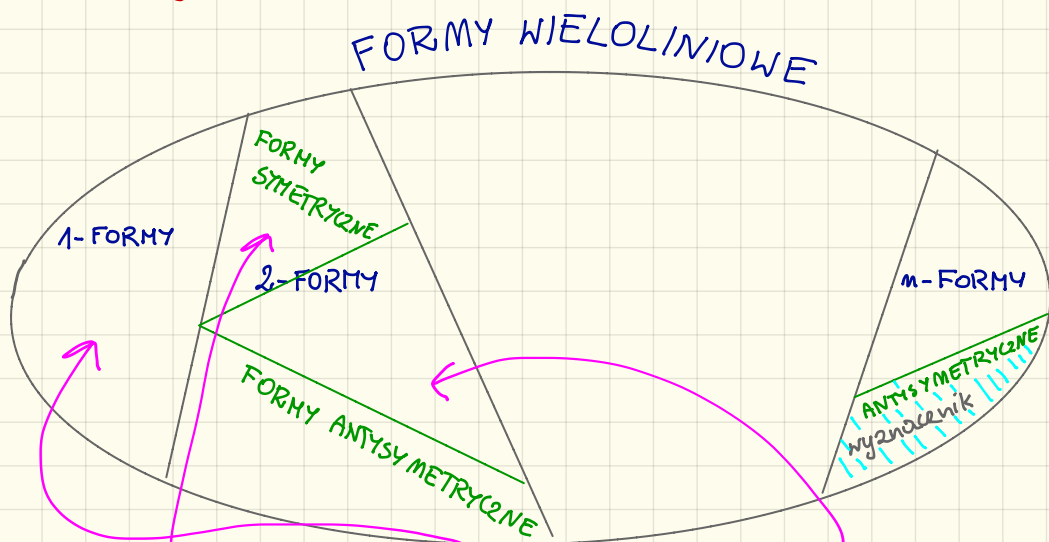


PRZESTRZENŃ SPRZĘŻONA

DRUGI SEMESTR, 27 lutego 2015

MOTYWACJE



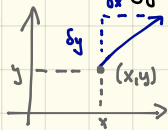
Zajmować się będziemy najpierw tym kawałkiem, potem tamtym, a szczególnie dokładnie tym „podkawałkiem”

Powstaje oczywiście naturalne pytanie po co nam to. Postaram się przedstawić kilka motywacji.

(1) Po pierwszym wykładzie z analizy znając już Państwo sposób na przybliżanie funkcji przy pomocy wielomianu w otoczeniu ustalonego punktu:

$$f(x+h) = f(x) + f'(x) \cdot h + \frac{1}{2} f''(x) \cdot h^2 + R(x, h)$$

Pochodna funkcji w punkcie oraz druga pochodna w punkcie są liczbami rzeczywistymi. A jak jest dla funkcji zależnej od więcej niż jednej zmiennej? Niech teraz $f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$. Współrzędne nazwiemy (x, y) . Zamiast przyrostu h mamy teraz przyrosty dwóch zmiennych $(\delta x, \delta y)$. Wygodnie jest traktować te przyrosty jak współrzędne wektora przesunięcia:



wektory przesunięcia, zaczepione w (x, y) tworzą odpowiedni wektorowość.

Na wykładzie z analizy dowiedzą się państwo wkrótce, że odpowiedni wzór przybliżający funkcję f w otoczeniu punktu (x,y) z dokładnością do wyrazów drugiego rzędu w (x,y) ma następującą postać

$$f(x+\delta x, y+\delta y) = f(x,y) + \frac{\partial f}{\partial x}(x,y) \delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(x,y) \delta y + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2}(x,y) \delta x^2 + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \delta y^2 + \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \delta x \delta y + R(x,y, \delta x, \delta y)$$

Bardziej przejrzyste można zapisać go w postaci

$$f(x+\delta x, y+\delta y) = f(x,y) + \underbrace{\begin{bmatrix} \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f}{\partial y} \end{bmatrix}}_{\text{wektor}} \underbrace{\begin{bmatrix} \delta x \\ \delta y \end{bmatrix}}_{\text{wektor}} + \frac{1}{2} \underbrace{\begin{bmatrix} \delta x & \delta y \end{bmatrix}}_{\text{wektor}} \underbrace{\begin{bmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \end{bmatrix}}_{\text{macierz}} \underbrace{\begin{bmatrix} \delta x \\ \delta y \end{bmatrix}}_{\text{wektor}} + R$$

Fragmencik zauważamy na **rozwoju** to działanie macierzy o dwóch kolumnach i jednym wierszu $\begin{bmatrix} \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f}{\partial y} \end{bmatrix}$ na wektor $\begin{bmatrix} \delta x \\ \delta y \end{bmatrix}$. Macierz taka to, jak wiemy, odwzorowanie z \mathbb{R}^2 do \mathbb{R} , a więc jednowymiarowa. Zatem przynajmniej jeden parcie zajmowania się jednowymiarowo już jest: **pochodna funkcji wielu zmiennych jest jednowymiarowa na przestrzeni, przyrostów!**

