

Spis treści

1	Wykład 2	1
1.1	Wektory styczne i kowektory	1
1.2	Tensory	3
2	Wykład 3	5
2.1	Tensorowe, formy różniczkowe, gęstości	5
2.2	Gęstości	6
2.3	Pola tensorowe i operacje	6

1 | Wykład 2

1.1 Wektory styczne i kowektory

a) Wektor styczny w punkcie to odwzorowanie

$$C^\infty(M) \ni f \mapsto v(f) \in \mathbb{R},$$

spełniające

- liniowość $v(af + bh) = av(f) + bv(h), \forall f, g \in C^\infty(M), a, b \in \mathbb{R}$
- Leibniz $v(fh) = f(p)v(h) + v(f)h(p)$

TODOFig1

Pozostaje pytanie jak to wygląda w lokalnych mapach. Rozważmy mapę φ i różniczkowanie w punkcie $p \in U$, gdzie U jest dziedziną mapy φ . Wtedy dla wektora stycznego \mathbf{v} :

$$\mathbf{v} : f \mapsto \left(v^k \frac{\partial}{\partial x^k} (f \circ \varphi^{-1}) \right) (x^1(p), \dots, x^n(p)). \quad (1.1)$$

Co więcej, każdy wektor styczny daje się zapisać w tej postaci. Dodatkowo, jeśli mamy atlas to wszystkie wektory wyrażają się w ten sposób (to znaczy, że nie musimy szukać nowej mapy dla każdego z wektorów stycznych).

Ogólnie. Jeśli \mathbf{v} jest wektorem stycznym w $p \in M$ do M , a $M \supset U \xrightarrow{\varphi} \mathbb{R}^n$ to istnieją $v^1, \dots, v^n \in \mathbb{R}$, takie, że $v(f)$ wyraża się poprzez

$$v(f) = \left(v^k \frac{\partial}{\partial x^k} f \circ \varphi^{-1} \right) (\varphi(p)).$$

TODOFig2

Zwyczajowo stosuje się notację uproszczoną

$$\mathbf{v} = v^k \frac{\partial}{\partial x^k}$$

ALE do tego musimy pamiętać, że to w lokalnym układzie współrzędnych. Ma to konsekwencje np. jak mamy „drugą” pochodną tj. różniczkowanie raz po x^i , a raz po y^i , gdzie x, y to współrzędne w różnych mapach.

Wektor styczny jest także związany z krzywymi na rozmaitości. Rozważmy krzywą γ przechodzącą przez punkt p

$$\gamma : \tau \mapsto x^1(\tau), \dots, x^n(\tau), \quad (x^1(0), \dots, x^n(0)) = \varphi(p)$$

$$\frac{df \circ \varphi^{-1}}{d\tau}(x^1(\tau), \dots, x^n(\tau)) = \frac{dx^i}{d\tau} \frac{\partial}{\partial x^i} (f \circ \varphi^{-1})|_{x(p)}$$

Zauważmy, że różne funkcje mogą spełniać tę relację. Wniosek: wektor styczny w P do M to klasa równoważności krzywych takich, że

$$\frac{df(p(\tau))}{d\tau}|_{\tau=0} = \frac{df(q(\tau))}{d\tau}|_{\tau=0},$$

oraz $p(0) = q(0)$.

TODO Fig3

c) Prawo transformacji Żeby nie pisać cały czas

$$(y^1, \dots, y^n) = (\varphi' \cdot \varphi^{-1})(x^1, \dots, x^n),$$

gdzie y^i to współrzędne w mapie φ' , a x^i to współrzędne w mapie φ , będziemy pisać po prostu

$$y^k = y^k(x^1, \dots, x^n).$$

Przy tej konwencji zamiana współrzędnych ma postać

$$v^i \frac{\partial}{\partial x^i} = v^i \frac{\partial y^j}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial y^j} = \underbrace{v^i \frac{\partial y^j}{\partial x^i}}_{=:(v')^j}.$$

Wniosek: jeśli $v = v^k \frac{\partial}{\partial x^k} = (v')^l \frac{\partial}{\partial (x')^l}$ to wtedy $(v')^l = \frac{\partial (x')^l}{\partial x^k} v^k$.

