

## 2006-02-13

Repetition: (Problem 1)  $Y$  en yta i  $\mathbb{R}^3$  med  $C^0$ -normalfält  $\mathbf{n}$ :

$$m(Y) = \iint_Y dS = \iint_D |\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v| du dv$$

[då  $Y: \mathbf{r} = \mathbf{r}(u, v), (u, v) \in D, C^1$ ]

ANMÄRKNING: Om  $f: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$  är  $C^0$  på  $Y$  så definieras

$$\iint_Y f \cdot dS = \iint_D f(\mathbf{r}(u, v)) |\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v| du dv$$

[=  $Y$ :s totala massa, laddning,...]

OBSERVERA: Om  $Y$  är en funktionsyta  $z = f(x, y), (x, y) \in D$ :

$$Y: \begin{cases} x = x \\ y = y \\ z = f(x, y) \end{cases} \quad \mathbf{r}'_x \times \mathbf{r}'_y = \begin{vmatrix} \cdot & \cdot & \cdot \\ 1 & 0 & f'_x \\ 0 & 1 & f'_y \end{vmatrix} = (-f'_x, -f'_y, 1)$$

alltså  $dS = \sqrt{1 + (f'_x)^2 + (f'_y)^2} dx dy$ . Själva: rotationsytor!

### Problem 2

Givet ett strömnings-, hastighets-, riktningfält  $\mathbf{v}$  <fig33>: vektorn  $\mathbf{v}(\mathbf{x})$  i en punkt:  $|\mathbf{v}(\mathbf{x})| =$  den substansmängd som per area- och tidsenhet förflyttar sig i riktning  $\mathbf{v}(\mathbf{x})$ .

(Stationärt fält, oberoende av tiden.)

Hur mycket av "substansen" strömmar genom en yta i riktningen  $\mathbf{n}$ ,  $\mathbf{n} =$  enhetsnormalfält till  $Y$  ( $\mathbf{n}(\mathbf{x}) \perp$  tangentplanet till  $Y$  i  $\mathbf{x}$ ,  $|\mathbf{n}| = 1$ ).

Om  $\mathbf{v}$  parallellt  $Y$ : ingenting strömmar genom  $Y$ .  $\mathbf{v}$  vinkelrät mot  $Y$ : allt strömmar genom  $Y$ .

Allmänt: dela upp  $\mathbf{v} = \mathbf{v}_{\parallel} + \mathbf{v}_{\perp}$  där  $\mathbf{v}_{\parallel}$  är parallell med  $\mathbf{n}$ .  $\mathbf{v}_{\perp}$  ger bidrag 0. Belopp:  $|\mathbf{v}_{\parallel}| = |\mathbf{v}| \cos \theta = \mathbf{v} \cdot \mathbf{n}$  ty  $|\mathbf{n}| = 1$ .

Den substansmängd som per tidsenhet flödar genom  $S_{i,k}$  i riktningen  $\mathbf{n}$  är  $(\mathbf{v} \cdot \mathbf{n}) \Delta S_{i,k}$ .

Det totala (netto)flödet genom  $Y$  är då (approximativt):

$$\sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^m \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} \Delta S_{i,k} \xrightarrow{\max \Delta S_{i,k} \rightarrow 0} \iint_Y \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS$$

Riemannsumma: gränsvärdet existerar om  $\mathbf{v}$  och  $\mathbf{n}$  är  $C^0$ .

**DEFINITION:** Om  $\mathbf{v}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$  är  $C^0$  i  $\Omega \subseteq \mathbb{R}^3$ ,  $Y \subseteq \Omega$  en yta med  $C^0$ -enhetsnormalfält så kallas

$$F = \iint_Y \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS$$

(normal-) ytintegral av  $\mathbf{v}$  över  $Y$ .

Om  $\mathbf{v}$  är ett strömningsfält så är  $F$  ett mått för hur mycket substans som flödar genom  $Y$  i riktningen  $\mathbf{n}$ , så kallat **flödet av  $\mathbf{v}$  genom  $Y$  i riktningen  $\mathbf{n}$** . (eng. *flux*).

