

# 1 Att integrera med ett inverst trigonometriskt variabelbyte

Med Coulombs lag i elektrostatik uttrycker vi avståndet mellan en källpunkt  $\mathbf{r}'$  (en parametrisering av punkter där källan finns) och en fältpunkt  $\mathbf{r}$ , där vi söker det fältet med hjälp av vektorn  $\mathbf{R} = \mathbf{r} - \mathbf{r}' \in \mathbb{R}^3$ . Vi har Coulombs lag som:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\mathbf{R}}{|\mathbf{R}|^3} dq' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} dq'$$

där  $dq'$  är ett infinitesimalt element av laddning (beroende av källpunkten  $\mathbf{r}'$ ) och  $\epsilon_0$  är den elektriska konstanten (permittiviteten för tomrum). Det är därför speciellt intressant med integraler av typen  $1/|\mathbf{R}|^3$ . Vi ska i detta dokument titta lite på denna typ av integraler nedan.

## 1.1 Att integrera en elektriskt viktig funktion

Låt oss börja med en riktigt tjugig metod för att lösa integraler: inverst trigonometriskt variabelbyte. Vi ska tillämpa denna metod på integralen

$$I = \int \frac{1}{(x^2 + y^2)^{3/2}} dx$$

Variabelbytet<sup>1</sup>  $x = x(\beta) = y \tan \beta$  ger många fina egenskaper som hjälper oss att lösa ovanstående integral. Då

$$\frac{d}{d\beta} x(\beta) = y(1 + \tan^2 \beta) = \frac{y}{\cos^2 \beta} \Rightarrow dx = \frac{y d\beta}{\cos^2 \beta}$$

samt

$$x^2 + y^2 = y^2(1 + \tan^2 \beta) = \frac{y^2}{\cos^2 \beta}.$$

I båda dessa relationer får vi den önskade formen med hjälp av den trigonometriska ettan:  $\sin^2 \beta + \cos^2 \beta = 1$ . Med hjälp av dessa två identiteter får vi att integralen reduceras till:

$$I = \int \left(\frac{\cos^3 \beta}{y^3}\right) \left(\frac{y d\beta}{\cos^2 \beta}\right) = \frac{1}{y^2} \int \cos \beta d\beta = \frac{1}{y^2} \sin \beta + C$$

där  $C$  är en konstant. Vi har nu nästan löst integralen, det vi behöver göra som ytterligare steg är att identifiera  $\sin \beta$  i termer av  $x$  och  $y$ . Vi definierade

---

<sup>1</sup>Vi ser att det är ett inverst trigonometriskt variabelbyte då  $\beta = \tan^{-1}(x/y)$ .

$\tan \beta = x/y$ , om vi tänker oss  $x, y$  som katetrarna i en rätvinklig triangel ser vi att  $\sin \beta = x/\sqrt{x^2 + y^2}$ , och vi har svaret av den sökta integralen:

$$I = \int \frac{1}{(x^2 + y^2)^{3/2}} dx = \frac{x}{y^2 \sqrt{x^2 + y^2}} + C$$

## 1.2 Validering

Vi kan alltid kolla att integralen är korrekt uträknad genom derivering. Vi har att:

$$\frac{d}{dx} \frac{x}{y^2 \sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{1}{y^2 \sqrt{x^2 + y^2}} - \frac{x^2}{y^2 (x^2 + y^2)^{3/2}} = \frac{1}{(x^2 + y^2)^{3/2}}$$

Vi ser att integralen av höger och vänster sida, blir just den önskade integralen vi som sökte, plus en godtycklig konstant, då derivatan av en konstant försvinner.

## 1.3 Ett exempel med Coulombs lag

Givet en stav med längd  $L$ , med jämt fördelad laddning  $dq' = \frac{Q}{L} dx'$ , som ligger på  $x$ -axeln mellan  $-L/2$  och  $L/2$  vad blir  $\mathbf{E}$  på  $y$ -axeln?

I detta fall är fältpunkten  $\mathbf{r} = y\hat{\mathbf{y}}$  och källpunkter  $\mathbf{r}' = x'\hat{\mathbf{x}}$ , vilket ger avståndsvektorn  $\mathbf{R} = y\hat{\mathbf{y}} - x'\hat{\mathbf{x}}$  och vektorns längd blir  $R = \sqrt{y^2 + (x')^2}$ . Coulombs lag ger:

$$\begin{aligned} \mathbf{E}(y\hat{\mathbf{y}}) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{y\hat{\mathbf{y}} - x'\hat{\mathbf{x}}}{((x')^2 + y^2)^{3/2}} \left(\frac{Q}{L}\right) dx' = \\ \mathbf{E}(y\hat{\mathbf{y}}) &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 L} \left[ \hat{\mathbf{y}} y \int_{-L/2}^{L/2} \frac{1}{((x')^2 + y^2)^{3/2}} dx' - \hat{\mathbf{x}} \int_{-L/2}^{L/2} \frac{x'}{((x')^2 + y^2)^{3/2}} dx' \right] \end{aligned} \quad (1)$$

Notera att den första av integralerna (i  $\hat{\mathbf{y}}$ -riktningen) är precis den som vi just diskuterat, och där med kan lösa. Den andra av integralerna ska vi studera närmare. Låt  $f(x') = x'/((x')^2 + y^2)^{3/2}$ . Vi kommer ihåg att integralen är arean under kurvan som beskrivs av  $f(x')$ . Notera att  $f(x')$  är en udda funktion, dvs  $f(-x') = -f(x')$ , dvs arean mellan 0 och  $L/2$  är precis lika stor och med motsatt tecken som arean mellan  $-L/2$  och 0, dvs hela denna integral blir noll. Vi får därför att

$$\mathbf{E}(y) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 L} y\hat{\mathbf{y}} \left[ \frac{x}{y^2 \sqrt{x^2 + y^2}} \Big|_{-L/2}^{L/2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 y \sqrt{(L/2)^2 + y^2}} \hat{\mathbf{y}}. \right.$$

Vi ser att skalningen är laddning/(längd<sup>2</sup>·elektrisk konstant), precis som Coulombs lag ovan, vilket ger att dimensionen är korrekt.