

Vektory, polia, diferenciálne operátory (osnova niektorých cvičení z Teórie poľa)

spracoval Martin Konôpka

posledná aktualizácia: 19. marca 2013

Cvičenie č. 3 (4. 3. 2013)

Rotácia vektorového poľa

O tomto sme už hovorili. Narýchlo kvôli poriadku prebehneme, čo už vieme, aby sme mohli na to nadviazať. Pod vektorovým poľom budeme rozumieť trojicu funkcií značených napr. F_x, F_y, F_z . Každá z nich môže byť závislá na polohe v priestore. Spoločne ich zapíšeme ako vektorovú funkciu $\vec{F}(\vec{r})$.

- definícia rotácie - už sme mali
- Stokesova veta - už sme mali
- geometrický význam rotácie vektorovej funkcie - už sme si vysvetlili

Cirkulácia vektorového poľa (vektorovej funkcie)

$$C = \oint_K \vec{F} \cdot d\vec{r} \quad (1)$$

Ukážka, že sa to dá rozsekať na cirkulácie cez malé krivky získané delením veľkej krivky K .

Nižšie toto využijeme, keď sa pokúsime spraviť aspoň náznak dôkazu Stokesovej vety.

Greenova veta

Nech $P(x, y)$ a $Q(x, y)$ sú dve funkcie so spojitými parciálnymi deriváciami na súvislej oblasti D . Potom

$$\oint_K P dx + Q dy = \int_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \quad (2)$$

Dôkaz: (spravený aký-taký)

Náznak dôkazu Stokesovej vety

(spravené ako-tak, ale ozaj len náznak)

Príklady

Príklad 1: Daná je vektorová funkcia $\vec{F} = \vec{F}_0 \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$. Vypočítajte jej rotáciu.

Príklad 2: Určte význam výrazu $\text{rot } \vec{v}$ pre rýchlosť pri pohybe po kružnici.

Vieme, že sa dá písať

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

Uhlová rýchlosť $\vec{\omega}$ nemusí byť konštantná; môže závisieť od času, čiže môže ísť aj o nerovnomerný pohyb po kružnici. Ale na tom v tomto príklade nezáleží. Derivuje sa len podľa súradníc.

Spôsob (1):

Počítajme

$$\vec{\nabla} \times \vec{v} = \vec{\nabla} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) = \vec{\omega}(\vec{\nabla} \cdot \vec{r}) - \vec{r}(\vec{\nabla} \cdot \vec{\omega})$$

Uhlová rýchlosť nezávisí od \vec{r} . Preto $\vec{\nabla} \cdot \vec{\omega} = 0$. Máme $\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j}$. (Predstavujeme si, že daný hmotný bod krúži v rovine xy .) Preto bude $\vec{\nabla} \cdot \vec{r} = 2$. Tak dostávame výsledok

$$\boxed{\text{rot } \vec{v} = 2\vec{\omega}}$$

Výsledok teda máme, ale niektoré nejasnosti môžu zostávať; napr. prečo neuvažujeme úplný zápis polohového vektora, teda $\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$? Potom by sme predsa dostali to, čo zvyčajne píšeme, že totiž $\vec{\nabla} \cdot \vec{r} = 3$ a výsledok by bol iný. Aby sme získanému výsledku verili, spočítajme to teraz takto:

Spôsob (2): Rýchlosť pohybu po kružnici v zložkách sa dá všeobecne zapísať

$$v_x = \omega_y z - \omega_z y, \quad v_y = \omega_z x - \omega_x z, \quad v_z = \omega_x y - \omega_y x$$

Tieto vyjadrenia nám explicitnejšie ukazujú, ako závisí vektorové pole \vec{v} od súradníc. Teraz po zložkách vypočítame operáciu rotácie:

$$(\vec{\nabla} \times \vec{v})_x = \nabla_y v_z - \nabla_z v_y \equiv \frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} = \omega_x - (-\omega_x) = 2\omega_x$$

Obdobne

$$(\vec{\nabla} \times \vec{v})_y = 2\omega_y, \quad (\vec{\nabla} \times \vec{v})_z = 2\omega_z$$

Teda zistili sme, že pre bod krúžiaci v rovine (hocijakej, *nemuseli sme ani predpokladať špeciálnu rovinu xy*) platí

$$\boxed{\vec{\nabla} \times \vec{v} = (2\omega_x, 2\omega_y, 2\omega_z)}$$

čo je výsledok v súlade s tým, čo sme získali vyššie.

