

$$\pi(x, t) = x.$$

Rozważamy formę  $\omega \in L_p^k(c^f M)$ , gdzie  $\omega = \eta + \xi \wedge dt$ . Zauważmy, że metryka Riemannowska na  $c^f M$  jest określona w taki sposób, że stosowne normy spełniają następujące zależności:

$$|\eta(t, x)|^2 = (e^{-t})^{-2k} |\eta(t, x)|_M^2 + (e^{-t})^{-2(k-1)} |\xi(t, x)|_M^2,$$

gdzie  $|\cdot|_M$  jest normą form różniczkowych indukowaną przez metrykę Riemannowską na rozmaitości  $M$ . Czynniki  $(e^{-t})^{-2k}$  pojawia się ponieważ forma  $\eta$  należy do  $k$ -tej potęgi zewnętrznej przestrzeni kostycznej do rozmaitości  $c^f M$  w punkcie  $(t, x)$ .

Zbadamy teraz w jaki sposób zachowują się normy form przeciągniętych projekcją  $\pi$  na  $c^f M$ . Niech  $\omega$  będzie  $k$ -formą na  $M$ , którą można zapisać w lokalnych współrzędnych  $(x^1, \dots, x^n)$  jako

$$\omega(x) = \sum_{\alpha \in I(k)} \omega_\alpha(t, x) dx^\alpha.$$

Po przeciągnięciu forma  $\pi^*\omega$  na  $c^f M$  jest dana w lokalnych współrzędnych  $(t, x^1, \dots, x^n)$  dokładnie tym samym wzorem

$$\pi^*\omega(t, x) = \sum_{\alpha \in I(k)} \omega_\alpha(t, x) dx^\alpha.$$

Zauważmy, że Riemannowska forma objętości na  $c^f M$  w punkcie  $(t, x)$  różni się od formy objętości na  $M$  w punkcie  $x$  o czynnik  $(e^{-t})^n$ . Policzmy więc normę  $\pi^*\omega$  jako elementu przestrzeni  $L_k^p(c^f M)$ .

$$\begin{aligned} \|\pi^*\omega\|^p &= \int_{c^f M} |\omega|^p d\text{vol}_{c^f M} = \int_0^\infty (e^{-t})^{n-pk} \int_M |\omega|^p d\text{vol}_M dt = \\ &= \int_0^\infty (e^{-t})^{n-pk} \|\omega\|_M^p dt = \int_0^\infty \|\omega\|_t^p dt, \end{aligned}$$

gdzie

$$\|\omega\|_r \stackrel{\text{def}}{=} \|\omega\|_{M \times \{r\}} = e^{-r \cdot (\frac{n}{p} - k)} \|\omega\|_M.$$



Zauważmy teraz w jaki sposób zachowywać się będzie norma formy, która została przeciągnięta z podstawy, czyli rozmaitości  $M$ . Dla  $\eta \in L_p^*(M)$  możemy napisać

$$\|\eta\|_r \stackrel{\text{def}}{=} \|\pi^*\|_r = e^{-r \cdot (\frac{n}{p} - k)} \|\eta\|_M.$$

W badanym przypadku rozmaitości  $c^f M$  fakt, że spełniona jest formuła homotopii wymaga szczegółowego uzasadnienia. Motywacja stojąca za formułą homotopii została przedstawiona we wcześniejszym rozdziale.

Będziemy starać się dowieść, że zachodzi formuła (i istnieje stosowny operator  $I_r$ ):

$$\omega - \pi^*(\omega_r) = dI_r\omega + I_r d\omega$$

W tym celu ponownie posłużymy się rozbiem  $k$ -formy  $\omega$ , określonej na  $c^f M$  na

$$\omega = \eta + dt \wedge \xi.$$

Możemy teraz dla  $\eta$  określić na  $c^f M$   $k$ -formę  $\partial\eta/\partial t$  zadaną w lokalnych współrzędnych  $(x_1, x_2, \dots, x_n)$  jako

$$\frac{\partial\eta}{\partial t}(t, x) = \sum_{\alpha \in I(k)} \frac{\eta_\alpha}{\partial t}(t, x) dx^\alpha.$$