Wyznaczenie zaznaczonego na niebiesko prawopodobnie nie będą Państwo mogli łatwo rozpoznać: jest to dwuwymiarowa symetryczna obliczona na wektore $\begin{bmatrix} \delta x \\ \delta y \end{bmatrix}$ ustawionym w obu miejscach przeznaczonych na argumenty. Jeśli więc przestrzeń przyrostów oznaczymy $V (\cong \mathbb{R}^2)$ to $f''(x,y) : V \times V \rightarrow \mathbb{R}$, dwuliniowa. Gdzie na niebiesko to $f''(x,y)(h,h)$ gdzie $h = \begin{bmatrix} \delta x \\ \delta y \end{bmatrix}$. Szukając ekstremów funkcji jednej zmiennej wyznaczyliśmy miejsca zerowe pochodnej; rodzaj ekstremum można było określić na podstawie znaku drugiej pochodnej. Podobnie będzie dla funkcji wielu zmiennych. Umiejętność postępowania się jedno i dwuwymiarowymi jest więc niezbędna.

(2) Jest wiele wielkości fizycznych, których matematycznym reprezentantem jest jednowymiarowa. Są to np: **pęd, siła, natężenie pola elektrostatycznego**. W tradycyjnych kursach mechaniki i elektrodynamiki wszystkie powyższe wielkości są uważane za wektorowe. Jest to możliwe ponieważ **przestrzeń fizyczna jest wyposażona w izometryczny, który umożliwia utracone miarę wektorów z katektami**.

(3) Iloczyn skalarny po prostu używany w teoriach fizycznych jest dwuwymiarową symetryczną.

(4) Dwuwymiarowa jest także moment bezwładności, charakteryzujący ruch obrotowy bryły sztywnej.

(5) Metryka Minkowskiego z mechaniki relatywistycznej pochodzi od dwuwymiarowej symetrycznej.

FORMY LINIOWE, PRZESTRZEŃ SPRZĘŻONA.

Rozważamy przestrzeń $V^* := L(V, K)$ funkcji liniowych na V o wartościach w ciele odpowiednim dla V . Przestrzeń ta nazywa się przestrzenią **sprzężoną** albo **dualną** do V . Nazywa się też rodzimego odpowiednika: przestrzeń **dwoista**.

Elementy v^* czyli liniowe odwzorowanie $\varphi: V \rightarrow K$ nazywane są **formami liniowymi**, **jednoformami**, **funkcjonalami liniowymi** albo **kowektorami**.

Wymiar przestrzeni V^* obliczyć można korzystając z ogólnego wzoru $\dim(L(V, W)) = \dim V \cdot \dim W$. Wymiar K jako przestrzeni wektorowej nad K jest 1, wobec tego $\dim V^* = \dim V$. Przestrzenie V i V^* są izomorficzne jako przestrzenie jednakowego wymiaru jednak zaden z izomorfizmów nie jest wyróżniony jeśli V nie jest wyposażona w żadną dodatkową strukturę algebraiczną.

PRZYKŁADY KOWEKTORÓW NA RÓŻNYCH PRZESTRZENIACH

WEKTOROWYCH:

(1) Niech $V = \mathbb{R}_m[x]$, tu V jest przestrzenią wielomianów stopnia nie większego niż m . Przypomnijmy, że $\dim V = m+1$. Założymy $m > 0$

Niech $x \in \mathbb{R}$

$\varphi_x: V \rightarrow \mathbb{R}$ $\varphi_x(\vartheta) = \vartheta(x)$ jest kowektorem na V tu $\varphi_x \in V^*$.

Zauważmy że układ dwóch kowektorów (φ_x, φ_y) jest liniowo niezależny wtedy i tylko wtedy gdy $x \neq y$. Istotnie, niech $x \neq y$; sprawdzimy dla jakich $a, b \in \mathbb{R}$ $a\varphi_x + b\varphi_y = 0$. Kowektor jest równy 0 jeśli zwraca obliczony na wszystkich wektorach. Warunek $a\varphi_x + b\varphi_y = 0$ oznacza wobec tego, że

$$\forall \vartheta \in V \quad 0 = (a\varphi_x + b\varphi_y)(\vartheta) = a\varphi_x(\vartheta) + b\varphi_y(\vartheta) = a \cdot \vartheta(x) + b \vartheta(y)$$

Z założenia $m > 0$ wynika, że możemy użyć wielomianów stopnia pierwszego. Niech więc $\vartheta(t) = tx$ i $u(t) = t-y \rightarrow 0 = au(x) + bu(y) = a(x-y) \Rightarrow a=0$.

$$\hookrightarrow 0 = a\vartheta(x) + b\vartheta(y) = b(y-x) \Rightarrow b=0$$

Podobnie wykazemy następujący fakt:

FAKT:

Niech x_0, \dots, x_n będą różnymi liczbami rzeczywistymi. Wtedy układ wektorów $(\varphi_0, \dots, \varphi_n)$ na $\mathbb{R}_n[\cdot]$ gdzie $\varphi_k(v) = v(x_k)$ jest liniowo niezależny.

