# Uniwersytet Warszawski

Wydział Matematyki, Informatyki i Mechaniki

#### Michał Garmulewicz

Nr albumu: 304742

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

Praca licencjacka na kierunku MATEMATYKA

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

#### 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

In this thesis  $L_p$ -cohomologies of Riemannian f-horn are calculated.

#### Słowa kluczowe

kohomologie de Rhama, topologia różniczkowa

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

- 11.0 Matematyka, Informatyka:
- $11.1 \; \mathrm{Matematyka}$

#### Klasyfikacja tematyczna

14 Algebraic Geometry14F (Co)homology theory14F40 de Rham cohomology

#### Tytuł pracy w języku angielskim

An implementation of a difference blabalizer based on the theory of  $\sigma$  –  $\rho$  phetors

# Spis treści

1.	Introduction	Ę
In	troduction	5
2.	Preliminaries	7
	2.1. Vector spaces and tensors	7
	<ul><li>2.1. Vector spaces and tensors</li><li>2.2. Riemannian metric</li></ul>	7
	2.3. Differential forms	8
	2.4. Explaination about induced maps etc	Ę.
	2.5. $L_p(\mathcal{M})$ space	Ć
3.	Obliczenie	11
Co	omputation	11
4.	Dowody lematów	17
Bi	ibliography	19

# Introduction

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

The cone is given a metric of the form  $dt \otimes dt \oplus t^2g$  and g is the metric on the nonsingular part of the original pseudomanifold. In the mentioned work,  $L_p$  cohomology of this space is presented.

We present a slight modification of this notions, by considering manifolds where the Riemannian metric is of the for

# **Preliminaries**

#### 2.1. Vector spaces and tensors

If we consider a finite-dimensional vector space V with a given metric  $||\cdot||$  and define a new metric  $||x||_r = r\dot{|}|x||$ . Then in the space  $(V, ||\cdot||_r)^*$  dual to  $(V, |||\cdot|||)$ , the normed is scaled by the factor  $\frac{1}{r}$ , that is for any  $\varphi \in V^*$  we get  $||\varphi||_r = \frac{1}{r}||\varphi||$ .

We will make a simple observation that we will later use in the computations. We consider a Riemannian manifold M and tagent  $T_x$ M and cotangent  $T_x^*$ M spaces in the point x. Let the bases of these spaces be  $e_1, e_2, ..., e_n$  and dual  $e_1^*, e_2^*, ..., e_n^*$ . The volume form of this manifold is dvol  $= \pm e_1^* \wedge e_2^* \wedge ... \wedge e_n^*$ .

We now want to compute how forms from  $\Lambda(\mathcal{M})$  are scaled with respect to such a change in the norm. Suppose we are considering space of k-forms on  $\mathbb{M}$  at some arbitrary point. Then every k-form can be locally expressed in a basis consisting of products of covectors belonging to basis dual to the standard basis. That is every k-form in the point x using some local coordinates  $(x_1, x_2, ...x_n)$  can be written  $\sum_{I \in I} a_I dx_i$ , where I is the set of k-indices of form  $\underbrace{(i_1, i_2, ..., i_k)}_{k \text{ times}}$ , with  $i_1, i_2, ... \in \{1, 2, ..., n\}$ . (following Einstein convention). Let us see how basis

$$\begin{split} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t &= ||dx_{i_1}||_t \cdot ||dx_{i_2}||_t \cdot \ldots \cdot ||dx_{i_k}||_t = \\ & \frac{1}{t} ||dx_{i_1}|| \cdot \frac{1}{t} ||dx_{i_2}||_t \cdot \ldots \cdot \frac{1}{t} ||dx_{i_k}||_t = \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^k} ||dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \ldots \wedge dx_{i_k}||_t + \frac{1}{t^$$

This means that any k form is scaled by  $1/t^k$  when metric is scaled by a factor of t. This applies also to the volume form, so we obtain:

$$d\text{vol}_t = \frac{1}{t^n}d\text{vol}$$

#### 2.2. Riemannian metric

vector is scaled:

**Riemannian metric** is a smooth symmetric covariant 2-tensor field on manifold  $\mathcal{M}$  that is positive definite at each point. (attaching a field of linear functions that takes two variables to every point of the manifold).