Wykorzystujemy tutaj notację z 4.1. Na tej samej podstawie możemy zapisać dla formy  $\xi$  ( $k-1$ ) formę  $\partial\xi/\partial t$  jako:

$$\frac{\partial\xi}{\partial t}(t, x) = \sum_{\alpha \in I(k-1)} \frac{\xi_\alpha}{\partial t}(t, x) dx^\alpha.$$

Definiujemy na stosownym kompleksie form różnikowych

$$\begin{aligned} d_M\omega(t, x) &= \sum_{1 \leq j \leq m} \sum_{\alpha \in I(k)} \frac{\partial\eta_\alpha}{\partial x_j}(t, x) dx_j \wedge dy^\alpha \\ &+ \sum_{1 \leq j \leq m} \sum_{\alpha \in I(k-1)} \frac{\partial\xi_\alpha}{\partial x_j}(t, x) dx_j \wedge dt \wedge dy^\alpha. \end{aligned}$$

Możemy wtedy określić różniczkę formy najpierw na podstawie  $f$ -stożka:

$$d_M\omega = d_M\eta - dt \wedge d_M\xi,$$

a następnie na całym badanym  $f$ -stożku:

$$d\omega = d_M\omega + dt \wedge \frac{\partial\eta}{\partial t} = d_M\eta + dt \wedge \left( \frac{\partial\eta}{\partial t} - d_M\xi \right).$$

Możemy teraz postarać się zdefiniować operator homotopii. Dla ustalonego  $r \in (0, \infty)$  określimy operator

$$I_r : \Omega^k(c^f M) \rightarrow \Omega^{k-1}(c^f M),$$

który w lokalnych współrzędnych  $(x_1, x_2, \dots, x_n)$  jest zadany wzorem:

$$(I_r\omega)(t, x) = \sum_{\alpha \in I(k-1)} \left( \int_s^t \xi(\tau, x) d\tau \right) dy^\alpha.$$

Dla klarowności kolejnych wzorów wprowadzimy oznaczenie. Będziemy mianowicie pisać

$$(I_r\omega)(t, x) = \int_s^t \xi.$$

Możemy teraz zbadać wyrażenia  $dI_r\omega$  oraz  $I_r d\omega$ , które występują w formule homotopii. Napišemy:

$$\begin{aligned} dI_r\omega &= d_M \int_r^t \xi + dt \wedge \frac{\partial}{\partial t} \int_r^t \xi = \\ &= \int_r^t d_M \xi + dt \wedge \xi \end{aligned}$$

*Komentarz: wypadłaby pewnie wcześniej zaargumentować że możemy z  $d$  wejść pod całkę oraz*

$$\begin{aligned} I_r\omega &= I_r \left( d_M \eta + dt \wedge \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} - d_M \xi \right) \right) \\ &= \int_r^t \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} - d_M \xi \right) \\ &= \eta - \pi^* \left( \eta^{(r)} \right) - \int_r^t d_M \xi, \end{aligned}$$

gdzie  $\eta^{(r)} \in \Omega^k(M)$  jest zadane w lokalnych współrzędnych  $(x_1, x_2, \dots, x_n)$  jako

$$\eta^{(s)}(x) = \sum_{\alpha \in I(k)} \eta_\alpha(t, x) dx^\alpha.$$

W związku z tym, zachodzi wzór:

$$dI_r\xi + I_r d\xi = dt \wedge \xi + \eta - \pi^* \left( \eta^{(r)} \right) = \omega - \pi^* \left( \eta^{(r)} \right).$$

Spróbujemy teraz zbadać, kiedy dla  $p$ -całkowalnej formy  $\omega$  forma  $I_r\omega$  także jest całkowalna. Fakt, że forma jest  $p$ -całkowalna oznacza innymi słowy, że

$$\|\omega\|^p = \int_{\mathcal{C}^f M} |\omega|^p d\text{vol}_{\mathcal{C}^f M} = \int_0^\infty \int_M \left( (e^{-t})^{-pk} |\eta^{(t)}|_M^p + (e^{-t})^{-p(k-1)} |\xi^{(t)}|_M^p \right) (e^{-t})^n dt < \infty.$$

Przypomnijmy, że czynnik  $(e^{-t})^n$  pochodzi od skalowania formy objętości, a czynniki  $p \cdot k$  pochodzą od tego, że forma jest w  $k$ -tej potęgce zewnętrznej, a norma podniesiona jest do  $p$ -tej potęgi.