DOWÓD:

Poszukujemy współczynników a_0, \dots, a_n takich, żeby $a_0\varphi_0 + a_1\varphi_1 + \dots + a_n\varphi_n = 0$. Inaczej mówiąc, dla dowolnego wielomianu v stopnia co najwyżej n powinno być

$$0 = a_0\varphi_0(v) + \dots + a_n\varphi_n(v) = a_0v(x_0) + \dots + a_nv(x_n) \quad (*)$$

Uzjemy następującego układu wielomianów: $v_0(t) = (t-x_1)(t-x_2)\dots(t-x_n)$ inaczej $v_0 = \prod_{k=0}^n (t-x_k)$. Podobnie tworzymy pozostałe wielomiany

$$v_i = \frac{1}{t-x_i} \prod_{k \neq i} (t-x_k).$$

Wielomiany v_i (jest ich $n+1$) mają własność: $v_i(x_j) = \begin{cases} 0 & i \neq j \\ (x_j-x_1)(x_j-x_2)\dots(x_j-x_n) & i=j \end{cases}$ Podstawiając kolejno v_i do $(*)$ otrzymujemy

dla v_0 $a_0(x_0-x_1)\dots(x_0-x_n) = 0$, dla v_1 $a_1(x_1-x_0)(x_1-x_2)\dots(x_1-x_n) = 0$

dla v_2 $a_2(x_2-x_0)(x_2-x_1)(x_2-x_3)\dots(x_2-x_n) = 0$ itd ... dla v_n $a_n(x_n-x_0)\dots(x_n-x_{n-1}) = 0$

Ponieważ wszystkie liczby x_i są różne to ich różnice $x_i - x_j$ są niezerowe dla $i \neq j$.

Wobec tego w każdym równaniu znikać musi odpowiedni współczynnik a_i . ■

WNIOSEK. Skoro $\dim \mathbb{R}_n[\cdot] = n+1$ i $(\varphi_0, \dots, \varphi_n)$ są liniowo niezależne to stanowią bazę przestrzeni $(\mathbb{R}_n[\cdot])^*$

(2) Odzorowanie $I: \mathbb{R}_n[\cdot] \ni v \mapsto \int_0^1 v(t) dt$ jest wektorem na $\mathbb{R}_2[\cdot]$. Ciekawa obserwacja: jeśli $I \in (\mathbb{R}_n[\cdot])^*$ to I daje się zapisać w bazie $(\varphi_0, \dots, \varphi_n)$. Innymi słowy całość z wielomianu stopnia $\leq n$ po odcinku $[0,1]$ można wyrazić poprzez wartości tego wielomianu w $n+1$ punktach. Oczywiście otrzymamy „hór na całość” będzie dość mało uniwersalny: będzie działał jedynie dla całki po ustalonym

odcinku i tylko dla wielomianów ograniczonego stopnia.

(3) Rozważmy często używaną bazę w $\mathbb{R}_n[\cdot]$: $e = (e_0, e_1, \dots, e_n)$ gdzie $e_k(t) = t^k$ i zdefiniujmy odwzorowanie

$$\psi_k: \mathbb{R}_n[\cdot] \rightarrow \mathbb{R}, \quad \psi_k(v) = \text{współczynnik przy } e_k \text{ w rozkładzie } v \text{ w bazie } e$$

mnij formalnie: $v(t) = a_0 + a_1 t + \dots + a_n t^n, \quad \psi_k(v) = a_k.$

Nie trudno stwierdzić, że każde ψ_k jest wektorem oraz, że (ψ_0, \dots, ψ_n) jest bazą przestrzeni dualnej do $\mathbb{R}_n[\cdot]$.

(4) Niech teraz $V = \mathbb{K}^m$ wtedy $V^* = L(\mathbb{K}^n, \mathbb{K}) =$ macierze mające jeden wiersz i n kolumn o współczynnikach z \mathbb{K} . Takie macierze nazywa się czasami „wektorami wierszowymi”. Na oznaczenie $(\mathbb{K}^n)^*$ używać będziemy symbolu \mathbb{K}_m^n — indeks na dole mówi że mamy do czynienia z wierszami a nie kolumnami. Działanie elementów \mathbb{K}_m^n na elementy \mathbb{K}^n to oznaczanie mnożenie macierzy:

$$\mathbb{K}_3^3 \ni \varphi = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 2 \end{bmatrix}$$

$$\mathbb{K}^3 \ni v = \begin{bmatrix} 3 \\ 1 \\ 2 \end{bmatrix}$$

$$\varphi(v) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 3 \\ 1 \\ 2 \end{bmatrix} = 1 \cdot 3 + 0 \cdot 1 + 2 \cdot 2 = 7.$$

A CO TO JEST $(V^*)^*$?

