

Pole wektorowe

Ewelina Adamus
Magdalena Gwarda
Szymon Kociuba

Politechnika Krakowska im. Tadeusza Kościuszki w Krakowie

8 lutego 2017

Plan prezentacji

- 1 Wprowadzenie
 - Wektor
 - Wiązka styczna
- 2 Definicja pola wektorowego
 - Pole wektorowe gładkie
- 3 Przykłady pól wektorowych
- 4 Operacje różniczkowe na polach wektorowych
 - Dywergencja
 - Rotacja
- 5 Bibliografia

Wektor będziemy interpretować jako operator różniczkowy pierwszego rzędu, działający na funkcje określone na M . Jeżeli mamy jakąś parametryzację, to można stosować ją do reprezentowania wektorów stycznych do przestrzeni M (tzn. operatorów różniczkowych na M) jako kombinacji liniowych operatorów (wektorów) postaci $\frac{\partial}{\partial \tau^i}$ bez konieczności „wychodzenia” poza M i interpretowania tych wektorów jako „strzałek” w większej przestrzeni A^n .

Możemy zatem myśleć abstrakcyjnie o M jako o rozmaitości różniczkowalnej. Pod tą nazwą będziemy rozumieli parę (M, A) , gdzie M jest zbiorem punktów zaś A jest atlasem zupełnym, tzn. zbiorem lokalnych parametryzacji. Terminem tym oznaczamy odwracalne odwzorowanie typu:

$$\mathbb{R}^n \supset U \ni (x^k) \rightarrow \kappa(x^k) = x \in O \supset M, \quad (1)$$

dla którego dziedzina U jest zbiorem otwartym. Zupełność atlasu A oznacza, że obrazy tych parametryzacji pokrywają cały zbiór M : każdy punkty $x \in M$ leży w obrazie $\text{im}(\kappa)$ jakiejś parametryzacji κ

$$x \in \text{im}(\kappa) = O. \quad (2)$$

Konstrukcję **wiązki stycznej** którą będziemy się posługiwać można wytłumaczyć następująco - dla każdej parametryzacji (1) na M zdefiniujemy parametryzację na TM następującym wzorem:

$$\mathbb{R}^{2n} \supset U \times \mathbb{R}^n \ni (x^k, v^l) \rightarrow$$

$$\rightarrow \kappa_T(x^k, v^l) = v_x := x^k \frac{\partial}{\partial x^k} \in O_T = \bigcup_{x \in O} T_x M \subset TM(3)$$

pierwsze n współrzędnych parametryzuje punkt zaczepienia, zaś pozostałe n wyróżnia konkretny wektor w przestrzeni stycznej $T_x M$. Ponieważ wzory transformacyjne na składowe wektora przy przejściu do innej mapy zawierają już pierwsze pochodne funkcji przejścia dla samych współrzędnych, prawa transformacyjne w tak skonstruowanym atlasie A_T są jeden raz mniej różniczkowalne niż oryginalne prawa transformacyjne w oryginalnym atlasie A .

Pole wektorowe to kolekcja wektorów: po jednym w każdym punkcie rozmaitości. Jeśli zatem zastosować je do funkcji f , to otrzymamy kolekcję wartości, po jednej w każdym punkcie, czyli nową funkcję. Można wobec tego podać następującą definicję pola wektorowego:

Definicja

Pole wektorowe jest to operator różniczkowy, ciągły

$$X : C_{loc}^1 \longrightarrow C_{loc} \quad (4)$$

Spełniające warunki:

1. $X(af + bg) = aX(f) + bX(g)$,
2. $X(fg) = fX(g) + gX(f)$.

Zastosowaliśmy tutaj zastrzeżenie „loc” w oznaczeniu zbioru funkcji, aby podkreślić lokalny charakter tych obiektów: funkcje nie muszą być określone na całej rozmaitości M a jedynie lokalnie, w otoczeniu punktu, który nas interesuje. W takich przestrzeniach rozważamy topologię zbieżności niemal jednostajnej w C_{loc} i niemal jednostajnej wraz z pochodnymi pierwszego rzędu w C_{loc}^1 . Jeśli X jest polem wektorowym, to jego wartość $X(x)$ w punkcie $x \in M$, dana wzorem

$$(X(x))(f) := (X(f))(x) \quad (5)$$

Jest także wektorem zaczepionym w punkcie x :

$$(X(x)) \in T_x M \quad (6)$$

gdzie zbiór $T_x M$ jest przestrzenią styczną do rozmaitości M w punkcie $x \in M$. Jeśli wybierzemy dowolną mapę (τ^i) w otoczeniu x , to operatory $\frac{\partial}{\partial \tau^i}$ stanowią bazę przestrzeni $T_x M$. Oznacza to, że każdy wektor jest kombinacją powyższych.

Wobec tego powyższą definicję pola wektorowego można zapisać bardziej lokalnie, jako odwzorowanie różniczkowalne z rozmaitości M w rozmaitość TM :

$$M \supset O \ni x \rightarrow X(x) \in TM \quad (7)$$

jednak z zastrzeżeniem, że wartość tego odwzorowania w punkcie x musi być wektorem zaczepionym w tym samym punkcie.