$I_r\omega$  jest  $(k-1)$  formą. Napiszemy analogicznie:

$$||I_r\omega||^p = \int_{c^f M} |I_r\omega|^p d\text{vol}_{c^f M} = \int_0^\infty \int_M (e^{-t})^{n-p(k-1)} \left| \int_r^t |\xi^{(\tau)}|_M^p d\tau \right| dt.$$

Wykorzystamy teraz lemat, który udowodniony został w dodatku, przyjmując funkcję  $f = |\xi^{(\tau)}|^p$ , a za jej funkcję pierwotną  $F = \int_r^t |\xi^{(\tau)}|^p d\tau$ .

*Komentarz: zacytować właściwy lemat*

Lemat możemy wykorzystać, tylko wtedy gdy współczynnik przy  $e^{-t}$ , nazwijmy go  $\alpha$ , jest większy od zera. Ten współczynnik to:  $\alpha = -p(k-1) + n$ . Zbadajmy warunek:

$$-p(k-1) + n > 0$$

$$-k + 1 + \frac{n}{p} > 0$$

$$k < \frac{n}{p} + 1.$$

Warunek pozwalający na wykorzystanie lematu jest więc spełniony dla  $k \leq \frac{n}{p}$ .

Gdy warunek ten jest spełniony, stosujemy Lemat3.5.1, wykorzystujący nierówność Hardy'ego i uzyskujemy rezultat, że  $I_r\omega$  jest formą  $p$ -całkowalną.

Innymi słowy udowodniliśmy, że zachodzi

**Wniosek 4.0.1.**  $I_r$  jest operatorem ciągłym w normie  $L_p$  dla gradacji  $k \leq \frac{n}{p}$

Pokazaliśmy więc, że jeśli  $\omega$  jest  $k$ -formą  $p$ -całkowalną, to  $I_r\omega$  jest  $p$ -całkowalna i zachodzi wzór

$$\omega = dI_r\omega + I_r d\omega + \pi^* \left( \eta^{(s)} \right).$$

Stąd jeśli  $d\omega = 0$ , to

$$\eta \in d(L^{i-1}c^f M) + \pi^*(L^i * M),$$

więc

$$\pi^* : H(M) \rightarrow H(c^f M),$$

jest operatorem suriektywnym. Dzieje się tak ponieważ każda forma zamknięta należy zgodnie z 4 z dokładnością do formy dokładnej do obrazu  $\pi^*$ . A więc dowolna klasa abstrakcji form zamkniętych  $\omega$  znajduje się w obrazie tego operatora, co jest definicją suriektywności.

Udowodnimy teraz iniektywność. Jako, że zachodzi  $d^2 = 0$  dla równiania 4 możemy napisać

$$\begin{aligned} d\omega &= d(I_r d\omega) + d\pi^*(\eta^{(s)}) \\ &= d(I_r d\omega) + \pi^*(\eta^{(s)}). \end{aligned}$$

Z definicji operatora  $I_r$  wynika natychmiast, że jeśli  $d\omega \in \pi^*(L_i(M))$ , to  $Hd\omega = 0$ . Stąd  $d\omega = d\pi^*(\eta^{(s)})$ , a skoro  $d$  komutuje z  $\pi^*$ , to widzimy, że każda forma dokładna jest obrazem formy dokładnej. Każdy operator liniowy  $\phi : V \rightarrow W$  jest różnowartościowy, gdy  $\ker \phi = 0_V$ . Ma to miejsce dla operatora  $\pi^*$ , ponieważ na formy dokładne przechodzą jedynie formy dokładne, co wynika wprost z pokazanych powyżej własności.