Przestrzeń wektorów stycznych do M w punkcie $p \in M$ nazywamy **przestrzenią styczną** i oznaczamy przez $T_p M$.

Lemma 1.1.1. $T_p M$ jest przestrzenią wektorową, czyli, jeśli $\mathbf{v}, \mathbf{w} \in T_p M$ to $a\mathbf{v} + b\mathbf{w} \in T_p M$ dla każdych $a, b \in \mathbb{R}$.

Wniosek: Bazę w przestrzeni $T_p M$ tworzą wektory $\frac{\partial}{\partial x^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^n}$ gdzie (x^1, \dots, x^n) to dowolny układ współrzędnych.

d) kowektory Kowektorem jest element przestrzeni dualnej T_p^*M .

Example 1.1.2. Niech $f \in C^\infty(M)$, zdefiniujemy

$$T_p M \ni v \mapsto v(f) \in \mathbb{R}.$$

Oznaczamy je df i nazywamy **różniczką** funkcji f . Czyli $v \lrcorner df = v(f)$, tylko teraz patrzymy na to w ten sposób, że f jest stałe, a v się zmienia.

Lemma 1.1.3. Dla każdego $\omega \in T_p^*M$ istnieją funkcje $f^1, \dots, f^n \in C^\infty(M)$ oraz współczynniki $\omega_1, \dots, \omega_n \in \mathbb{R}$ takie, że

$$\omega = \omega_i df^i.$$

Niech (x^1, \dots, x^n) będzie układem współrzędnych. Rozważmy

$$\omega = \omega_i dx^i. \quad (1.2)$$

Lemma 1.1.4. Wszystkie $\omega \in T^*M$ są postaci 1.2.

Dowód.

$$v \lrcorner \omega = (v^k \frac{\partial}{\partial x^k}) \lrcorner \omega = v^k (\frac{\partial}{\partial x^k} \lrcorner \omega) = \omega_k v^k = (v^k \frac{\partial}{\partial x^k}) \lrcorner (\omega_l dx^l).$$

□

Prawo transformacji Przestrzenie dualne zawsze transformują się macierzą odwrotną. Explicité wzór

$$dx^k = \frac{\partial x^j}{\partial x'^k} dx'^j$$

$$(\omega')_k = \frac{\partial x^i}{\partial x'^k} \omega_i$$

1.2 Tensory

Rozważmy przestrzenie wektorowe V, W . Dla $v \in V, w \in W$ wprowadzamy

$$vw.$$

Rozważmy **formalnych kombinacji liniowych** elementów $(v, w) \in V \times W$. Są one postaci

$$a_1(v_1, w_1) + \dots + a_\mu(v_\mu, w_\mu), \quad \mu \in \mathbb{N}.$$

Zdefiniujemy relację równoważności

$$(av + bw', w) \sim a(v, w) + b(v', w)$$

(analogicznie dla drugiej współrzędnej) oraz

$$(0, w) \sim (0, 0) \sim (v, 0).$$

Iloczyn tensorowy przestrzeni V, W definiuje się jako

$$V \otimes W = \{[(v, w)] = (v, w) / \sim \mid v \in V, w \in W\},$$

gdzie \sim jest zdefiniowaną wyżej relacją równoważności.

Piszemy np.

$$v \otimes w = v^a w^b \frac{\partial}{\partial x^a} \frac{\partial}{\partial x^b}, \quad T = T^{ab} \frac{\partial}{\partial x^a} \otimes \frac{\partial}{\partial x^b}.$$

2 | Wykład 3

2.1 Tensorowe, formy różniczkowe, gęstości

Iloczyn tensorowy Przykład

$$T_p^* M \otimes T_p^* M.$$

Jest to przestrzeń odwzorowań biliniowych

$$T_p^* M \otimes T_p^* M \ni L : T_p M \times T_p M \rightarrow \mathbb{R},$$

$$T_p M \otimes T_p M \ni L : T_p^* M \times T_p^* M \rightarrow \mathbb{R},$$

itp.

