

Aula 7

F 502 – Eletromagnetismo I

2º semestre de 2020

08/10/2020

Aulas passadas

Equações fundamentais da eletrostática

$$\left. \begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{E} &= \frac{\rho}{\epsilon_0} \\ \nabla \times \mathbf{E} &= 0 \iff \mathbf{E} = -\nabla V \end{aligned} \right\} \Rightarrow \nabla^2 V = -\frac{\rho}{\epsilon_0}$$

Eq. DE POISSON

Solução geral:

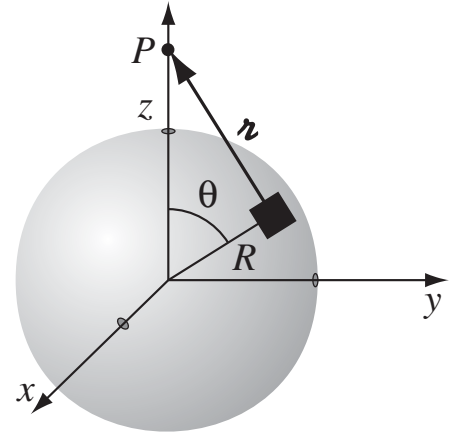
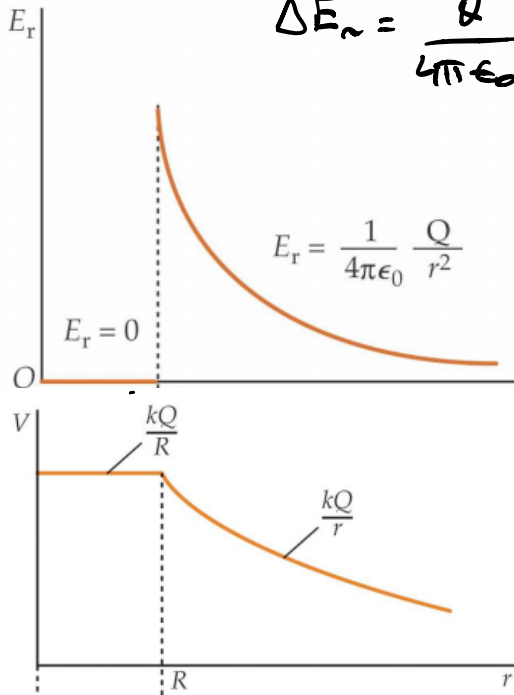
$$V(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} dV'$$

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

Condições de contorno

Casca esférica uniformemente carregada

$$\Delta E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2} = \frac{\overbrace{Q/4\pi R^2}^{\sigma}}{\epsilon_0} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$



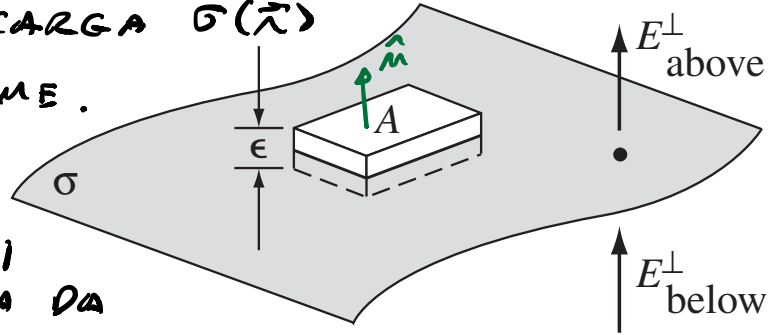
É possível prever a continuidade ou descontinuidade de \mathbf{E} e V de antemão?

Condições de contorno

SEJA UMA SUPERFÍCIE COM UMA CERTA DENSIDADE SUPERFICIAL DE CARGA $\sigma(\vec{r})$

NÃO NECESSARIAMENTE UNIFORME.