In any smooth local coordinates  $(x^i)$ , Riemannian metric can be written as:

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

where  $g_{ij}$  is a positive definite matrix of smooth functions.

The simplest example of Riemannian metric is *Euclidean metric* on  $\mathbb{R}^n$  given in standard coordinates by

$$g = \delta_{ij} dx^i dx^j.$$

#### 2.3. Differential forms

We will now recall definition of a norm of a differential form in each point of the manifold. Let (M.g) be an orientable, connected and complete Riemannian manifold. By x we will mean a point of X and  $\Lambda^k T_x M$  is the vector space of multilinear alternate maps:

$$\alpha_x: T_x^{\star}M \times ... \times T_x^{\star}M \times \to \mathbb{R}$$

Using this, we recall that exterior form of degree k is defined as a section of the k-th cotangent bundle

$$\Lambda^k M = \coprod_{x \in M} \Lambda^k T_x^{\star} M \xrightarrow{\pi} M.$$

Therefore for each point  $x \in M$  we have a multilinear map  $\alpha_x \in \Lambda^k T_x^* M$ . At a given point it can be expressed in an easy form. If  $(e_1, ..., e_n)$  is a basis of  $T_x M$  and  $(e^1, ..., e^n)$  is the dual basis, we can write

$$\alpha_x = \sum_{1 \le i_1 < \dots < i_k \le n} a_{i_1 \dots i_k} e^{i^1} \wedge \dots \wedge e^{i^k}$$

where coefficients are  $a_{i_1...i_k} = \alpha_x(e^{i^1},...,e^{i^2})$ .

Using above, we can express given form in terms of local coordinates  $x^1,...,x^n$  of an open subset U of M. We have a basis  $\frac{\partial}{\partial x^1},...,\frac{\partial}{\partial x^n}$  of  $T_xM$  for each  $x\in U$  with corresponding dual basis  $dx^1,...,dx^n$ . For every point of the set U one can write

$$\alpha_x = \sum_{1 \le i_1 < \dots < i_k \le n} a_{i_1 \dots i_k} dx^{i^1} \wedge \dots \wedge dx^{i^k}.$$

On a Riemannian manifold one has a scalar product defined on  $T_xM$  for each point  $x \in M$ . Therefore, we can define a norm of every k-form  $\alpha$ . We denote the scalar product on  $T_xM$  by  $< u, v>_{x} = g_x(u, v)$ . Let us choose for some basis  $(e_1, ..., e_n)$  of  $T_xM$  with corresponding dual basis  $(e^1, ..., e^n)$ . We can argue that such basis can always be chosen to be orthogonal, because we can always apply Gram-Schmidt's orthogonalisation algorithm to a basis given by local coordinates. We can then define a map  $G: \Lambda^k T_xM \times T_xM \leftarrow \mathbb{R}$ . Given two forms  $\alpha_x = \sum_{1 \leq i_1 < ... < i_k \leq n} \alpha_{i_1...i_k;x} e^{i^1} \wedge ... \wedge e^{i^k}$  and  $\beta_x = \sum_{1 \leq i_1 < ... < i_k \leq n} \beta_{i_1...i_k;x} e^{i^1} \wedge ... \wedge e^{i^k}$ , we set

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

We can then cite lemma 1.1 from [Ducret].

**Lemma 2.3.1.** The above stated map  $G: \Lambda^k T_x M \times T_x M$  is symmetric and positive definite, and hence is a scalar product at any given point  $x \in M$ . It does not depend on the choice of the particular basis  $(e_1, ..., e_n)$  among the orthonormal ones. Additionally the basis  $(e^1 \wedge ... \wedge e^n)$  is orthonormal for G.

We can also give eqivalent definition using other terms ...

Induced map For any smooth map  $F:M\to N$  between two smooth manifolds with or without boundary, the pullback  $F^*:\Omega^pN\to\Omega^pM$  carries closed forms to closed forms and exact forms to exact forms. It thus decsends to a linear map, denoted by  $F^*:H^pN\to H^pM$ , too.