Przestrzeń V^* jest „uzupełnioną” przestrzenią wektorową, zatem zasadne jest pytanie czy jest przestrzeń do niej sprzężona.

TWIERDZENIE

Niech V będzie skończeniowymiarową przestrzenią wektorową. Wówczas istnieje kanoniczny izomorfizm

$$(V^*)^* \cong V$$

Przestrzeń dualna do dualnej jest izomorficzna z wyjściową przestrzenią wektorową.

DOWÓD:

Zauważmy po pierwsze, że istnieje kanoniczne odwzorowanie

$$\iota: V \rightarrow (V^*)^*$$

$V \ni v$
wektory

$V^* \ni \varphi$
kolektory

$(V^*)^*$
funkcjonalny na kolektorach
tzn odwzorowanie $V^* \rightarrow K$

6.

$$\iota: V \rightarrow (V^*)^*$$

Właściwość ι na $v \in V$ jest funkcjonalnym na V^* tzn. oblicza się na φ . Żeby powie-
dzieć co to jest $\iota(v)$ musimy podać jak $\iota(v)$ działa na dowolne $\varphi \in V^*$:

$$\iota(v)(\varphi) := \varphi(v)$$

$\iota(v)$ jest funkcjonalnym liniowym: $\iota(v)(\varphi + \psi) = (\varphi + \psi)(v) = \varphi(v) + \psi(v) = \iota(v)(\varphi) + \iota(v)(\psi)$
 $\iota(v)(a \cdot \varphi) = a \varphi(v) = a \cdot \varphi(v) = a \cdot \iota(v)(\varphi)$. **Sprawdziłiśmy, że własności ι leżą
niezależnie w $(V^*)^*$**

odwzorowanie ι jest liniowe: istotnie $\iota(v+w)(\varphi) = \varphi(v+w) = \varphi(v) + \varphi(w) = \iota(v)(\varphi) + \iota(w)(\varphi)$
 $\iota(w)(\varphi) = (\iota(v) + \iota(w))(\varphi)$ Równości zachodzi dla dowolnego φ , wobec tego
 $\iota(v+w) = \iota(v) + \iota(w)$. Podobnie $\iota(\lambda v)(\varphi) = \varphi(\lambda v) = \lambda \varphi(v) = \lambda \iota(v)(\varphi)$.
Z dowolności φ $\iota(\lambda v) = \lambda \iota(v)$.

Sprawdziłiśmy, że $\iota: V \rightarrow (V^*)^*$ jest odwzorowaniem liniowym. Pozostało do spraw-
dzenia czy jest izomorfizmem. Hobbie identycznością wymiarów V i $(V^*)^*$ wystarczy
sprawdzić np. injektywność. Badamy zatem $\ker \iota$:

$\ker \iota = \{v \in V : \iota(v) = 0\}$ $\iota(v) = 0 \Leftrightarrow \forall \varphi \in V^* \quad \iota(v)(\varphi) = 0 \quad \iota(v)(\varphi) = \varphi(v)$, tzn
 $\iota(v) = 0 \Leftrightarrow \forall \varphi \quad \varphi(v) = 0$. Wszystkie kolektory znikają jedynie na wektorze
zerowym zatem istotnie otrzymujemy $\ker \iota = \{0\}$. ■

WNIOSEK $(V^*)^*$ nie jest nową przestrzenią wektorową. Będziemy zawsze utożsa-
miać ją z V .

UWAGA: Równość $(V^*)^* = V$ zachodzi dla przestrzeni skończeniowymiarowych.
W wymiarze nieskończonym odwzorowanie typu ι też istnieje i jest injektywne, nie musi
jednak być surjektywne. Ogólnie więc mamy jedynie $V \subset (V^*)^*$.

NOTACJA: Jak pokazuje powyższe twierdzenie w parze V, V^* obie przestrzenie odgrywają podobną rolę. V^* jest dualne do V i V jest dualne do V^* . Używa się wobec tego często notacji nie wyróżniającej żadnej z tych przestrzeni.