CONSIDERE UM VOLUME DE FORMA DE PARALELEPÍPEDO, COMO NA FIGURA, COM ÁREA DA



BASE A , E ALTURA ϵ :

$$\epsilon, A \rightarrow 0, \text{ PORÉM } \epsilon \ll \sqrt{A} \Rightarrow \epsilon\sqrt{A} \ll A$$

APLICO A LEI DE GAUSS:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q(V)}{\epsilon_0} \Rightarrow \int_{\text{BASES}} \vec{E} \cdot d\vec{S} + \int_{\text{PAREDES LATERAIS}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \left(\vec{E}^\perp_{\text{ABOVE}} \cdot \hat{m} - \vec{E}^\perp_{\text{BELOW}} \cdot \hat{m} \right) A +$$

$$+ O(\epsilon\sqrt{A}) \approx \left(E^\perp_{\text{ABOVE}} - E^\perp_{\text{BELOW}} \right) A$$

PORQUE $\epsilon\sqrt{A} \ll A$

$$Q(V) = \int \sigma dS = \sigma A$$

$$(E_{\text{ABOVE}}^{\perp} - E_{\text{BELOW}}^{\perp}) A = \frac{\sigma A}{\epsilon_0}$$

$$E_{\text{ABOVE}}^{\perp} - E_{\text{BELOW}}^{\perp} = \sigma / \epsilon_0$$

A DESCONTINUIDADE DA COMPONENTE NORMAL À SUPERFÍCIE
DE \vec{E} É σ / ϵ_0

Condições de contorno

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{Q} = 0 \quad (\nabla \times \vec{E} = 0)$$

CIRCUITO DA FIGURA (RETANGULAR)

ONDE $\epsilon \ll \rho$, MAS AMBOS

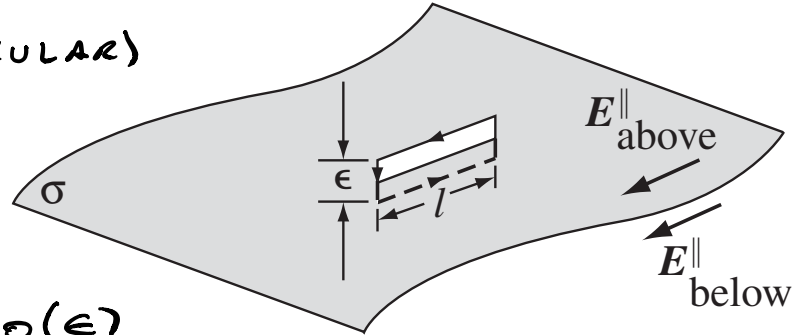
$$\epsilon \rightarrow 0, \rho \rightarrow 0$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{Q} = (E_{\text{ABOVE}}^{\parallel} - E_{\text{BELOW}}^{\parallel}) \rho + o(\epsilon)$$

$$\approx (E_{\text{ABOVE}}^{\parallel} - E_{\text{BELOW}}^{\parallel}) \rho = 0$$

$$E_{\text{ABOVE}}^{\parallel} = E_{\text{BELOW}}^{\parallel}$$

A COMPONENTE DE \vec{E}
PARALELA À SUPERFÍCIE E^{\parallel}
CONTÍNUA.

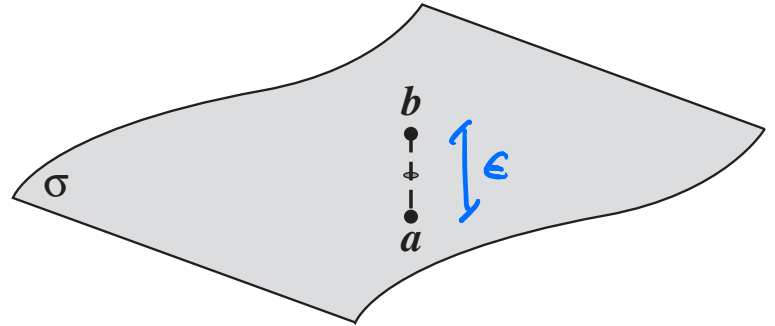


Condições de contorno

$$V_b - V_a = - \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{\ell} \sim o(\epsilon) \rightarrow 0$$

$a \rightarrow b$

$$V_b = V_a$$



O POTENCIAL ELÉTRICO É CONTÍNUO
NA SUPERFÍCIE

Eletrostática de condutores

Quando há condutores, não se sabe de antemão onde estão as cargas!

