

Eksempler i kap. 23, utfyllende til forelesning.

Eks. 6B. $V(r)$ inni og utenfor ladd lederkule ved Metode 1 (integrasjon over punktladninger).

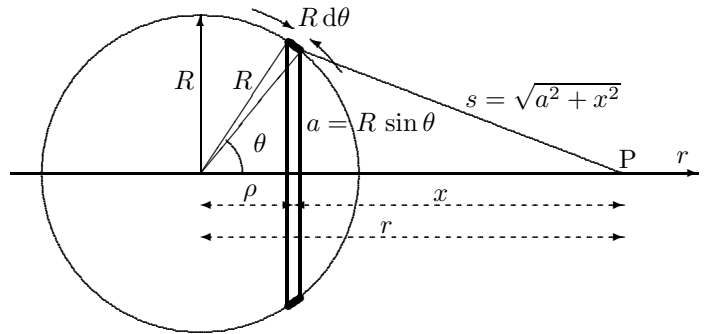
Vi skal finne potensialet $V(r)$ til ei lederkule med radius R og ladning Q . Problemet ble løst i forelesning med metode 2, dvs. brukt kjent E inni og utenfor kula. Vi skal nå bruke metode 1, dvs. integrere over hele kula der det er ladning, dvs. på kulas overflate. Lederkulas overflate får overflateladningstetthet $\sigma = \frac{Q}{4\pi R^2}$. Vi baserer oss på resultat i Eks. 7 i forelesning, der vi fant at potensialet på midtaksen til en ring med radius a og ladning Q er i avstand x fra ringens sentrum:

$$V(x) = k \frac{Q}{s} \quad \text{der} \quad s^2 = a^2 + x^2. \quad (1)$$

Vi utnytter dette ved å dele lederkuleoverflata opp i infinitesimale ringer konsentrisk om x -aksen og med radius a og ladning dq . Ifølge likn. (1) er potensial i avstand $r = \rho + x$ fra kulesentrum (se figuren)

$$dV = k \frac{dq}{s} \quad \text{der} \quad s^2 = a^2 + (r - \rho)^2. \quad (2)$$

Hver ring danner en vinkel θ med x -aksen og bredden på ringen (målt som del av kuleskallet) er $R d\theta$. Ringen ved posisjon θ har radius $a = R \sin \theta$ og arealet av ringen er $dA = 2\pi a R d\theta$ (omkrets \times bredde). Kuleskallets totale areal er $4\pi R^2$, og derfor er ladningen for ringen



$$dq = Q \frac{2\pi a R d\theta}{4\pi R^2} = Q \frac{2\pi R \sin \theta R d\theta}{4\pi R^2} = \frac{Q}{2} \sin \theta d\theta. \quad (3)$$

Potensial i punktet P avstand r fra kulesentrum er

$$V(r) = \int_{\text{kula}} dV = \int_{\text{kula}} k \frac{dq}{s}. \quad (4)$$

Her er $s(\theta)$, og vi skriver om

$$\begin{aligned} s^2 &= a^2 + (r - \rho)^2 \\ &= R^2 \sin^2 \theta + (r - R \cos \theta)^2 \\ &= R^2 \sin^2 \theta + r^2 - 2rR \cos \theta + R^2 \cos^2 \theta \\ &= R^2 + r^2 - 2rR \cos \theta \\ &= A - B \cos \theta \end{aligned}$$

der vi har definert hjelpestørrelsene $A = R^2 + r^2$ og $B = 2rR$. Disse er konstanter (varierer ikke under integrasjonen over θ). Innsatt $s(\theta)$ samt dq fra likn. (3) får vi fra (4) potensialet

$$V(r) = kQ \int_0^\pi \frac{\sin \theta d\theta}{2\sqrt{A - B \cos \theta}} = kQ \left[\frac{1}{B} \sqrt{A - B \cos \theta} \right]_0^\pi = \frac{kQ}{B} [\sqrt{A + B} - \sqrt{A - B}].$$

Nå er $A + B = R^2 + r^2 + 2rR = (R + r)^2$ og $A - B = R^2 + r^2 - 2rR = (R - r)^2$. For $r > R$, dvs. utenfor kula får vi

$$\underline{V(r)} = \frac{kQ}{2rR} [(R + r) - (r - R)] = \underline{k \frac{Q}{r}}, \quad \text{når } r > R. \quad (5)$$

For $r < R$, dvs. inni kula får vi derimot $\sqrt{A - B} = R - r$ slik at potensialet blir

$$\underline{V(r)} = \frac{kQ}{2rR} [(R + r) - (R - r)] = \underline{k \frac{Q}{R}}, \quad \text{når } r < R. \quad (6)$$

Merk at for P inni kula er fortsatt $r = \rho + x$ (x er negativ når $r < \rho$) og $s^2 = a^2 + (r - \rho)^2$.