Niech $v \in V$ i $\varphi \in V^*$. Dotychczas pisaliśmy $\varphi(v)$ na oznaczenie wartości kowektora φ na wektorze v . Teraz będziemy pisać $\langle \varphi, v \rangle$. Linijowe własności zapisują się wobec tego jako:

$$\langle a\varphi + b\psi, v \rangle = a\langle \varphi, v \rangle + b\langle \psi, v \rangle, \quad \langle \varphi, a\tilde{v} + b\tilde{w} \rangle = a\langle \varphi, \tilde{v} \rangle + b\langle \varphi, \tilde{w} \rangle$$

W mechanice kwantowej w której algebra liniowa jest podstawą matematycznego opisu teorii stosuje się podobną notację. Wektory reprezentujące stan kwantowy układu zapisuje się jako $|\psi\rangle$ i nazywa „ket” a funkcjonał liniowy jako $\langle \varphi|$ i nazywa „bra”. Działanie jednego na drugi to $\langle \varphi|\psi\rangle$ „bracket”. Dodatkowym elementem jest tutaj iloczyn skalarny, który definiuje izomorfizm między przestrzenią wektorową \mathcal{E} do niej dualną. Wiadomo wówczas jaki kowektor odpowiada jakiemu wektorowi. Kowektor ten oznacza się także odpowiednim bra $\langle v|$ wtedy bracket $\langle v|w\rangle$ to jednocześnie iloczyn skalarny wektorów v i w oraz działanie funkcjonału odpowiadającego v na wektor w .

POJĘCIE BAZY DUALNEJ:

Niech V i V^* będą parą przestrzeni dualnych. Mając w jednej z nich wybraną bazę można w sposób jednoznaczny zdefiniować bazę w drugiej.

Niech np. $e = (e_1, \dots, e_n)$ będzie bazą w V . Zdefiniujemy układ kowektorów

$$E = (\varepsilon^1, \varepsilon^2, \dots, \varepsilon^n) \text{ warunkami}$$

$$\langle \varepsilon^i, e_j \rangle = \delta_j^i = \begin{cases} 0 & i \neq j \\ 1 & i = j \end{cases} \quad (**)$$

Warunki te zadają układ E w sposób jednoznaczny. Istotnie, ustalmy $k \in \{1, 2, \dots, n\}$. Kowektor ε^k jest dobrze zdefiniowany jeśli potrafimy obliczyć go na dowolnym wektorze $v \in V$. Warunki **(**)** zapewniają, że potrafimy:

$$\langle \varepsilon^k, v \rangle = \langle \varepsilon^k, v^1 e_1 + v^2 e_2 + \dots + v^n e_n \rangle = v^1 \langle \varepsilon^k, e_1 \rangle + v^2 \langle \varepsilon^k, e_2 \rangle + \dots + v^n \langle \varepsilon^k, e_n \rangle = v^k$$

k -ty wektor układu ε obliczony na v , zwraca "współzgodny" przy k -tym wektorze bazowym. To pokazuje jednoznacznie, że wektory (ε^i) są dobrze zdefiniowane (wiadomo jak je liczyć) oraz że są liniowo niezależne. Liniową niezależność sprawdzamy obliczając kombinację liniową $\alpha_1 \varepsilon^1 + \dots + \alpha_n \varepsilon^n$ kolejno na wektorach e_i i przyrównując wynik do zera. Otrzymujemy warunki $\forall i \alpha_i = 0$.

PRZYKŁAD: Bazą dualną do bazy kanonicznej w K^n jest niernowa baza kanoniczna, tzn. układ wektorów:

$$\begin{matrix} [1\ 0\ 0\ \dots\ 0], & [0\ 1\ 0\ \dots\ 0], & [0\ 0\ 1\ \dots\ 0], & \dots, & [0\ 0\ 0\ \dots\ 1]. \\ \uparrow \varepsilon^1 & \uparrow \varepsilon^2 & \uparrow \varepsilon^3 & & \leftarrow \varepsilon^n \end{matrix}$$

PRZYKŁAD RACHUNKOWY:

(1) Znaleźć bazę φ w \mathbb{R}_2 dualną do bazy $f = \left(f_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}, f_2 = \begin{bmatrix} 1 \\ -2 \end{bmatrix} \right)$ w \mathbb{R}_2 .

(2) Definiujemy dwa odwzorowania $E: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}_2 \ x = \begin{bmatrix} x^1 \\ x^2 \end{bmatrix} = x^1 e_1 + x^2 e_2 \mapsto x^1 \varepsilon^1 + x^2 \varepsilon^2$
oraz $F: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}_2$

$x = \alpha^1 f_1 + \alpha^2 f_2 \mapsto \alpha^1 \varphi^1 + \alpha^2 \varphi^2$ Czy E i F są identyczne, czy różne? (e_1, e_2 to wektory bazy kanonicznej w \mathbb{R}^2 , odpowiednio $\varepsilon^1, \varepsilon^2$ w \mathbb{R}_2)