Różniczkowalność odwzorowania sprawdza się w układach współrzędnych. Jeśli zatem wybrać w M mapę daną przez (1) oraz odpowiadającą jej mapę w TM daną przez (3), to „konkretyzacja” odwzorowania X w tych mapach wygląda następująco:

$$\mathbb{R}^n \supset U \ni (x^k) \rightarrow (x^k, X^l(x^k)) \in \mathbb{R}^{2n}. \quad (8)$$

Lokalnie, w układzie współrzędnych, całą informację o polu wektorowym niesie n funkcji X^l których wartość koduje wartość współrzędnych wektora

$$X(x) = X^l(x) \frac{\partial}{\partial x^l}$$

w zależności od współrzędnych punktu zaczepienia x .

Pole jest gładkie klasy C^s jeśli te funkcje są takiej klasy. I znów ma to sens jedynie dla $s \leq -1$, bowiem nawet gdyby w jednej mapie s było większe, to po transformacji do innej mapy nie ma szans na utrzymanie tak wysokiego stopnia gładkości, skoro prawa transformacyjne są jedynie $(l-1)$ razy różniczkowalne.

Można zatem patrzeć na pole wektorowe, jako na odwzorowanie gładkie:

$$X : M \rightarrow TM \quad (9)$$

z bazy M wiązki stycznej w samą przestrzeń wiązki TM i takie, że wartość $X(x)$ tego odwzorowania w punkcie x należy do włókna $T_x M$ wiązki. Ten ostatni warunek oznacza, że rzut τ czyni z X odwzorowanie tożsamościowe:

$$\tau \circ X = id \quad (10)$$

Gładkie odwzorowanie z bazy wiązki w jej przestrzeń, spełniające ten warunek nazywa się **cięciem wiązki**. A zatem pole wektorowe, to po prostu **cięcie wiązki stycznej**.

Przykłady pól wektorowych

Przykładami pól wektorowych znanymi z fizyki są:

- pole grawitacyjne - pole wektorów natężenia pola grawitacyjnego
- pole elektryczne - pole wektorów natężenia pola elektrycznego
- pole magnetyczne - pole wektorów indukcji magnetycznej
- pole prędkości i potencjał zespolony przepływu – określa prędkość przepływu płynu w każdym punkcie przestrzeni

Dywergencja

Dywergencja pola wektorowego to operator różniczkowy przyporządkowujący trójwymiarowemu polu wektorowemu pole skalarne będące formalnym iloczynem skalarnym operatora nabla z polem. Operator dywergencji pojawia się w sposób naturalny w kontekście całkowania form zewnętrznych w przestrzeni trójwymiarowej, a więc ma szereg konkretnych interpretacji fizycznych, związanych np. z mechaniką płynów.

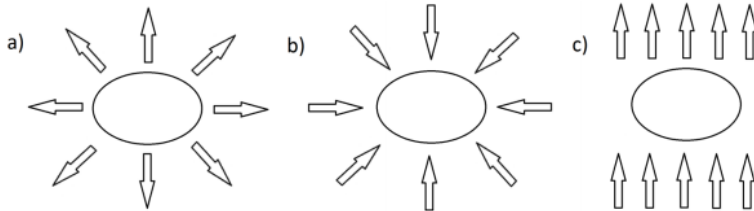
We współrzędnych kartezjańskich dywergencję możemy zdefiniować następująco:

Definicja

Dla różniczkowalnego pola wektorowego $\vec{F} = (F_x, F_y, F_z)$ dywergencja równa jest funkcji skalarnej:

$$\operatorname{div} \vec{F} = \nabla \cdot \vec{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$$

Zwróćmy uwagę na zapis dywergencji za pomocą operatora nabla, jest ona iloczynem skalarnym tego operatora z wektorem składowych pola wektorowego.



Rysunek: a) dywergencja jest dodatnia (masa ucieka z układu), b) dywergencja jest ujemna (masa wpływa do układu), c) dywergencja jest równa 0 (tyle samo masy wpływa i wypływa z układu)

Rotacja jest operatorem wektorowym opisującym nieskończenie małą rotację trójwymiarowego pola wektorowego. W każdym punkcie przestrzeni pole rotacji opisywane jest przez wektor, którego kierunek i długość opisują wirowość pola w danym punkcie.

We współrzędnych kartezjańskich rotację różniczkowalnego pola wektorowego $\vec{F} = (F_x, F_y, F_z)$ definiujemy jako pole wektorowe o postaci:

$$\begin{aligned} \nabla \times \vec{F} &= \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \\ &= \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \hat{i} + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \hat{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \hat{k} \end{aligned}$$

Można zauważyć, że rotacja jest de facto iloczynem wektorowym operatora nabla i pola wektorowego. Jeśli rotacja pola jest zerowa, mówimy o polu bezwirowym. Bezwirowość pola jest warunkiem koniecznym, ale nie wystarczającym jego potencjalności (pole potencjalne to takie, w którym praca nie zależy od drogi tylko od położenia punktów przed i po przesunięciu, np. pole grawitacyjne).

Bibliografia I



Jerzy Kijowski

Geometria różniczkowa jako narzędzie nauk przyrodniczych
Centrum Fizyki Teoretycznej PAN, Warszawa 2013.



Andrzej Trautman

Grupy oraz ich reprezentacje z zastosowaniami w fizyce
Instytut Fizyki Teoretycznej Uniwersytet Warszawski,
Warszawa 2011.