

2006-02-02

Repetition:

$$\operatorname{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-t^2} dt \longrightarrow 1 \quad \text{då } x \rightarrow \infty \quad \left[\int_{-\infty}^{\infty} e^{-t^2} dt = \sqrt{\pi} \right]$$

Konvergensuppgift För vilka α konvergerar

$$\iint_{\mathbb{R}^2} \frac{1}{(1+x^2+y^2)^\alpha} dx dy \quad ?$$

Lösning Välj $D_n: x^2 + y^2 \leq n^2$ som uttömmande följd:

$$\begin{aligned} I_n &= \iint_{D_n} \frac{1}{(1+x^2+y^2)^\alpha} dx dy = [\text{polära koordinater}] = \\ &= \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{r=0}^n \frac{1}{(1+r^2)^\alpha} r dr d\varphi = [\varphi]_0^{2\pi} \cdot \int_0^n \frac{r}{(1+r^2)^\alpha} dr = \\ &= \begin{cases} 2\pi \left[\frac{1}{2} \ln(1+r^2) \right]_0^n & \text{om } \alpha = 1 \\ 2\pi \left[\frac{1}{2} \cdot \frac{(1+r^2)^{1-\alpha}}{1-\alpha} \right]_0^n & \text{om } \alpha \neq 1 \end{cases} = \\ I_n &= \begin{cases} \pi \ln(1+n^2) & \text{om } \alpha = 1 \\ \frac{\pi}{1-\alpha} \left((1+n^2)^{1-\alpha} - 1 \right) & \text{om } \alpha \neq 0 \end{cases} \longrightarrow \begin{cases} \infty & \text{då } n \rightarrow \infty \\ \begin{cases} \infty & \text{då } n \rightarrow \infty & \text{om } \alpha < 1 \\ \frac{\pi}{1-\alpha}(0-1) & \text{då } n \rightarrow \infty & \text{om } \alpha > 1 \end{cases} \end{cases} \end{aligned}$$

Svar: integralen är konvergent (och lika med $\frac{\pi}{\alpha-1}$) om $\alpha > 1$, och divergent om $\alpha \leq 1$.

ANMÄRKNING: $f \geq 0$ är viktigt.

MOTEXEMPEL:

$$D: \begin{cases} 0 \leq x \\ -2 \leq y \leq 2 \end{cases}$$

$$\iint_D xy dx dy: \int_0^\infty x \left(\int_{-2}^2 y dy \right) dx = 0$$

$$\text{men } \int_{-2}^2 y \left(\int_0^\infty x dx \right) dy \quad \text{är dock divergent.}$$

ANMÄRKNING: Om $f \geq 0$ så är följderna $(I_n)_{n=1}^\infty$ växande (D_n är en uttömmande följd). Alltså: konvergent \iff begränsad uppåt.

SATS: Om $0 \leq f(x, y) \leq g(x, y)$, så gäller (f, g är kontinuerliga):

$$\iint_D g(x, y) dx dy \text{ konvergent} \implies \iint_D f(x, y) dx dy \text{ konvergent}$$

$$\iint_D f(x, y) dx dy \text{ divergent} \implies \iint_D g(x, y) dx dy \text{ divergent}$$

ANMÄRKNING: Godtyckliga f kan behandlas så här:

Om $\int \int_D |f(x, y)| dx dy$ är konvergent ("f är absolut integrerbar") så kan man sätta

$$\int \int_D f(x, y) dx dy = \int \int_D (f(x, y) + |f(x, y)|) dx dy - \int \int_D |f(x, y)| dx dy$$

||.

$$\sum_i f(\xi_i) \Delta x_i \rightarrow \int_a^b f(x) dx$$

$$\sum_i \sum_k f(\xi_i, \eta_k) \Delta x_i \Delta y_k \rightarrow \int_a^b f(x, y) dx dy$$

och så vidare på samma sätt i högre dimensioner.

Trippelintegraler

$K \subseteq \mathbb{R}^3$: K är (Jordan-) mätbar om K är begränsad och det till varje $\varepsilon > 0$ finns rätblock ("tegelstenar") D_{ikl} ($m(D_{ikl}) = \Delta x_i \Delta y_k \Delta z_l$) med sammanlagda volymen $< \varepsilon$ som övertäcker ∂K (randen).