ROZWIĄZANIE: (1) φ^1 spełnia $\langle \varphi^1, f_1 \rangle = 1$, $\langle \varphi^1, f_2 \rangle = 0$ mamy więc

$$\varphi^1 = [a \ b] \quad [a \ b] \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = 1 \quad [a \ b] \begin{bmatrix} 1 \\ -2 \end{bmatrix} = 0 \Rightarrow \begin{cases} a+b=1 \\ a-2b=0 \end{cases} \quad a = \frac{2}{3} \quad b = \frac{1}{3} \quad \varphi^1 = \left[\frac{2}{3} \ \frac{1}{3} \right]$$

$$\varphi^2 = [c \ d] \quad [c \ d] \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = 0 \quad [c \ d] \begin{bmatrix} 1 \\ -2 \end{bmatrix} = 1 \Rightarrow \begin{cases} c+d=0 \\ c-2d=1 \end{cases} \quad c = \frac{1}{3} \quad d = -\frac{1}{3} \quad \varphi^2 = \left[\frac{1}{3} \ -\frac{1}{3} \right]$$

Inaczej: Obserwujemy że macierz, której wierszami są φ^1 i φ^2 musi być odwrotna do macierzy, której kolumnami są f_1 i f_2 :

$$\begin{matrix} +2x \\ \varphi^1 \nearrow \\ \varphi^2 \nearrow \end{matrix} \begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -2 \end{bmatrix}^{-1} = -\frac{1}{3} \begin{bmatrix} -2 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix}$$

$$\varphi^1 = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2 & 1 \end{bmatrix} \quad \varphi^2 = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 1 & -1 \end{bmatrix} \quad \text{ baza dualna znaleziona.}$$

(2) Odwzorowanie E to po prostu transpozycja: $E\left(\begin{bmatrix} x^1 \\ x^2 \end{bmatrix}\right) = \begin{bmatrix} x^1 \\ x^2 \end{bmatrix}^T = \begin{bmatrix} x^1 & x^2 \end{bmatrix}$
 a co z F ?

Zapiszmy wektor $x = \begin{bmatrix} x^1 \\ x^2 \end{bmatrix}$ w bazie f

$$[x]^f = [\text{id}]_e^f [x]^e = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x^1 \\ x^2 \end{bmatrix} = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2x^1 + x^2 \\ x^1 - x^2 \end{bmatrix} \stackrel{!}{=} \begin{bmatrix} \varphi^1(x) \\ \varphi^2(x) \end{bmatrix}$$

!
 Zaobserwowaliśmy już wcześniej związek między bazą dualną a współrzędnymi

$$[\text{id}]_e^f = \left([\text{id}]_f^e\right)^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -2 \end{bmatrix}^{-1} = \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix}$$

$$F(x) = \varphi^1(x) \cdot \varphi^1 + \varphi^2(x) \cdot \varphi^2 = \varphi^1(x) \cdot \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 2 & 1 \end{bmatrix} + \varphi^2(x) \cdot \frac{1}{3} \begin{bmatrix} 1 & -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{9} (x^1 + x^2) \begin{bmatrix} 2 & 1 \end{bmatrix} + \frac{1}{9} (x^1 - x^2) \begin{bmatrix} 1 & -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{9} \begin{bmatrix} 4x^1 + 2x^2 + x^1 - x^2 & (2x^1 + x^2) - (x^1 - x^2) \end{bmatrix} = \frac{1}{9} \begin{bmatrix} 5x^1 + x^2 & x^2 + 2x^2 \end{bmatrix}$$

Porównujemy: $F(x) = \frac{1}{9} \begin{bmatrix} 5x^1 + x^2 & x^1 + 2x^2 \end{bmatrix}$
 $E(x) = \begin{bmatrix} x^1 & x^2 \end{bmatrix}$

Odwzorowanie E, F są różne. Pojęcie bazy dualnej nie pomaga więc w znalezieniu izomorfizmu $V \rightarrow V^*$ użycie różnych baz prowadzi do różnych odwzorowań.

UWAGA! KATASTROFA!

Pojęcie bazy dualnej i przestrzeni dualnej pozwalają nam sprawdzić czy naprawdę rozumiemy takie rzeczy jak bazy, współrzędne itd. Weźmy następujący przykład: Niech $V = \mathbb{R}_2[x]$. Użyjmy naturalnej bazy $e = (e_0, e_1, e_2)$ $e_0(x) = 1$ $e_1(x) = x$ $e_2(x) = x^2$. Bazę dualną w V^* stanowią wtedy trzy kowektory $\varepsilon = (\varepsilon^1, \varepsilon^2, \varepsilon^3)$ zdefiniowane wzorami:

$$\langle \varepsilon^1, v \rangle = v(0) \quad \langle \varepsilon^2, v \rangle = v'(0) \quad \langle \varepsilon^3, v \rangle = \frac{1}{2} v''(0)$$

Weźmy kowektor $\varphi \in V^*$ dany wzorem $\langle \varphi, v \rangle = v(1)$. Wtedy

$$[\varphi]_e^1 = [1 \quad 1 \quad 1] \quad (\text{jedynka na górze w } [\varphi]_e^1 \text{ oznacza bazę kanoniczną w } \mathbb{R}, \text{ tzn. bazę składającą się z jednego wektora będącego liczbą 1})$$

$$[\varphi]^\varepsilon = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix} \quad (\text{Kto rozumie te mistyczne napisy przechodzi na następny poziom ;})$$