Wprowadzamy oznaczenie

$$\bigwedge^N T_p^* M \subset (T_p^* M)^{\otimes n}.$$

Formy różniczkowe są całkowicie antysymetryczne, czyli dla $\omega \in \bigwedge^N (T_p^* M)$ spełnia

$$\omega(v_1, \dots, v_k, \dots, v_l, \dots, v_n) = -\omega(v_1, \dots, v_l, \dots, v_k, \dots, v_n).$$

Własności

1. dla $N > \dim M$, $\bigwedge^N (T_p^* M) = \{0\}$
2. dla $N = \dim M$, $\dim \bigwedge^N (T_p^* M) = 1$.

Niech $e^1, \dots, e^n \in T_p^* M$,

$$e^a \wedge e^b := e^a \otimes e^b - e^b \otimes e^a,$$

a dla

$$e^{a_1} \wedge \dots \wedge e^{a_l} = \sum_{\sigma} (-1)^{\text{sgn} \sigma} e^{a_{\sigma(1)}} \otimes \dots \otimes e^{a_{\sigma(l)}}.$$

Matematyczny zapis

$$\bigwedge^k T_p^* M \ni \omega = \omega_{a_1, \dots, a_k} e^{a_1} \otimes \dots \otimes e^{a_k} = \frac{1}{k!} \omega_{a_1, \dots, a_k} e^{a_1} \wedge \dots \wedge e^{a_k}.$$

Zapis fizyczny dla $\alpha \in \bigwedge^k T^*M, \beta \in \bigwedge^l T^*M$ mamy

$$\begin{aligned}\alpha \wedge \beta &= \left(\frac{1}{k!} \alpha_{a_1, \dots, a_k} e^{a_1} \wedge \dots \wedge e^{a_k} \right) \wedge \left(\frac{1}{l!} \beta_{b_1, \dots, b_l} e^{b_1} \wedge \dots \wedge e^{b_l} \right) \\ &= \frac{1}{k!} \frac{1}{l!} \alpha_{a_1, \dots, a_k} \beta_{b_1, \dots, b_l} e^{a_1} \wedge \dots \wedge e^{a_k} \wedge e^{b_1} \wedge \dots \wedge e^{b_l}\end{aligned}$$

Mamy także iloczyn wewnętrzny, zwany też zwężeniem lub kontrakcją:

$$v \lrcorner \omega = \frac{1}{(k-1)!} v^{a_1} \omega_{a_1, \dots, a_k} e^{a_2} \wedge \dots \wedge e^{a_k}.$$

Własność:

$$v \lrcorner (\alpha \wedge \beta) = (v \lrcorner \alpha) \wedge \beta + (-1)^k \alpha \wedge (v \lrcorner \beta).$$

2.2 Gęstości

Rozpocznijmy od rozważenia symbolu Levi-Civita. Zauważmy, że nie jest on tensorem. Jeśli by był to znaczy, że transformowałby się jak tensor, a tego nie robi (mnoży się razy $\det A$) gdzie $A \in GL(M)$. W fizyce tego nie widać, bo stosujemy transformacje z $SL(M)$, czyli ten wyznacznik daje 1.