*Komentarz: Nie jestem pewien czy to dokładnie stąd wynika iniektywność*

Chcemy teraz pokazać, że dla  $k > \frac{n}{p}$  mamy  $H_p^*(c^f M) = 0$  dla  $k \geq \frac{n}{p}$ . Niech  $\phi$  będzie  $p$ -całkowalną  $k$ -formą na  $c^f M$ . Dla określonego  $a > 0$  możemy napisać, korzystając z nierówności Cauchy'ego-Schwarza

$$\begin{aligned} \left( \int_0^a \int_M |\phi^{(t)}|_M^p dt \right) &\leq \left( \int_0^\infty \int_M (e^{-t})^{n-pk} |\phi^{(t)}|^p dt \right) \left( \int_0^a \int_M (e^{-t})^{pk-n} dt \right) \\ &= \|\phi\|_{c^f M}^p \left( \int_M 1 \right) \left( \frac{(e^{-a})^{pk-n} - 1}{n - pk} < \infty \right) \end{aligned}$$

Z powyższego wzoru wynika, że całka  $\int_0^\infty \int_M |\phi^{(t)}|_M^p$  istnieje dla  $k \geq \frac{n}{p}$  i także dla prawie wszystkich  $Komentarz: Dlaczego prawie wszystkich? Pomyśleć  $x \in M$  całka$

$$\int_0^t \phi = \int_0^t \phi^{(\tau)} d\tau$$

istnieje dla  $t \in (0, \infty)$ .

Bierzemy więc tak jak  $p$ -całkowalną  $k$ -formę  $\omega = \eta + dt \wedge \xi$  i gdy  $k - 1 \geq \frac{n}{p}$ , definiujemy operator homotopii jako

$$I_\infty \omega = \int_t^\infty \xi.$$

oraz pomocnicze operatory

$$I_r \omega = \int_t^r \xi.$$

Na podstawie takiej samej argumentacji jak powyżej, możemy dojść do wniosku, że dla każdego  $r \in (0, \infty)$  zdefiniowany operator jest ciągły dla normy  $L_p$ .

*Komentarz: rozwinąć i przemyśleć dokładnie to co jest napisane pod spodem*

Dodatkowo, jeżeli  $I_\infty \omega$  jest gładka, to  $I_\infty \omega$  przybliża się formami  $I_r \omega$  dla  $r \rightarrow \infty$ . Wtedy we wzorze 4 znika czynnik  $\pi^*(\eta^{(r)})$ , pozostawiając nam formułę homotopii postaci

$$\omega = dI_\infty \omega + I_\infty d\omega.$$

Oznacza to w szczególności, że gdy  $d\omega = 0$  to  $\omega = dI_\infty \omega$ . Innymi słowy oznacza to, że każda forma zamknięta jest formą dokładną, a więc wszystkie formy danej grupy kohomologii należą do jednej klasy abstrakcji i  $H^i(c^f M) = 0$ , gdy  $k \geq \frac{n}{p}$ .

Jeżeli forma  $I_\infty \omega$  nie jest gładka, to ... *Jest już dużo trudniej.*

# Bibliografia

- [Weber] Andrzej Weber, *An isomorphism from intersection homology to  $L_p$ -cohomology*, Forum Mathematicum, de Gruyter, 1995.
- [Cheeger] Jeff Cheeger, *On the Hodge theory of Riemannian pseudomanifolds*, Proc. of Symp. in Pure Math. vol.36,
- [Duszenko] , Kamil Duszenko, *Formy różniczkowe*, notatka
- [Kirwan] Frances Kirwan, Jonathan Woolf, *An Introduction to Intersection Homology Theory*, Taylor & Francis, LLC.
- [Bott] Raou Bott, *Differential forms in algebraic topology*, Springer Verlag, 1982.
- [Kostrikin] Aleksiej I. Kostrikin, *Wstęp do algebry. Tom II: Algebra liniowa*, Wydawnictwo naukowe PWN, Warszawa 2012.
- [Youssin] Boris Youssin,  *$L_p$  cohomology of cones and horns* J. Differential Geometry, Volume 39, Number 3, 1994.
- [Lee] Lee, *Introduction to Smooth Manifolds*
- [Muckenhoupt] Benjamin Muckenhoupt, *Hardy's inequality with weights*, Studia Mathematica, T. XLIV, 1972
- [Ducret] Stephen Ducret,  *$L_{q,p}$ -Cohomology of Riemannian Manifolds and Simplicial Complexes of Bounded Geometry*, Ecole Polytechnique Federale de Lausanne, Doctor Thesis, Lausanne, 2009