Poznámka: Ak sa nám stále niečo nezdá, máme pravdu. Rýchlosť \vec{r} ako funkcia polohy *hmotného bodu na kružnici* nie je skutočným poľom, aké by sme potrebovali. Súradnice hmotného bodu na kružnici sú totiž zviazané, nie sú nezávislé. Napr. ak by sme sa obmedzili na rovinu xy , tak by platilo obmedzenie $x^2 + y^2 = r^2 = \text{const}$. Zisťujeme, že v úvahách tohto príkladu vyššie sme si pletli súradnice hmotného bodu (ktoré sa dajú chápať aj ako nejaké funkcie času) s obecným bodom \vec{r} v priestore. Situáciu však rýchlo vieme napraviť tak, že si predstavíme napr. rotujúci disk. V každom jeho bode potom môžeme definovať rýchlostné pole $\vec{v} = \vec{v}(\vec{r})$, ktorého závislosť od \vec{r} je popísaná vzťahom $\vec{v}(\vec{r}) = \vec{\omega} \times \vec{r}$. Alebo si predstavíme rýchlostné pole vody rotujúcej vo víre v umývadle.

Symbole Kronecker (δ_{ij}) a Levi-Civita (ε_{ijk})

Kroneckerov „delta“ symbol:

$$\delta_{ij} = \begin{cases} 1, & i = j \\ 0, & i \neq j \end{cases} \quad (3)$$

Použití tohto tenzora 2. rangu (stupňa) je mnoho. Napr. sa pomocou neho kompaktne zapíše skalárny súčin jednotkových vektorov určujúcich smery súradnicových osí:

$$\vec{e}_i \cdot \vec{e}_j = \delta_{ij}$$

Levi-Civitov symbol: Je to pseudotenzor 3. rangu (stupňa), lebo má tri indexy. Hodnoty jeho prvkov môžu byť 1, -1 a 0.

$$\varepsilon_{123} = 1 \quad (4)$$

Akékolvek prehodenie (permutácia) indexov \Rightarrow zmena znamienka na opačnú. Preto je ε_{ijk} úplne *antisymetrický* objekt.

Ak sú dva alebo tri indexy rovnaké \Rightarrow nulová hodnota.

Napr.

$$\varepsilon_{132} = -1, \quad \varepsilon_{312} = 1, \quad \varepsilon_{321} = -1, \quad \varepsilon_{322} = 0$$

Levi-Civitov tenzor má mnoho použití: napr. vyjadrenie vektorového súčinu:

$$(\vec{a} \times \vec{b})_i = \varepsilon_{ijk} a_j b_k$$

(Použitá je tam Einsteinova sumačná konvencia).

Alebo napr. v kvantovej mechanike:

$$[\hat{L}_i, \hat{L}_j] = i\hbar \varepsilon_{ijk} \hat{L}_k$$

Praktické vyjadrenie niekedy môže byť aj

$$\varepsilon_{ijk} = \frac{(i-j)(j-k)(k-i)}{2} \quad (5)$$

Dôležitý vzťah je

$$\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{lmk} = \delta_{il} \delta_{jm} - \delta_{im} \delta_{jl} \quad (6)$$

Praktické vzorce pre prácu s vektormi

Pomocou práve zadaných symbolov δ_{ij} a ε_{ijk} sa veľmi ľahko odvodí mnohé dôležité vzorce vektorového počtu (a ako uvidíme v ďalšom odseku, aj mnohé vzorce diferenciálneho vektorového počtu). V tomto odseku si uvedieme a odvodíme tieto dva:

$$\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{c} \cdot (\vec{a} \times \vec{b}) = \vec{b} \cdot (\vec{c} \times \vec{a}) \quad (7)$$

a

$$\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b}) \quad (8)$$

Časté výrazy a vzorce pri práci s diferenciálnymi operátormi

Jednonásobná aplikácia operátora $\vec{\nabla}$

$$\operatorname{div}(\rho\vec{v}) = \vec{v} \cdot \operatorname{grad} \rho + \rho \operatorname{div} \vec{v}$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{a} \times \vec{b}) = \vec{b} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{a}) - \vec{a} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{b})$$

Pár poznámok:

- Gradient vyrobí zo skalára vektor. Napr. $\vec{f} = -\vec{\nabla}U$
- Divergencia vyrobí z vektora skalár: $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \rho/\epsilon_0$
- Rotácia vyrobí z vektora iný vektor: $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$

(Uvedené príklady síce podľa použitých písmenok vyzerajú ako niektoré „renomované“ fyzikálne vzťahy, ale ilustrovali sme nimi čisto matematické poznatky o vektoroch a operátore nabla.)

Dvojnásobná aplikácia operátora $\vec{\nabla}$

a)

$$\boxed{\vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla} \phi = \dots = \nabla^2 \phi} \quad (9)$$

Je to **Laplaceov operátor**; môže pôsobiť tak na skalár ako aj na vektor; tu to uvádzame na skalár. Výsledkom pôsobenia je potom tiež skalár. Pôsobenie Laplaceovho operátora na vektor je vlastne pôsobením na 3 skaláre. Výsledkom sú tri skaláre, čiže vektor.

Príklad: Nech $\phi(\vec{r}) = \phi(r)$. Potom

$$\nabla^2 \phi = \frac{2}{r} \frac{\partial \phi}{\partial r} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial r^2}$$