ODWZOROWANIE SPRZĘŻONE:

Rozważmy teraz dwie przestrzenie wektorowe V i W oraz ustalmy odwzorowanie liniowe $F: V \rightarrow W$

Odwzorowaniem sprzężonym do F nazywamy odwzorowanie

$$F^*: W^* \rightarrow V^* \text{ dane warunkiem } \forall v \in V, \alpha \in W^* \quad \langle \alpha, F(v) \rangle = \langle F^*(\alpha), v \rangle$$

Proszę zwrócić uwagę na kierunki działania: $F: V \rightarrow W$

$$F^*: W^* \leftarrow W^*$$

Operacja sprzężenia odwzorowania ma następujące własności:

(1) $F: V \rightarrow W \quad G: W \rightarrow U \quad (G \circ F)^* = F^* \circ G^*$

Istotnie: dla $v \in V$ i $\varphi \in U^*$ mamy

$$\langle \varphi, \underline{G \circ F}(v) \rangle = \langle G^*(\varphi), F(v) \rangle = \langle \underline{F^* \circ G^*}(\varphi), v \rangle$$

(2) $F_1: V \rightarrow W \quad F_2: V \rightarrow W$
 $(\lambda F_1 + \beta F_2)^* = \lambda F_1^* + \beta F_2^* \quad (\text{oczywiste})$

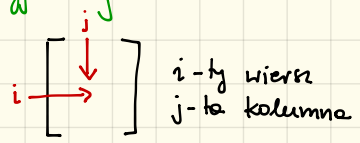
(3) Niech e, f oznaczały bazy w V i W odpowiednio, a ε, φ bazy w V^* i W^* dualne do e, f , odpowiednio. Wtedy

$$[F^*]_{\varphi}^{\varepsilon} = \left([F]_e^f \right)^T$$

Macierz odwzorowania sprzężonego jest transpozycją macierzy odwzorowania wyjściowego.

Sprawdźmy to:

jak wygląda element F^i_j macierzy $[F]_e^f$?
jest to i -ta współrzędna wektora $F(e_j)$



względem bazy f . Współrzędną tę możemy wyliczyć stosując φ^i do $F(e_j)$ tak

$$F^i_j = \langle \varphi^i, F(e_j) \rangle$$

jak zatem wyliczyć element $(F^*)^j_i$ macierzy odwzorowania sprzężonego?
jest to j -ta współrzędna kowektora $F^*(\varphi_i)$ względem bazy ε . Współrzędną tę można obliczyć stosując e_j do $F^*(\varphi_i)$ tak

$$(F^*)^j_i = \langle F^*(\varphi_i), e_j \rangle$$

Porównujemy:

$$(F^*)^j_i = \langle F^*(\varphi_i), e_j \rangle = \langle \varphi_i, F(e_j) \rangle = F^i_j$$

zamienione indeksy górnym i dolnym wskazują na transpozycję.

ANIHILATOR PODPRZESTRZENI:

Niech V będzie przestrzenią wektorową a $W \subset V$ podprzestrzenią. Definiujemy **anihilator podprzestrzeni W** jako podzbiór $W^* \subset V^*$ dany warunkiem

$$W^\circ = \left\{ \alpha \in V^* : \forall w \in W \langle \alpha, w \rangle = 0 \right\}$$

anihilator podprzestrzeni W to zbiór wszystkich wektorów znikających na tej podprzestrzeni.

FAKT

W° jest podprzestrzenią wektorową w V^* (oczywiste)

PRZYKŁAD:

$V = \mathbb{R}^3$ $W = \left\langle \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ 1 \end{bmatrix} \right\rangle$ Znaleźć $W^\circ \subset \mathbb{R}^3$. Anihilator podprzestrzeni W składa się

ze wszystkich wektorów $[a \ b \ c]$ takich, że $[a \ b \ c] \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ 1 \end{bmatrix} = 0$, tzn

$$a + 2b + c = 0 \Rightarrow a = -2b - c \Rightarrow W^\circ \ni \varphi = [-2b - c \quad b \quad c] =$$

$$= b[-2 \quad 1 \quad 0] + c[-1 \quad 0 \quad 1]$$

$$W^\circ = \left\langle [-2 \ 1 \ 0], [-1 \ 0 \ 1] \right\rangle$$

FAKT Własności annihilatora:

$$(1) W \subset V \quad \dim W^\circ = \dim V - \dim W$$

$$(2) W, U \subset V \quad (W + U)^\circ = W^\circ \cap U^\circ$$

$$(W \cap U)^\circ = W^\circ + U^\circ$$

$$(W^\circ)^\circ = W$$

DOWÓD: (1) jest oczywiste - rozwiązanie układów równań!

