

2006-02-22

Huvudresultat (fortsättning: i \mathbb{R}^3)

SATS: \mathbf{v} är \mathcal{C}^1 i $\Omega \subseteq \mathbb{R}^3$, Ω öppen.

Krav på Ω

- 1 inget $\mathbf{v} = \text{grad } \Phi$ i $\Omega \implies \text{rot } \mathbf{v} = \mathbf{0}$ i Ω [gradientfält är virvelfria]
- 2 enkelt sammanhängande $\text{rot } \mathbf{v} = \mathbf{0}$ i $\Omega \implies \int_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}$ är oberoende av vägen i Ω
- 3 bågvis sammanhängande $\int_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}$ oberoende av vägen i $\Omega \implies \mathbf{v}$ har en potential i Ω
- 4 inget $\mathbf{v} = \text{rot } \mathbf{A}$ i $\Omega \implies \text{div } \mathbf{v} = 0$ i Ω [vektorfält är källfria]
- 5 konvex $\text{div } \mathbf{v} = 0$ i $\Omega \implies \mathbf{v}$ har en vektorpotential i Ω .

Om \mathbf{v} är \mathcal{C}^1 i en konvex mängd Ω :

$$\boxed{\begin{array}{l} \mathbf{v} = \text{grad } \Phi \iff \text{rot } \mathbf{v} = \mathbf{0} \\ \mathbf{v} = \text{rot } \mathbf{A} \iff \text{div } \mathbf{v} = 0 \end{array}}$$

\mathbf{v} är virvelfritt och källfritt $\iff \Phi$ är harmonisk, dvs $\Delta \Phi = \Phi''_{xx} + \Phi''_{yy} + \Phi''_{zz} = 0$

Bevis.

1 gjort.

2. Stokes ger:

$$\int_{\gamma, \gamma = \partial Y} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \pm \iint_Y \text{rot } \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS = 0$$

för varje sluten kurva $\gamma \subseteq \Omega$, vilket innebär att kurvintegralen mellan två bestämda punkter är oberoende av vägen för alla kurvor i Ω .

3. Visat tidigare: Om

$$\int_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} \text{ är oberoende av vägen så är } \Phi(x, y, z) = \int_{(a, b, c)}^{(x, y, z)} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} \text{ en potential till } \mathbf{v}$$

där $(a, b, c) \in \Omega$, dvs $\nabla \Phi = \mathbf{v}$.

4. gjort

[5. Om $\text{div } \mathbf{v} = \text{div}(X, Y, Z) = X'_x + Y'_y + Z'_z = 0$ så fås en vektorpotential till exempel så här:

Välj $\mathbf{A} = (A, B, 0)$, då är systemet $\text{rot } \mathbf{A} = \mathbf{v}$ lösbart; systemet:

$$\begin{cases} X = -B'_z \\ Y = A'_z \\ Z = B'_x - A'_y \end{cases}$$

ta

$$B(x, y, z) = - \int_c^z X(x, y, t) dt$$
$$A(x, y, z) = \int_c^z Y(x, y, t) dt - \int_b^y Z(x, t, c) dt$$

då är $B'_x - A'_y = Z$:

$$\begin{aligned} B'_x - A'_y &= [\text{här behövs 5.1}] = \\ &= - \int_c^x X'_x(x, y, t) dt - \int_c^z Y'_y(x, y, t) dt + Z(x, y, c) = \\ &= [X'_x + Y'_y = -Z'_z] = \int_c^z Z'_z(x, y, t) dt + Z(x, y, c) = Z(x, y, z) \quad \square \end{aligned}$$

Om $\mathbf{v} = \nabla\Phi$ så är

$$\nabla\mathbf{v} = \nabla \cdot \nabla\Phi = \Delta\Phi = \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \Phi$$

HUVUDEXEMPEL 1

Kraftfält \mathbf{F} riktat mot (eller från) origo; styrkan $|\mathbf{F}|$ är proportionell mot en potens n av r , $n \in \mathbb{Z}$ (ofta $n \in \{-1, -2, -3\}$). Alltså, med $\mathbf{r} = (x, y, z) \neq \mathbf{0}$.

$$\mathbf{F} = -c \frac{1}{r^n} \frac{\mathbf{r}}{r}$$

till exempel gravitationsfältet, med $c = 9,81 \frac{r}{r^3}$, och det elektrostatiska fältet $\mathbf{E} = \text{konst} \cdot \frac{\mathbf{r}}{r^3}$.

1) Visa att rot $\mathbf{F} = \mathbf{0}$ i Ω :

$$\Omega = \begin{cases} \mathbb{R}^3 & \text{om } n < -2 \\ \mathbb{R}^3 \setminus \{0, 0, 0\} & \text{om } n \geq -2 \end{cases}$$

2) Beräkna en potential i Ω .

3) $\text{div } \mathbf{F} = 0 \iff n = 2$.

[Bernhard skriver väldigt många uppgiftsnummer på tavlan, och tänker nu räkna alla, fast mer generellt.]

Sätt $\mathbf{r} = (x, y, z)$ och $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$.