BERÄKNING:

A) Om  $Y: \mathbf{r} = \mathbf{r}(u, v): (u, v) \in D, \mathcal{C}^1$ : enhetsnormalvektorn är

$$\mathbf{n} = \frac{\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v}{|\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v|}$$

$$F = \iint_Y \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS = \iint_Y \mathbf{v} \cdot \frac{\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v}{|\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v|} \cdot |\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v| du dv = \iint_D \mathbf{v} \cdot (\mathbf{r}'_u \times \mathbf{r}'_v) du dv$$

B) Om  $Y: z = f(x, y), (x, y) \in D, f \mathcal{C}^1$ :

$$F = \iint_Y \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS = \iint_D \mathbf{v} \cdot (-f'_x, -f'_y, 1) dx dy$$

Observera:  $\mathbf{n}$  pekar "uppåt".

### Problemställning

Om  $K \subseteq \mathbb{R}^3$  är en kompakt mängd,  $\mathbf{v}$  ett strömningsfält ("eller strömmingsfält, det kan vara fisk också").  $\mathbf{n}$  är ett utåt riktat normalfält för  $\partial K$ . Hur mycket flödar genom  $\partial K$ :

Om flödet genom  $\partial K = 0$ : lika mycket strömmar in som ut.

Om flödet genom  $\partial K > 0$ : mer strömmar ut ur  $K$  än vad som strömmar in: "i  $K$  genereras/produceras/alstras substans". Det finns källor i kroppen.

Om flödet genom  $\partial K < 0$ : mindre strömmar ut än in: i  $K$  konsumeras (förintas) substans. Det finns sänkor i kroppen.

Gauss: "Allt som alstras i det inre måste genom randen (begränsningsytan)  $\partial K$ " (kan mätas över  $\partial K$ ) **och** ger ett mått för det som produceras i  $K$ :

**DEFINITION:**  $\mathbf{v}: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$  är  $\mathcal{C}^1$  (i  $\Omega$ ): då definieras differentialoperatorn  $\text{div } \mathbf{v}$  genom

$$\text{div } \mathbf{v}(\mathbf{x}) = \frac{\partial v_1}{\partial x_1}(\mathbf{x}) + \frac{\partial v_2}{\partial x_2}(\mathbf{x}) + \dots + \frac{\partial v_n}{\partial x_n}(\mathbf{x})$$

**divergens av  $\mathbf{v}$**  (i punkten  $\mathbf{x}$ ). Motiveras efter satsen.

EXEMPEL: Det elektrostatiske fältet från en punktladdning i origo

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{r}}{r^3} = \left( \frac{x}{r^3}, \frac{y}{r^3}, \frac{z}{r^3} \right), \quad r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

Beräkna divergensen:  $\left( \frac{\partial r}{\partial x} = \frac{x}{r} \right)$

$$\frac{\partial}{\partial x} \frac{x}{r^3} = \frac{r^3 - x \cdot 3r^2 \cdot \frac{x}{r}}{r^6} = \frac{r^2 - 3x^2}{r^5}$$

$$\frac{\partial}{\partial y} \frac{y}{r^3} = \frac{r^3 - y \cdot 3r^2 \cdot \frac{y}{r}}{r^6} = \frac{r^2 - 3y^2}{r^5}$$

$$\text{div } \mathbf{E} = \frac{3r^2 - 3(x^2 + y^2 + z^2)}{r^5} = 0$$

**SATS** (av Gauss; Ostrogradsky, 1831, Petersburg):

Förutsättningar:

- $\mathbf{v}$  är ett  $\mathcal{C}^1$ -fält i  $\Omega \subseteq \mathbb{R}^3$ . ( $\Omega$  öppen)

- $K$  kompakt, mätbar kropp,  $K \subseteq \Omega$ .  $K$  kan delas upp i ändligt många standardområden i  $x$ -led,  $y$ -led samt  $z$ -led och randen  $\partial K$  har utåtriktat  $C^0$ -enhetsnormalfält.