Eks. 8B. $V(r)$ inni og utenfor homogent ladd kule ved Metode 1 (integrasjon over punktladninger).

Vi skal finne potensialet $V(r)$ i et punkt P i avstand r fra sentrum av ei homogent ladd kule med radius R og ladning Q . Problemet ble løst i forelesning med metode 2, dvs. brukt kjent E inni og utenfor kula. Vi skal nå bruke metode 1, dvs. integrere over kula. Kula får romladningstetthet $\rho = \frac{Q}{4/3\pi R^3}$.

Vi baserer oss på resultat i Eks. 6 (ovenfor), der vi fant at potensialet inni og utenfor et kuleskall med radius R og ladning Q . Vi deler altså kula opp i kuleskall med radius a og infinitesimal tykkelse da . Dette kuleskallet har volum $d\tau = 4\pi a^2 da$ og ladning

$$dq = \rho d\tau = \rho 4\pi a^2 da = \frac{Q}{4/3\pi R^3} 4\pi a^2 da = \frac{3Qa^2 da}{R^3}. \quad (7)$$

Når punktet P ligger utenfor kula ($r > R$) er det enkelt: Hvert kuleskall har samme avstand r fra sentrum (origo) slik at for hvert kuleskall er fra likn. (5) $dV = k\frac{dq}{r}$ og totalt potensial er

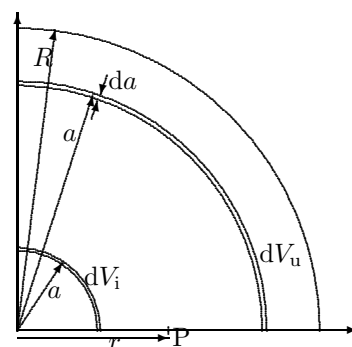
$$\underline{V(r > R)} = \int_{\text{kula}} dV = \frac{k}{r} \int_{\text{kula}} dq = \underline{\frac{kQ}{r}}.$$

Når punktet P ligger inni kula ($r < R$) må vi imidlertid dele opp integralet fordi vi har ulike uttrykk for dV om det infinitesimale kuleskallet ligger utenfor eller innenfor punktet P vi betrakter. Vi skal altså integrere over alle kuleskall fra radius $a = 0$ til $a = R$.

Kuleskall innenfor P ($a < r$), likn. (5): $dV_i = k\frac{dq}{r}$

Kuleskall utenfor P ($a > r$), likn. (6): $dV_u = k\frac{dq}{a}$.

I figuren er tegnet inn to infinitesimale kuleskall, ett ved $a < r$ og markert dV_i og ett ved $a > r$ og markert dV_u .



Dette gir med innsatt dq fra likn. (7)

$$\begin{aligned} \underline{V(r < R)} &= \int_{a=0}^r dV_i + \int_{a=r}^R dV_u \\ &= \int_{a=0}^r k\frac{dq}{r} + \int_{a=r}^R k\frac{dq}{a} \\ &= \int_0^r k\frac{3Qa^2 da}{R^3 r} + \int_r^R k\frac{3Qa^2 da}{R^3 a} \\ &= \frac{kQ}{R^3 r} \int_0^r 3a^2 da + \frac{3kQ}{R^3} \int_r^R a da \\ &= \frac{kQ}{R^3 r} [a^3]_0^r + \frac{3kQ}{R^3} \left[\frac{1}{2}a^2 \right]_r^R \\ &= \frac{kQ}{R^3 r} r^3 + \frac{kQ}{R^3} \left[\frac{3}{2}R^2 - \frac{3}{2}r^2 \right] \\ &= \frac{kQ}{R^3} \left[r^2 + \frac{3}{2}R^2 - \frac{3}{2}r^2 \right] \\ &= \frac{kQ}{R^3} \left[\frac{3}{2}R^2 - \frac{1}{2}r^2 \right] \\ &= \underline{\underline{\frac{kQ}{2R} \left[3 - \frac{r^2}{R^2} \right]}}. \end{aligned}$$