

## 2006-02-08

Repetition: Kurvintegral (i  $\mathbb{R}^n$ ) av  $\mathbf{F}$  längs  $C$ :

$$A = \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_C P dx + Q dy + R dz + \dots = \int_\alpha^\beta \mathbf{F} \cdot \mathbf{r}'(t) dt$$

då  $C: \mathbf{r} = \mathbf{r}(t): \alpha \xrightarrow{t} \beta$ .

Generalisering:  $\int f(x) dx$  motsvaras av  $\int P(x, y) dx + Q(x, y) dy$ .

Viktiga begrepp: enkel kurva, sluten kurva.

**! ANMÄRKNING !** För konservativt (exakt) fält:  $\mathbf{F} = \text{grad } \Phi$ .  $\mathbf{F}$  har potential  $\Phi$  i  $\Omega$ .

1. I fysik (framför allt ellära, även mekanik) tar man  $U = -\Phi$  som potential.

2. Om  $\mathbf{F}$  är  $C^m$  i  $\Omega$  så är  $\Phi$   $C^{m+1}$  i  $\Omega$ .

3. Om  $\Omega$  är bägvis sammanhängande (vägvis sammanhängande) så är en potential till  $\mathbf{F}$  entydigt bestämd så när som på en konstant.  $\mathbf{F} = \text{grad } \Phi_1 = \text{grad } \Phi_2$  så är  $\text{grad } \Phi_1 - \text{grad } \Phi_2 = \text{grad}(\Phi_1 - \Phi_2) = \mathbf{0} \implies \Phi_1 - \Phi_2 = \text{konstant}$ .

4. Man säger även "differentialformen  $P dx + Q dy + R dz + \dots$ " är **exakt**, samt "differentialekvationen  $P dx + Q dy + R dz + \dots = 0$ " är **exakt**.

**SATS:** Kurvintegralen  $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$  är oberoende av vägen  $\iff \int_\gamma \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = 0$  för varje sluten (enkel) kurva  $\gamma \subseteq \Omega$ .

**Bevis.**

" $\implies$ " Låt  $\gamma$  vara en sluten kurva i  $\Omega$  som inte består av bara en punkt: välj då  $P_0, P_1 \in \gamma$ ,  $P_0 \neq P_1$ , då är  $\gamma = \gamma_1 + \gamma_2$ . <fig 27>

$$\int_\gamma \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\gamma_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} + \int_{\gamma_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\gamma_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} - \int_{-\gamma_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = 0$$

( $\gamma_1$  och  $-\gamma_2$  är två vägar från  $P_0$  till  $P_1$ ).

" $\impliedby$ " Låt  $C_1$  och  $C_2$  vara vägar från  $P_0$  till  $P_1$  i  $\Omega$  <fig28>. Då är  $C_1 - C_2$  en sluten kurva i  $\Omega$   
 $\implies$

$$\int_{C_1 - C_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{C_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} - \int_{C_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = 0$$

□

För vilka  $\mathbf{F}$  är kurvintegralen oberoende av vägen?

Först: i  $\mathbb{R}^2$ .

**SATS:** (satsen av Green, 1828).

Förutsättningar:

- $\mathbf{F}$  är  $C^1$  i en öppen mängd  $\Omega \subseteq \mathbb{R}^2$ .  $\mathbf{F} = (P, Q)$
- $D \subseteq \Omega$  mätbar, begränsad med positivt orienterad styckvis  $C^1$ -rand  $\partial D$  (ändlig längd) som kan uppdelas i ändligt många standardområden i  $x$ -led och i ändligt många standardområden i  $y$ -led. <fig29>.

Påstående:

$$\int_{\partial D} P dx + Q dy = \iint_D (Q'_x - P'_y) dx dy$$

**Bevis.**

Steg 1: Visa satsen för ett standardområde  $E: \begin{cases} a \leq x \leq b \\ \varphi(x) \leq y \leq \psi(x) \end{cases}$  kontinuerliga (positivt orienterad rand) och  $\mathbf{F}_1 = (P, 0)$  dvs

$$\begin{aligned} \int_{\partial E} P dx &= \iint_E (-P'_y) dx dy \\ \text{VL} &= \int_{\partial E} P dx = \int_{C_1} P dx + \int_{C_2} P dx + \int_{C_3} P dx + \int_{C_4} P dx = \\ & \left[ C_1: \begin{cases} x = a, dx = 0 dt \\ y = t, \psi(a) \xrightarrow{t} \varphi(a) \end{cases} \quad C_2: \begin{cases} x = t, dx = dt \\ y = \varphi(t), a \xrightarrow{t} b \end{cases} \right] \\ &= 0 + \int_a^b P(t, \varphi(t)) dt + 0 + \int_b^a P(t, \psi(t)) dt = \int_a^b (P(t, \varphi(t)) - P(t, \psi(t))) dt = \text{VL} \\ \text{HL} &= \iint_E (-P'_y) dx dy = \int_a^b \left( \int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} (-P'_y) dy \right) dx = \int_a^b [-P(x, y)]_{y=\varphi(x)}^{\psi(x)} dx = \\ &= \int_a^b (-P(x, \psi(x)) + P(x, \varphi(x))) dx = \text{VL} \end{aligned}$$

Steg 2:

$$\int_{\partial D} P dx = \iint_D (-P'_y) dx dy$$

ty  $D$  delas upp i ändligt många sådana standardområden och <fig30>. Delningskrivorna genomlöps två gånger, i motsatt riktning, ger alltså inget bidrag i kurvintegralen. I högerledet är delningskurvan en nollmängd.