Om f är kontinuerlig på K (K är mätbar, begränsad) så har Riemann-summorna

$$\sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^m \sum_{l=1}^p f(\xi_i, \eta_k, \zeta_l) \Delta x_i \Delta y_k \Delta z_l$$

med $(\xi_i, \eta_k, \zeta_l) \in D_{ikl}$, ett gränsvärde då $\max \sqrt{\Delta x_i^2 + \Delta y_k^2 + \Delta z_l^2} \rightarrow 0$ som skrivs

$$\int \int \int_K f(x, y, z) dx dy dz$$

BERÄKNING: (Förutsättningar som ovan)

SATS: Om $K = \{(x, y, z): (x, y) \in D, D \text{ mätbar}, \varphi(x, y) \leq z \leq \psi(x, y), \varphi \text{ och } \psi \text{ kontinuerliga}\}$. $< \text{fig21} >$.

$$\int \int \int_K f(x, y, z) dx dy dz = \int \int_D \left(\int_{\varphi(x, y)}^{\psi(x, y)} f(x, y, z) dz \right) dx dy$$

Resultatet av den inre integrationen $F(x, y)$ är kontinuerlig.

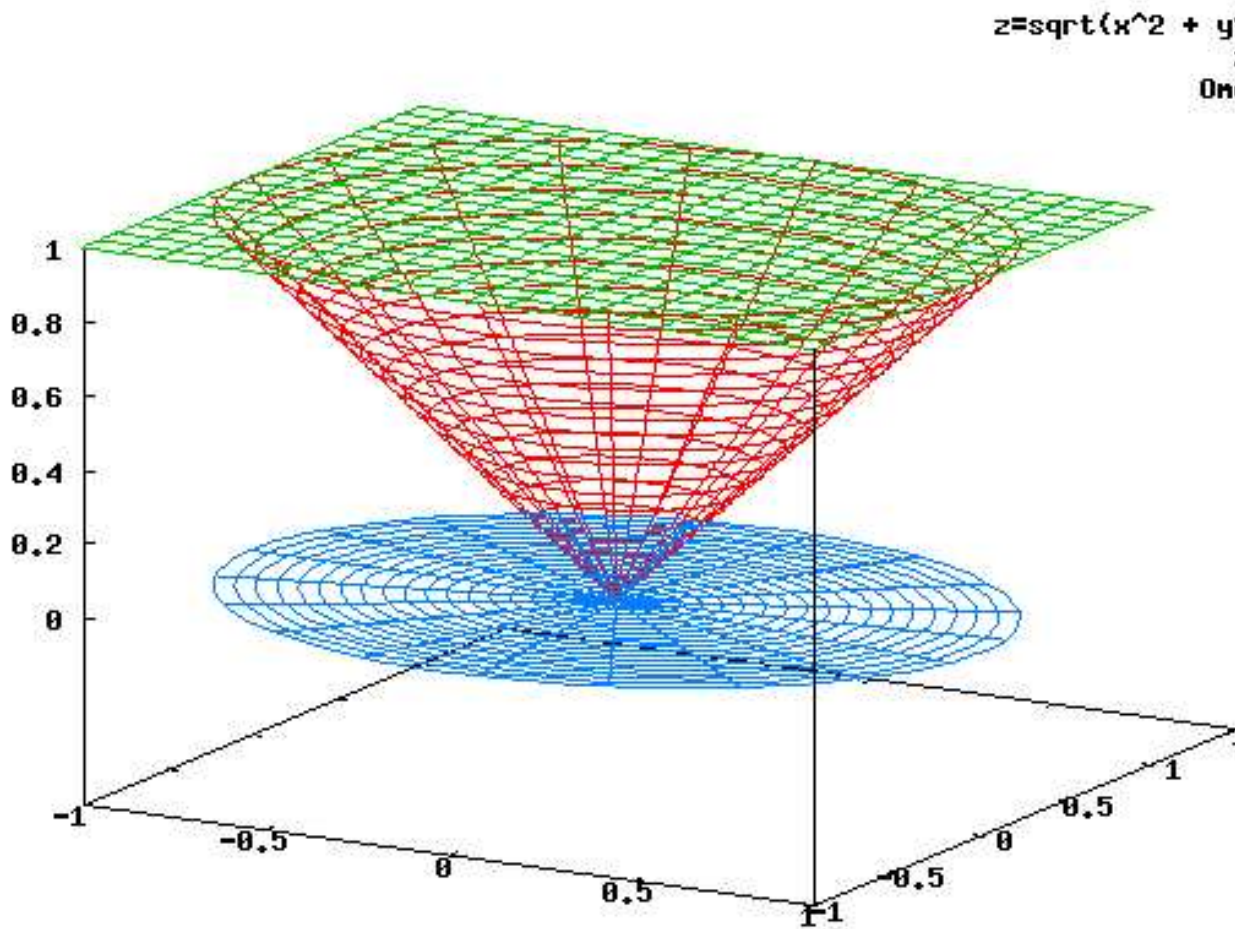
SATS: Om kroppen ligger mellan planen $z = c$ och $z = d$. $< \text{fig22} >$. D_{z_0} är projektionen av tvärsnittsytan $K \cap (z = z_0)$. Då är