(2) Zaczniemy od $U^\circ \cap W^\circ = (U+W)^\circ$ $\begin{pmatrix} * \\ * \\ * \end{pmatrix}$

Niech $\alpha \in U^\circ \cap W^\circ$. Obliczamy α na wektorze postaci $u+w$, $u \in U$, $w \in W$:

$$\langle \alpha, u+w \rangle = \langle \alpha, u \rangle + \langle \alpha, w \rangle = 0 \text{ bo } \alpha \in U^\circ \text{ i } \alpha \in W^\circ$$

Niech teraz $\beta \in (U+W)^\circ$. Oznacza to, że β znika na wektorach postaci $u+w$.

W szczególności znika na wektorach postaci $u+0$ (zatem $\beta \in U^\circ$) i na wektorach postaci $0+w$ (czyli $\beta \in W^\circ$). Ostatecznie $\beta \in U^\circ \cap W^\circ$.

Teraz $(W^\circ)^\circ = W$. rachunek wymiarów pokazuje że $\dim(W^\circ) = \dim W$. Ponadto gdy $w \in W$ i $\alpha \in W^\circ$ to $\langle \alpha, w \rangle = 0$ zatem $w \in (W^\circ)^\circ$. Zawieranie i zgodność wymiarów dają równość

Zapiszemy $\begin{pmatrix} * \\ * \\ * \end{pmatrix}$ dla U° i W° zamiast u i v : $(U^\circ)^\circ \cap (W^\circ)^\circ = (U^\circ + W^\circ)^\circ$

$$U \cap W = (U^\circ + W^\circ)^\circ$$

Identyczne podprzestrzenie mają identyczne anihilatory więc

$$(U \cap W)^\circ = U^\circ + W^\circ.$$

ZADANIE 1. Wielomiany interpolacyjne Lagrange'a: Znaleźć bazę w $\mathbb{R}_2[\mathbb{C}]$ dualną do bazy φ w $(\mathbb{R}_2[\mathbb{C}])^*$ gdzie $\varphi^1(\sigma) = \sigma(1)$, $\varphi^2(\sigma) = \sigma(2)$, $\varphi^3(\sigma) = \sigma(3)$.
 Korzystając z wyznaczonej bazy znaleźć wielomian kwadratowy przyjmujący wartości $-1, 1, 2$ w punktach $1, 2, 3$ odpowiednio. Zapisać wzory na współczynniki wielomianu kwadratowego przyjmującego wartości y_1, y_2, y_3 w punktach $1, 2, 3$.

ZADANIE 2. Znaleźć współrzędne funkcjonatu liniowego $\omega \mapsto \int_{-1}^1 \omega(t) dt$ określonego na $\mathbb{R}_2[\mathbb{C}]$ w bazie składającej się z wektorów $(\varphi_-, \varphi_0, \varphi_+)$ gdzie $\varphi_-(\sigma) = \sigma(-1)$, $\varphi_0(\sigma) = \sigma(0)$, $\varphi_+(\sigma) = \sigma(1)$.

ZADANIE 3. W przestrzeni $\mathbb{R}_3[\mathbb{C}]$ wybrano bazę $e = (e_0, e_1, e_2, e_3)$, gdzie $e_k(t) = \frac{1}{k!} t^k$. Znaleźć bazę dualną.

ZADANIE 4

Niech $V = \mathbb{R}_3[\mathbb{C}]$. Definiujemy wektory $\varphi_0, \varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$ wzorem $\varphi_k(\sigma) = \sigma^{(k)}(-4)$, gdzie $\sigma^{(k)}$ oznacza pochodną rzędu k . Niech także $F \in L(V, V)$ $F(\sigma) = \sigma'$ oraz $\psi \in V^*$ $\psi(\sigma) = \sigma(7)$.

Przedstawić formę $F^*(\psi)$ jako kombinację liniową form $\varphi_0, \varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$.

ZADANIE 5. Znaleźć w \mathbb{R}_3 bazę dualną do bazy w \mathbb{R}^3 składającej się z wektorów $\left(\begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} -2 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix} \right)$

ZADANIE 6: W przestrzeni $(\mathbb{R}_2[\mathbb{C}])^*$ znaleźć anihilator podprzestrzeni rozpiętej przez $\sigma(t) = t^2 - t$ i $\omega(t) = t - 1$.

ZADANIE 7: Niech $v \in V$; $\varphi \in V^*$. Definiujemy odwzorowanie $v \otimes \varphi: V \rightarrow V$

$$(v \otimes \varphi)(w) = \langle \varphi, w \rangle v. \text{ Znaleźć macierz } v \otimes \varphi \text{ dla } v \in \mathbb{R}^3, \varphi \in \mathbb{R}_3^*$$

$$v = \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ 3 \end{bmatrix} \quad \varphi = [-1 \quad 1 \quad 2]$$