Påstående: nettoflödet ( $\int \int_{\partial K} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS$ ) ut ur kroppen  $K$ :

$$\int \int_{\partial K} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} dS = \int \int \int_K \operatorname{div} \mathbf{v} dx dy dz$$

där högerledet är det som produceras (konsumeras) i det inre av  $K$ .

**Bevis.**

Steg 1. Visar det för  $\mathbf{v}_3 = (0, 0, v_3)$  och  $K_0 = \{(x, y, z): (x, y) \in D, \varphi(x, y) \leq z \leq \psi(x, y)\}$ . <fig35>.

$$VL = \int \int_{\partial K_0} (0, 0, v_3) \cdot \mathbf{n} dS = \int \int \int_{K_0} \operatorname{div}(0, 0, v_3) dx dy dz = HL$$

med  $\mathbf{n}_1$  nedåt och  $\mathbf{n}_3$  uppåt,  $\mathbf{n}_2$  parallell med  $x$ - $y$ -planet (mittenintegralen nedan blir noll):

$$\begin{aligned} VL &= \int \int_{Y_1} (0, 0, v_3) \cdot \mathbf{n}_1 dS + \int \int_{Y_2} (0, 0, v_3) \cdot \mathbf{n}_2 dS + \int \int_{Y_3} (0, 0, v_3) \cdot \mathbf{n}_3 dS \\ &= \int \int_D (0, 0, v_3) \cdot (\varphi'_x, \varphi'_y, -1) dx dy + 0 + \int \int_D (0, 0, v_3) \cdot (-\psi'_x, -\psi'_y, 1) dx dy = \\ &= \int \int_D (-v_3(x, y, \varphi(x, y)) + v_3(x, y, \psi(x, y))) dx dy \\ HL &= \int \int_D \left( \int_{\varphi(x, y)}^{\psi(x, y)} \frac{\partial}{\partial z} v_3 dz \right) dx dy = \\ &= \int \int_D (v_3(x, y, \psi(x, y)) - v_3(x, y, \varphi(x, y))) dx dy = VL \end{aligned}$$

Steg 2: Addition av sådana standardområden ger

$$\int \int_{\partial K} (0, 0, v_3) dS = \int \int \int_K (v_3)_z dx dy dz$$

ty delningsytor  $Y$  <fig36> ger inget bidrag ( $\mathbf{n}_1 = -\mathbf{n}_2$ ), i vänster led (ty normalen  $= (\cdot, \cdot, 0)$ ). I höger led är ju

$$\int \int \int_{\text{nollmängd}} = 0$$

Steg 3: Analogt för  $(0, v_2, 0)$  och standardområden i  $y$ -led. Analogt i  $x$ -led.

Steg 4: Addition ger påståendet:  $\mathbf{v} = (v_1, 0, 0) + (0, v_2, 0) + (0, 0, v_3)$ . □

EXEMPEL:  $K: x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2$ : Flödet av  $\mathbf{E}$  ut ur  $K$ :

$$\int \int_{\partial K} \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS = [\text{Gauss}] = \int \int \int_K \operatorname{div} \mathbf{E} dx dy dz = 0$$

**USCH!**  $\operatorname{div} \mathbf{E} = 0$  endast bortanför origo.

**Rätt lösning:**

**SATS:**  $K$  är en kompakt mätbar mängd i  $\mathbb{R}^3$  med utåtriktat  $C^0$ -enhetsnormalfält  $\mathbf{n}$ .

$$\iint_{\partial K} \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS = \begin{cases} 0, & \text{om } (0, 0, 0) \notin K \\ 4\pi, & \text{om } (0, 0, 0) \text{ är inre punkt i } K \\ \text{odefinierat} & \text{om } (0, 0, 0) \text{ ligger på randen} \end{cases}$$

**Bevis.**

1. Gauss gäller då och ger

$$\iint_{\partial K} \mathbf{E} \cdot \mathbf{n} dS = \iiint_K \operatorname{div} \mathbf{E} dx dy dz = 0$$

2. Ta bort ett inre klot. DO IT!

□