Digression in digression: **Pullback** of  $F^*$  is

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

#### 2.4. Explaination about induced maps etc.

If we have two smooth maps  $F, G: M \to N$  and we want to prove that the induced maps are equal  $F^* = G^*$ . Given a closed p-form  $\omega$  on N, we need to produce a (p-1)-form  $\eta$  no M such that

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

from this, it will follow that  $G^*[\omega] - F^*[\omega] = [d\eta] = 0$ , where [] is just taking homotopy equivalence class of given form. The author suggests a way to make it more systematic, by finding an operator h, which transforms closed p-forms on N to (p-1)-forms on M and satisfies

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

Instead of defining  $h\omega$  only when  $\omega$  is close, it turns out to be far easier to define a map h from the space of all smooth p-forms on N to the space of smooth (p-1)-forms on M, which satisfies:

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

which implies the above equality when  $\omega$  is closed. (To be completly precise, we define a family of maps, one for each p, which satisfy said equalities on adequate levels.

$$H(\mathcal{M} \times \mathbb{R}_{\geq})_{dR}^* = H(\mathcal{M})_{dR}^*$$

## **2.5.** $L_p(\mathcal{M})$ space

# Obliczenie

Celem tego rozdziału jest prezentacja obliczenia  $L_p$ -kohomologii Riemannowskiego f-stożka z funkcją wagową  $f = e^{-t}$ . Obliczenie jest podobne do prac [Cheeger], [Youssin], [?], [Weber].

**Definicja 3.0.1** (f-horn). Niech  $\mathcal{M}$  będzie rozmaitością Riemannowską. Rozważmy przestrzeń  $\mathbb{R}_{\geq 0} \times \mathcal{M}$ . Określmy na tym produkcie tensor Riemannowski zadany przez wzór  $dt^2 \oplus f^2(t)g$ , gdzie g jest metryką na  $\mathcal{M}$ . Przestrzeń taką nazywamy f-stożkiem. Oznaczać ją będziemy przez symbol  $\mathbf{c}^f \mathcal{M}$ .

**Definicja 3.0.2.** Niech  $L_p^k\mathcal{M}$  oznacza przestrzeń p-całkowalnych k-form różnikowych z mierzalnymi współczynnikami.

Możemy teraz poczynić obserwację o formach różniczkowych określonych na f-stożku. Przestrzeń styczna do  $\mathbf{c}^f \mathcal{M}$  w punkcie

$$(t,m)$$
 to:

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

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

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

Spostrzeżenie to możemy wyrazić także w inny sposób:

**Uwaga 3.0.1.** Każda k-forma  $\omega \in \Lambda^k T(\mathbf{c}^f \mathcal{M})$ , a w konsekwencji każda forma z przestrzeni form p-całkowalnych  $L_k^p(\mathbf{c}^f \mathcal{M})$  może być zapisana jako $\omega = \eta + \xi \wedge dt$ , gdzie zarówno  $\eta$ , jak i  $\xi$  nie zawierają dt. Zauważmy ponadto, że  $\eta$  jest k-formą, a  $\xi$  jest k-1 formą.

Przypomnijmy także dla klarowności notację dotyczącą zapisywania form różniczkowych względem lokalnych współrzędnych. Dowolną k-formę  $\eta$ , która w domyśle nie zawiera czynnika dt, zapisywać będziemy względem lokalnych rzeczywstich współrzędnych  $(x_1, x_2, ..., x_n)$  na  $\mathcal{M}$  jako:

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

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

$$dy^{\alpha} = dy^{\alpha_1} \wedge \dots \wedge dy^{\alpha_k}, \tag{3.1}$$

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

Pomiędzy rozmaitościami  $\mathcal{M}$  oraz c $^f\mathcal{M}$  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:

$$i_r: \mathcal{M} \to \mathbf{c}^f \mathcal{M}$$

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

Możemy za jej pomocą przeciągać formy z c<sup>f</sup> $\mathcal{M}$  do  $\mathcal{M}$ . Przeciągnięcie takie oznaczymy jako  $\omega_r = i_r^*(\omega) = i_r^*\eta$  dla formy  $\omega = \eta + \xi \wedge dt$ . Projekcja (rzutowanie) zadane jest jako:

$$\pi: \mathbf{c}^f \mathcal{M} \to \mathcal{M}$$

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

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

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

gdzie  $|\cdot|_{\mathcal{M}}$  jest normą form różniczkowych indukowaną przez metrykę Riemannowską na rozmaitości  $\mathcal{M}$ . Czynnik  $(e^{-t})^{-2k}$  pojawia się ponieważ forma  $\eta$  należy do k-tej potęgi zewnętrznej przestrzeni kostycznej do rozmaitości  $c^f \mathcal{M}$  w punkcie (t, x). Zauważmy ponadto, że Riemannowska forma objętości na  $c^f \mathcal{M}$  w punkcie (t, x) różni się od formy objętości na  $\mathcal{M}$  w punkcie x o czynnik  $(e^{-t})^n$ . Policzmy więc normę  $\omega$  jako elementu przestrzeni  $L_k^p(c^f \mathcal{M})$ .

$$||\omega||^p = \int_{c^f \mathcal{M}} |\omega|^p d\mathrm{vol}_{c^f \mathcal{M}} = \int_0^\infty (e^{-t})^{n-pk} \int_{\mathcal{M}} |\omega|^p d\mathrm{vol}_{\mathcal{M}} dt =$$
$$= \int_0^\infty (e^{-t})^{n-pk} ||\omega_t||_{\mathcal{M}} dt = \int_0^\infty ||\omega||_t^p dt,$$

gdzie

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

Przypomnijmy, że  $\omega_r = i_r^*(\eta)$ .

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

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

Zazwyczaj w obliczeniach dotyczących kohomologii form argument pokazujący że zachodzi formuła homotopii jest prosty. W badanym przypadku rozmaitości  $c^f \mathcal{M}$  fakt, że spełniona jest formuła homotopii wymaga szczegółowego uzasadnienia.

Będziemy starać się dowieść, że zachodzi formuła:

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

W tym celu ponownie posłużymy się rozbiciem k-formy  $\omega$ , określonej na c $^f\mathcal{M}$  na

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

Możemy teraz dla  $\eta$  określić na c<sup>f</sup> $\mathcal{M}$  k-formę  $\partial \eta/\partial t$  zadaną w lokalnych współrzędnych  $(x_1, x_2, ..., x_n)$  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 3.1. Na tej samej podstawie możemy zapisać dla formy  $\xi$  (k-1) formę  $\partial \xi/\partial t$  jako:

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

Może zdefiniować na stosownym kompleksie form różnikowych

$$d_{\mathcal{M}}\omega = \sum_{1 \le j \le m} \sum_{\alpha \in I(k)} \frac{\partial \eta_{\alpha}}{\partial x_{j}}(t, x) dx_{j} \wedge dy^{\alpha}$$

$$+ \sum_{1 \le j \le m} \sum_{\alpha \in I(k-1)} \frac{\partial \xi_{\alpha}}{\partial x_j}(t, x) dx_j \wedge dt \wedge dy^{\alpha}.$$

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

$$d_{\mathcal{M}}\omega = d_{\mathcal{M}}\eta - dt \wedge d_{\mathcal{M}}\xi,$$

a następnie na całym badanym f-stożku:

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

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

$$I_r: \Lambda^k(\mathbf{c}^f \mathcal{M}) \to \Lambda^{k-1}(\mathbf{c}^f \mathcal{M}),$$

który w lokalnych współrzędnych  $(x_1, x_2, ..., x_n)$  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  $I_rd\omega$ , które występują w formule homotopii. Napiszemy:

$$dI_r\omega = d_{\mathcal{M}} \int_r^t \xi + dt \wedge \frac{\partial}{\partial t} \int_r^t \xi =$$

oraz

$$= \int_{r}^{t} d_{\mathcal{M}}\xi + dt \wedge \xi$$

$$I_{r}\omega = I_{r} \left( d_{\mathcal{M}}\eta + dt \wedge \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} - d_{\mathcal{M}}\xi \right) \right)$$

$$= \int_{r}^{t} \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} - d_{\mathcal{M}}\xi \right)$$

$$= \eta - \pi^{*} \left( \eta^{(r)} \right) - \int_{r}^{t} d_{\mathcal{M}}\xi,$$