Steg 3: Visa först

$$\int_{\partial M} Q dy = \iint_M Q'_x dx dy \quad \text{där } M: \begin{cases} c \leq y \leq d \\ \alpha(y) \leq x \leq \beta(y) \end{cases}$$

(med positivt orienterad  $\partial M$ ) för  $\mathbf{F}_2 = (0, Q)$  på samma sätt. Addition ger

$$\int_{\partial D} Q dy = \iint_D Q'_x dx dy$$

Steg 4: Addera  $\mathbf{F} = \mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2$ :

$$\int_{\partial D} P dx + \int_{\partial D} Q dy = \iint_D (-P'_y) dx dy + \iint_D Q'_x dx dy$$

□

EXEMPEL: beräkna det arbete som  $\mathbf{F} = (\sin(x^3) - y^3, e^{y^2} + x^3)$  uträttar då en partikel förflyttas ett varv moturs runt  $D$  <fig31>.

$$D: \begin{cases} x^2 + y^2 \leq 1 \\ 0 \leq y \leq x \end{cases}$$

Lösning:

$$A = \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} \stackrel{\text{Green}}{=} \iint_D (Q'_x - P'_y) dx dy = \iint_D (3x^2 - 3y^2) dx dy = [\text{polära koordinater}] = \\ = \int_{\varphi=0}^{\frac{\pi}{4}} \int_{r=0}^1 3r^3 dr d\varphi = \frac{3\pi}{4} \cdot \frac{1}{4}$$

**SATS:** (HUVUDRESULTAT för planet)

Förutsättning:  $\mathbf{F} = (P, Q): \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  är  $C^1$  i öppen  $\Omega \subseteq \mathbb{R}^2$ .

Förutsättningar på  $\Omega$

- 1) inga Om  $\mathbf{F}$  är konservativt i  $\Omega$  så gäller  $Q'_x = P'_y$  i  $\Omega$ .
- 2)  $\Omega$  enkelt sammanhängande Om  $Q'_x = P'_y$  i  $\Omega$  så är  $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$  oberoende av vägen i  $\Omega$ .
- 3)  $\Omega$  bågvis sammanhängande Om  $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$  är oberoende av vägen i  $\Omega$  så är  $\mathbf{F}$  konservativt i  $\Omega$ . (gäller i  $\mathbb{R}^n$ )

3 visade Euler 1734 för rektangelformat  $\Omega$ :  $Q'_x = P'_y \implies F = \text{grad } \Phi$ .

Om  $\Omega$  är enkelt sammahängande:  $\mathbf{F}$  konservativt  $\iff \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$  är oberoende av vägen  $\iff Q'_x = P'_y$  i  $\Omega$ .

**Bevis.** (Tentauppgift)

- 1) Om  $\mathbf{F} = \text{grad } \Phi = (\Phi'_x, \Phi'_y)$  så gäller  $P'_y = \Phi''_{xy} = Q'_x$  ( $\Phi''_{xy} = \Phi''_{yx}$  ty kontinuerlig)
- 2) Om  $Q'_x = P'_y$  så är för sluten kurva  $\gamma \subseteq \Omega$ :

$$\int_{\gamma} P dx + Q dy = \pm \iint_D (Q'_x - P'_y) dx dy = 0$$

där  $D$  är området innafor  $\gamma$  (hela  $D \subseteq \Omega$ : här behövs *enkelt* sammanhängande).

3) Vi konstruerar helt enkelt en potential till  $\mathbf{F}$  (godtycklig dimensioner, men vi räknar nu i  $\mathbb{R}^2$ ). Välj  $\mathbf{a} \in \Omega$ : Till varje punkt  $\mathbf{x} \in \Omega$  finns då en  $C^1$ -väg ( $\Omega$  är öppen, bågvis sammanhängande)  $\gamma \subseteq \Omega$ : sätt

$$\Phi(\mathbf{x}) = \int_{\gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\mathbf{a}}^{\mathbf{x}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} \left[ \begin{array}{l} \text{betyder: längs} \\ \text{någon godtycklig kurva} \end{array} \right]$$

$\Phi(\mathbf{x})$  är väldefinierad, skall visa  $\text{grad } \Phi = \mathbf{F}$ , dvs

$$\begin{cases} \frac{\partial}{\partial x} \Phi = P \\ \frac{\partial}{\partial y} \Phi = Q \end{cases} \text{ i varje } (x_0, y_0) \in \Omega:$$

Med  $h$  så litet att  $C_1 \subseteq \Omega$ . <fig32>

$$\frac{\Phi(x_0 + h, y_0) - \Phi(x_0, y_0)}{h} = \frac{1}{h} \left( \int_{(a,b)}^{(x_0+h, y_0)} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} - \int_{(a,b)}^{(x_0, y_0)} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} \right) = \\ = \frac{1}{h} \cdot \int_{(x_0, y_0)}^{(x_0+h, y_0)} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \frac{1}{h} \int_{x_0}^{x_0+h} P(t, y_0) dt = [\text{medelvärdesatsen}] =$$

Med  $\tau$  mellan  $x_0$  och  $x_0 + h$

$$= \frac{1}{h} P(\tau, y_0) h = P(\tau, y_0) \xrightarrow{\text{då } h \rightarrow 0} P(x_0, y_0)$$

ty  $P$  är kontinuerlig.

□