$$\int \int \int_K f(x, y, z) dx dy dz = \int_c^d \left(\int \int_{D_z} f(x, y) dx dy \right) dz$$

7.3 Beräkna

$$J = \int \int \int_D (x^2 + y^2) dx dy dz$$

där $D = \{(x, y, z): 0 \leq x^2 + y^2 \leq z^2, 0 \leq z \leq 1\}$. $z \geq \sqrt{x^2 + y^2}$ är en kon.



$$\begin{aligned}
 J &= \iiint_D (x^2 + y^2) dx dy dz = \iint_{\Omega} \left(\int_{\sqrt{x^2+y^2}}^1 (x^2 + y^2) dz \right) dx dy = \\
 &= \iint_{\Omega} (x^2 + y^2)(1 - \sqrt{x^2 + y^2}) dx dy = [\text{polära koordinater}] = \\
 &= \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{r=0}^1 r^2(1-r) \cdot r dr d\varphi = 2\pi \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{5} \right)
 \end{aligned}$$

Samma regler som för enkel- och dubbelintegral: linjär, additiv...

Speciellt:

$$\iiint_K dx dy dz = \iint_D \left(\int_{\varphi(x,y)}^{\psi(x,y)} dz \right) dx dy = \iint_D (\psi(x,y) - \varphi(x,y)) dx dy = m(K)$$

Volymen av K .

Variabelsubstitution

SATS: $K \subseteq \mathbb{R}^3$ begränsad, mätbar, $\mathbf{T}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ bijektiv, \mathcal{C}^1 på öppen $\Omega \supseteq K$, f kontinuerlig på K .

$$\iiint_K f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_{K'} f(u, v, w) \left| \frac{d(x, y, z)}{d(u, v, w)} \right| du dv dw$$

där funktionaldeterminanten är en skalfaktor som anger volymförstoring/förminskning då man går från u, v, w -rummet till x, y, z -rummet.

Viktigaste substitutioner:

1. linjär substitution
2. rymdpolära (och sfäriska) koordinater

$$P = (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \quad \text{eller} \quad \mathbf{r} = \overrightarrow{OP}$$

$$\begin{cases} r = \text{avstånd från origo} \\ \varphi = \text{vinkeln mellan } \mathbf{r} \text{ och positiva } x\text{-axeln } (0 \leq \varphi < 2\pi) \\ \theta = \text{vinkeln mellan } \mathbf{r} \text{ och positiva } z\text{-axeln } (0 \leq \theta \leq \pi) \end{cases}$$

Det ger

$$\begin{cases} x = r \sin \theta \cos \varphi \\ y = r \sin \theta \sin \varphi \\ z = r \cos \theta \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \frac{d(x, y, z)}{d(r, \theta, \varphi)} &= \begin{vmatrix} x'_r & x'_\theta & x'_\varphi \\ y'_r & y'_\theta & y'_\varphi \\ z'_r & z'_\theta & z'_\varphi \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \sin \theta \cos \varphi & r \cos \theta \cos \varphi & -r \sin \theta \sin \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi & r \cos \theta \sin \varphi & r \sin \theta \cos \varphi \\ \cos \theta & -r \sin \theta & 0 \end{vmatrix} = \\ &= r^2 \sin \theta \begin{vmatrix} \sin \theta \cos \varphi & \cos \theta \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi & \cos \theta \sin \varphi & \cos \varphi \\ \cos \theta & -\sin \theta & 0 \end{vmatrix} = \\ &= r^2 \sin \theta \left(\cos \theta \begin{vmatrix} \cos \theta \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \cos \theta \sin \varphi & \cos \varphi \end{vmatrix} + \sin \theta \begin{vmatrix} \sin \theta \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \sin \theta \sin \varphi & \cos \varphi \end{vmatrix} \right) = \\ &= r^2 \sin \theta (\cos^2 \theta \cdot 1 + \sin^2 \theta \cdot 1) = r^2 \sin \theta \end{aligned}$$

LÄR IN!