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

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

W związku z tym, zachodzi wzór:

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

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

$$||\omega||^p = \int_{c^f \mathcal{M}} |\omega|^p = \int_0^1 \int_{\mathcal{M}} \left( (e^{-t})^{-2k} |\eta^{(t)}|_{\mathcal{M}}^p + (e^{-t})^{-2(k-1)} |\xi^{(t)}|_{\mathcal{M}}^p \right) (e^{-t})^m dt.$$

Jako że  $I_r\omega$  jest (k-1) formą, to możemy napisać

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

Wykorzystamy teraz lemat, który udowodniony został w dodatku.

Lemat możemy wykorzystać, tylko wtedy gdy wspołczynnik 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 lemat ... i uzyskujemy rezultat, że  $I_r\omega$  jest formą p-całkowalną.

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

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

Stąd jeśli  $d\omega=0<$  to

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

więc

$$\pi^*: H(\mathcal{M}) \to H(\mathbf{c}^f \mathcal{M})$$

jest operatorem suriektywnym.

# Dowody lematów

- 1.  $||\omega||_r = e^{-r \cdot (\frac{n}{p} k)}$
- 2. Lemat Hardy'ego Webera
- 3. Formuła homotopii jest prawdziwa dla naszego stożka

**Lemma 4.0.1** (Uogólniona nierówność Hardy'ego). Rozważmy funkcję  $f: \mathbb{R}_+ \to \mathbb{R}$ , funkcjewagi  $\phi, \psi: \mathbb{R}_+ \to \mathbb{R}$  oraz  $p, q \in \mathbb{R}$  takie, że  $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$ . Zachodzi dla nich

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

wtedy i tylko wtedy, gdy

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

 $Dow \acute{o}d.$  Dow \'od pomijam. Jest on dostępny w ... . Zacytować papier od pana Webera.  $\hfill\Box$ 

**Lemma 4.0.2.** Rozważmy pewną funkcję  $f: \mathbb{R}_+ \to \mathbb{R}$ , gdzie  $f \geq 0$  oraz jej funkcję pierwotną  $F(x) = \int_0^x f(t)dt$ . Dla  $\alpha > 0$  warunek  $\int_0^\infty f(x)^p e^{-\alpha x} dx < \infty$  implikuje  $\int_0^\infty F(x)^p e^{-\alpha x} dx < \infty$ .

 $Dow \acute{o}d$ . 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:

$$\sup_{x>0} \left[ \int_{x}^{\infty} e^{-t} dt \right]^{\frac{1}{p}} \left[ \int_{0}^{x} e^{-t\frac{1}{1-p}} dt \right]^{\frac{p-1}{p}} = \sup_{x>0} C e^{-\frac{x}{p}} \left( e^{\frac{x}{p-1}} - 1 \right)^{\frac{p-1}{p}} = C \sup_{x>0} \left( e^{-\frac{x}{p-1}} e^{\frac{x}{p-1}} - e^{-\frac{x}{p-1}} \right)^{\frac{p-1}{p}} = C \sup_{x>0} \left( 1 - e^{-\frac{x}{p-1}} \right)^{\frac{p-1}{p}}.$$

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

# Bibliografia

- [Weber] Andrzej Weber, An isomorphism from intersection homology to  $L_p$ -cohomology, Forum Mathematicum, de Gruyer, 1995.
- [Cheeger] Jeff Cheeger, On the Hodge theory of Riemannian pseudomanifolds, Proc. of Symp. in Pure Math. vol.36, American Mathematical Society, Providence, 1982.
- [Bott] Raou Bott, Differential forms in algebraic topology, Springer Verlag, 1982.
- [Youssin] Boris Youssin,  $L_p$  cohomology of cones and horns J. Differential Geometry, Volume 39, Number 3, 1994.
- [Lee] Lee, Introduction to Smooth Manifolds
- [Ducret] Stephen Ducret,  $L_{q,p}$ -Cohomology of Riemannian Manifolds and Simplical Complexes of Bounded Geometry, Ecole Polytechnique Federale de Lausanne, Doctor Thesis, Lausanne, 2009