Jest ważne żeby nie traktować formy maksymalnego wymiaru jako funkcji — wynika to stąd, że nie jest ona niezmiennicza przy zamianie współrzędnych. Obiekt który przy zamianie współrzędnych z $\{e^i\}$ na $\{f^i\}$ transformuje się jak

$$f(p) \mapsto \det A(p) f(p)$$

nazywamy **pseudogęstością**. Jeśli w powyższym wzorze damy $|\det A|$ zamiast $\det A$ to dostaniemy **gęstość**. Żeby być całkowicie poprawnym to

Definition. Niech $p \in M$ będzie punktem rozmaitości, a \mathfrak{b} będzie dowolną bazą w przestrzeni stycznej. Odwzorowanie które parze (p, \mathfrak{b}) przyporządkowuje liczbę z \mathbb{R} , a po zmianie współrzędnych transformuje się jak

$$\rho(p, A\mathfrak{b}) = |\det A|^\alpha \rho(p, \mathfrak{b})$$

nazywamy **α -gęstością**.

2.3 Pola tensorowe i operacje

a) Pole wektorowe **Polem wektorowym** na rozmaitości różniczkowej M nazywamy gładkie odwzorowanie

$$M \ni p \mapsto v \in T_p M,$$

jeśli odwzorowanie to jest gładkie. Gładkość oznacza, że w lokalnym układzie współrzędnych, w którym $TM|_U$ można zapisać jako $U \times \mathbb{R}^n$ odwzorowanie

$$U \ni p \mapsto v \in \mathbb{R}^n$$

jest gładkie. W lokalnym układzie współrzędnych pola wektorowe można zapisywać jako

$$v = v^a \frac{\partial}{\partial x^a}.$$

Dodatkowo mamy nawias pól wektorowych dany poprzez

$$[v, w](f) = v(w(f)) - w(v(f)),$$

a w układzie współrzędnych

$$[v, w] = \left(v^a \frac{\partial w^b}{\partial x^a} - w^a \frac{\partial v^b}{\partial x^a} \right) \frac{\partial}{\partial x^b}.$$

Pola tensorowe Każde pole tensorowe można wyrazić przy pomocy iloczynów tensorowych (i ich kombinacji liniowych) pól wektorowych i jednoform.

Pochodna Liego pola wektorowego Niech $v, w \in \mathfrak{X}(M)$. Wówczas **pochoďną Liego** pola wektorowego w w kierunku pola v nazywamy

$$\mathcal{L}_v w := [v, w].$$

Niech $f \in C^\infty(M)$. Wówczas pochodną Liego funkcji f w kierunku pola v nazywamy

$$\mathcal{L}_v f := v(f).$$

Podobnie

$$\mathcal{L}_v(df) := d(\mathcal{L}_v f).$$

Dodatkowo wymagamy, żeby pochodna Liego spełniała regułę Leibniza

$$\mathcal{L}_v(v_1 \otimes \cdots \otimes v_k \otimes \omega_1 \otimes \cdots \otimes \omega_l) = (\mathcal{L}_v(v_1)) \otimes \cdots \otimes v_k \otimes \omega_1 \otimes \cdots \otimes \omega_l + \dots$$

Z tego już wynika działanie pochodnej Liego na dowolne pole wektorowe.

Przykład Niech

$$L = L_{ab} dx^a \otimes dx^b, \quad v = v^a \frac{\partial}{\partial x^a}.$$

Wtedy

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_v L &= \mathcal{L}_v(L_{ab} dx^a \otimes dx^b) = v(L_{ab}) dx^a \otimes dx^b + L_{ab} (dv(x^a)) \otimes dx^b + L_{ab} dx^a \otimes v(dx^b) \\ &= v(L_{ab}) dx^a \otimes dx^b + L_{ab} \frac{\partial v^a}{\partial x^c} dx^c \otimes dx^b + L_{ab} \frac{\partial v^b}{\partial x^c} dx^a \otimes dx^c. \end{aligned}$$

Przykład 2

$$\mathcal{L}_v \frac{\partial}{\partial x^b} = - \frac{\partial v^a}{\partial x^b} \frac{\partial}{\partial x^a}.$$

Lemma 2.3.1.

$$\mathcal{L}_v(w^a \alpha_a) = (\mathcal{L}_v w)^a \alpha_a + w^a (\mathcal{L}_v \alpha)_a.$$