Lösning:

1.

$$\mathbf{F} = -c \left(\frac{x}{r^{n+1}}, \frac{y}{r^{n+1}}, \frac{z}{r^{n+1}} \right)$$

$$\frac{\partial r}{\partial x} = \frac{x}{r}, \quad \frac{\partial r}{\partial y} = \frac{y}{r}, \dots$$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{z}{r^{n+1}} \right) = \frac{-z(n+1)}{r^{n+2}} \cdot \frac{\partial r}{\partial x} = \frac{-zx(n+1)}{r^{n+3}}$$

(Kontrollräkna själv:)

$$\text{rot } \mathbf{F} = -c \left(\frac{-(n+1)zy}{r^{n+3}} + \frac{(n-1)yz}{r^{n+3}}, [\text{räkna ut den}] \right) = -c(0, 0, 0)$$

2. Sök (för $r \neq 0$) Φ så att

$$\begin{cases} \Phi'_x = -c \frac{x}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{n+1}{2}}} \\ \Phi'_y = -c \frac{y}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{n+1}{2}}} \\ \Phi'_z = -c \frac{z}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{n+1}{2}}} \end{cases}$$

Fall 1: $n = 1$:

$$\Phi(x, y, z) = -c \frac{1}{2} \ln(x^2 + y^2 + z^2) = -c \ln r = c \ln \frac{1}{r}$$

...en logaritmisk potential. (Kolla).

Fall 2: $n \neq 1$:

$$\Phi(x, y, z) = -c \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{-\frac{n+1}{2}} (x^2 + y^2 + z^2)^{-\frac{n}{2} + \frac{1}{2}} = \frac{c}{n-1} \cdot \frac{1}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{n-1}{2}}} =$$

(Kolla).

För $n = 2$: $\Phi(x, y, z) = \frac{c}{r}$. (Elektrostatiska potentialen, gravitationspotentialen).

3.

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \mathbf{F} &= -c \left(\left(\frac{x}{r^{n+1}} \right)'_x + \left(\frac{y}{r^{n+1}} \right)'_y + \left(\frac{z}{r^{n+1}} \right)'_z \right) = \\ &= -c \left(\frac{1}{r^{n+1}} - \frac{x^2(n+1)}{r^{n+3}} + \frac{1}{r^{n+1}} - \frac{y^2(n+1)}{r^{n+3}} + \frac{1}{r^{n+1}} - \frac{z^2(n+1)}{r^{n+3}} \right) = \\ &= -c \frac{3 - (n+1)}{r^n} = 0 \iff \boxed{n=2} \end{aligned}$$

Generalisering 1: $\mathbf{v}: \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^m$, $\mathbf{v} = -c \frac{\mathbf{r}}{r^{n+1}}$, $m \geq 2$.

Visa att $\operatorname{div} \mathbf{v} = 0 \iff n = m - 1$. Do It!

Generalisering 2: $\mathbf{v} = f(r) \mathbf{r} = (f(r) x, f(r) y, f(r) z)$:

Visa $\operatorname{rot} \mathbf{v} = \mathbf{0}$ i $\mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, 0)\}$.

Bestäm en potential ($\Phi(r) = \int r f(r) dr$).

Bestäm divergensen. $\operatorname{div} \mathbf{v} = 3 f(r) + r f'(r)$.

Visa $\operatorname{div} \mathbf{v} = 0 \iff f(r) = \frac{c}{r^3}$.

HUVUDEXEMPEL 2

Magnetfältet kring en oändligt lång rak ledare (låt z -axeln vara en sådan ledare):

$$\mathbf{B} = \frac{1}{r^2} (-y, x, 0) \perp \mathbf{E} = \frac{1}{r^2} (x, y, 0)$$

1) $\operatorname{rot} \mathbf{B} = \mathbf{0}$ i $\mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z): \text{alla } z\}$ (ej enkelt sammanhängande).

2) ange en potential i t.ex. Ω^* : $x > 0, y > 0, z \in \mathbb{R}$.

3)

$$\int_{\gamma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{r} = \begin{cases} 0 & \text{om } \gamma \text{ ej går runt } z\text{-axeln} \\ \pm 2\pi & \text{om } \gamma \text{ går 1 gång runt } z\text{-axeln} \end{cases}$$

γ är en sluten kurva som ej skär z -axeln.

Lösning:

1) räkna ut $\text{rot } \mathbf{B} = \mathbf{0}$ ($\text{div } \mathbf{E} = 0$)

2) sök Φ så att

$$\begin{cases} \Phi'_x = \frac{-y}{x^2 + y^2} \\ \Phi'_y = \frac{x}{x^2 + y^2} = \frac{1}{x} \frac{1}{1 + (\frac{y}{x})^2} \end{cases}$$

Till exempel $\Phi(x, y) = \arctan \frac{y}{x}$. (ej definierad på y -axeln, OK i $x > 0$).

Eller $\Phi(x, y) = \arctan \frac{y}{x} - \frac{\pi}{2} = -\arctan \frac{x}{y}$ finns i $y > 0$: ej definierad på x -axeln.

3)

$$\int_{\gamma = \partial Y} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{r} = \pm \iint_Y \text{rot } \mathbf{B} \cdot \mathbf{n} dS = 0 \quad \text{ty rot } \mathbf{B} = \mathbf{0}$$

Om $Y \subseteq \Omega \leftarrow$ fallet om γ ej går runt z -axeln. Om γ går runt z -axeln: $Y \cap z\text{-axeln} \neq \emptyset$. ta en cirkel, radien ε , i ett plan $\pi: z = k$ så att $\pi \cap \gamma = \emptyset$, <fig50> lämpligt orienterad så att

$$C_\varepsilon + \gamma = \partial Y_1 \quad \text{där } Y_1 \subseteq \Omega$$

Stokes:

$$\begin{aligned} \int_{C_\varepsilon + \gamma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{r} &= \pm \iint_{Y_1} \text{rot } \mathbf{B} \cdot \mathbf{n} dS = 0 \\ \implies \int_{\gamma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{r} &= \pm \int_{C_\varepsilon} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{r} = [\text{räkna ut}] = \pm 2\pi \end{aligned}$$