"curto-circuito": R=0

Note-se que DV=RI implica DV=0, se I for finitg mas se I→00, DV poderá ter qualquer valor.

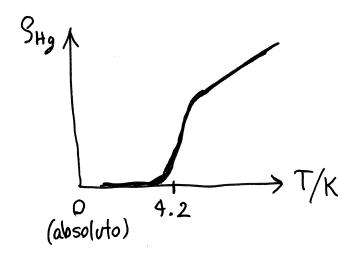
Exemplo:

em P = 3.52: $\Delta V = 9 V_{j} I_{i} = 3A$ $I_{2} = 00 I = I_{1} + I_{2} = 00$

Este é um exemplo idealizado, mas cada vez estamos mais préximos de termos fontes ideais (r=o). e curto-circuitos ideais (R=0)

NI2

SUPERCONDUTIVIDADE

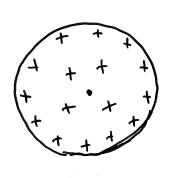


Em algus materias
(supercondutores) a resistividade decresce abruptamente quando T for manor que uma temperatura
crífica. No mercúrio,
Terífica ~ 4.2 K

CAPACIDADE ELÉTRICA

Num condutor isolado, com carga Q, o campo elétrico E diretamente proporcional a IQI.

Campo de uma essera condutora de raio R, com carga Q, isolada lapendice B).



A mobilidade das corgas faz com que a carga figue distribuida na superfície, de forma uniforme, com carga superficial

$$D = \frac{Q}{4\pi R^2}$$

Para calcular o campo E num
ponto P, escolhe-se o eixo dos Z
com origem no centro da estera
e passando por P. Divide-se
a superfície da estera em pedaços com área infinitesimal dA.
Em coordenadas estéricas.

Em coordenadas esféricas,. p= ângulo com o eixo dos Z. (latitude)

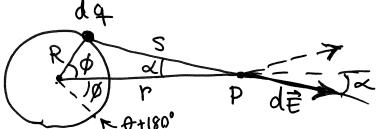
θ = ângulo da projeção no plano xy com o eixo dos X (longitude) aumentando φ em dø e + em do, obtem-se uma área infinitesimal na

obtem-se uma área infinitesimal na $(R\sin\phi)d\theta$ es fera: $dA = R^2 \sin\phi d\phi d\theta$ que terá carga: $dq = \frac{Q}{4\pi} \sin\phi d\phi d\theta$

Admite-se que de é carga pontral. Pela lei de Coulomb, o módulo do campo produzido por de em Pé:

← dA

$$dE = \frac{k |dq|}{S^2} = \frac{k|Q|}{4\pi} \frac{\sin \phi \, d\phi \, d\phi}{S^2}$$



Os campos de das duas cargas em (p, t) e (p, t+180) somam-se, produzindo um campo na direção de R:

$$d\vec{E}_1 + d\vec{E}_2 = d\vec{E}\vec{k}$$
, $d\vec{E} = \frac{|\vec{k}| Q|}{2\pi} \frac{sin \phi \cos \omega}{S^2} d\phi d\theta$

lei dos cossenos:

$$R^2 = r^2 + s^2 - 2rs \cos d$$

 $s^2 = r^2 + R^2 - 2rR \cos \phi$

$$\Rightarrow \begin{cases} \cos \alpha = \frac{r^2 + S^2 - R^2}{2rS} & \text{derivada em ordem} \\ \cos \beta = \frac{r^2 + R^2 - S^2}{2rR} & -\sin \beta = -\frac{S}{rR} \frac{dS}{d\beta} \end{cases}$$

derivada em ordem a Ø:

$$= \frac{2rR}{2rR}$$

$$\Rightarrow dE = \left(\frac{k|Q|}{4\pi}\right) \left(\frac{r^2 + s^2 - R^2}{Rr^2 s^2}\right) ds d\theta$$

O campo total da estera será o integral:

$$E = \int \int dE = \frac{|k|Q|}{4Rr^2} \int \frac{s_{\text{max}}}{s^2} ds$$

$$0 \leq s_{\text{min}}$$

$$E = \left(\frac{k |Q|}{4 R r^2}\right) \left(\left(S_{máx} - S_{mín}\right) + \left(R^2 - r^2\right) \left(\frac{1}{S_{máx}} - \frac{1}{S_{mín}}\right)\right)$$

Há dois rasos (Pfora ou dentro da esfera).

① P fora da esfera (r>R)

Smáx = r+R, Smín = r-R

Smáx - Smín = 2R

$$\frac{1}{1}$$
 - $\frac{1}{1}$ = $\frac{r-R-(r+R)}{1}$ = -2

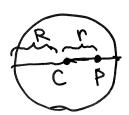
$$Smáx - Smín = 2R$$

$$\frac{1}{Sm\acute{a}x} - \frac{1}{Sm\acute{a}x} - \frac{1}{Sm\acute{n}} = \frac{r-R-(r+R)}{r^2-R^2} - \frac{-2R}{r^2-R^2}$$

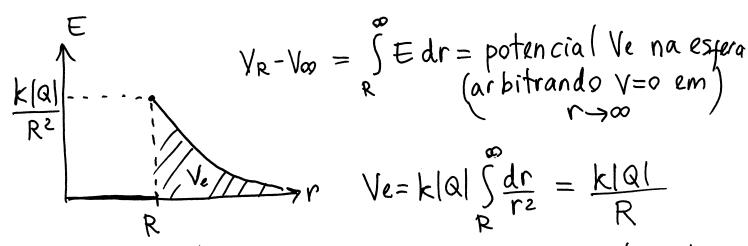
$$\Rightarrow E = \left(\frac{k|Q|}{4Rr^2}\right) \left(2R + 2R\right)$$

$$E = \frac{k |Q|}{r^2}$$

2) dentro (r < R)



$$\frac{1}{Smáx} - \frac{1}{Smín} = \frac{R-r-(R+r)}{R^2-r^2} = -\frac{2r}{R^2-r^2} \Rightarrow = 0$$



O potencial na esfera (e em qualquer condutor isolado) é diretamente proporcional à carga IQI.

A constante de proporcionalidade, que depende do tamanho e forma geométrica do condutor, define a capacidade do condutor:

$$C = \frac{|Q|}{V}$$

medida em coulomb sobre volt.

$$1F=1 \subseteq (um farad).$$

A capacidade da esfera de raio $R \in Ce = \frac{R}{k}$

CONDENSADORES.

Se o integral sob a função E(r) fosse menor, V

seria também menor, e a capacidade C maior. Isso consegue-se colocando outro condutor perto do primeiro, ligado a terra (Vterra=0).

$$\Delta V = k|Q| \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{r^2} = k|Q| \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2}\right)$$

capacidade do condensador

estérico:

$$C = \frac{|Q|}{|\Delta V|} = \frac{R_1 R_2}{k(R_2 - R_1)}$$