$$V(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} dV'$$

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

Eletrostática de condutores

1																	18		
1																	2		
H																	He		
		Metal										Metalloid			Nonmetal				
3	4											5	6	7	8	9	10		
Li	Be											B	C	N	O	F	Ne		
11	12											13	14	15	16	17	18		
Na	Mg											Al	Si	P	S	Cl	Ar		
19	20	21	22	23	24	25	26	27	28	29	30	31	32	33	34	35	36		
K	Ca	Sc	Ti	V	Cr	Mn	Fe	Co	Ni	Cu	Zn	Ga	Ge	As	Se	Br	Kr		
37	38	39	40	41	42	43	44	45	46	47	48	49	50	51	52	53	54		
Rb	Sr	Y	Zr	Nb	Mo	Tc	Ru	Rh	Pd	Ag	Cd	In	Sn	Sb	Te	I	Xe		
55	56	57-71	72	73	74	75	76	77	78	79	80	81	82	83	84	85	86		
Cs	Ba		Hf	Ta	W	Re	Os	Ir	Pt	Au	Hg	Tl	Pb	Bi	Po	At	Rn		
87	88	89-103	104	105	106	107	108	109	110	111	112	113	114	115	116	117	118		
Fr	Ra		Rf	Db	Sg	Bh	Hs	Mt	Ds	Rg	Cn	Uut	Fl	Uup	Lv	Uus	Uuo		
57	58	59	60	61	62	63	64	65	66	67	68	69	70	71					
La	Ce	Pr	Nd	Pm	Sm	Eu	Gd	Tb	Dy	Ho	Er	Tm	Yb	Lu					
89	90	91	92	93	94	95	96	97	98	99	100	101	102	103					
Ac	Th	Pa	U	Np	Pu	Am	Cm	Bk	Cf	Es	Fm	Md	No	Lr					

CONDUTORES SÃO MATERIAIS

ONDE

• HÁ CARGAS LIVRES DISPONÍVEIS

QUE PODEM SE MOVER DEZIM-

PEIDAS PELO MATERIAL.

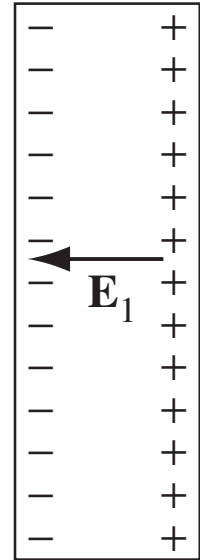
Eletrostática de condutores

(i) O campo elétrico no interior dos condutores é nulo.

AS CARGAS LIVRES SE MOVERÃO SOB AÇÃO DE \vec{E}_0 (CAMPO EXTERNO) ATÉ QUE O CAMPO CRIADO POR ELAS \vec{E}_1 (CAMPO INDUZIDO) CANCELE \vec{E}_0 E AS CARGAS NÃO SE MOVAM MAIS.

AO FINAL, NA SITUAÇÃO ESTÁTICA

$\vec{E} = 0$ NO INTERIOR DO CONDUTOR



E_0



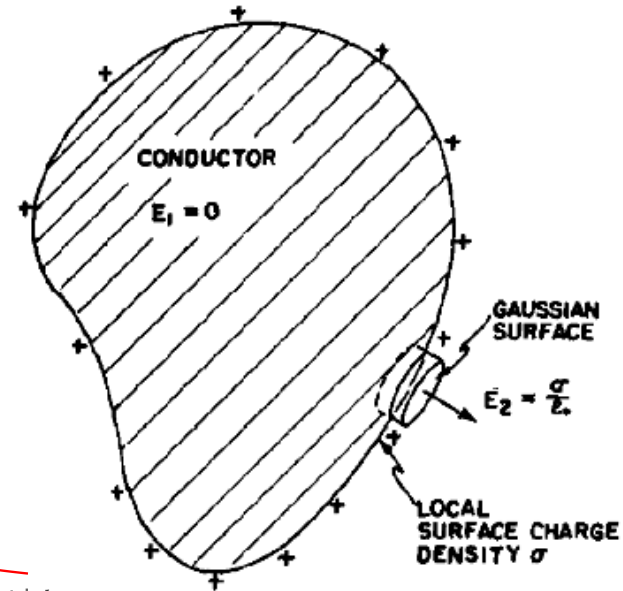
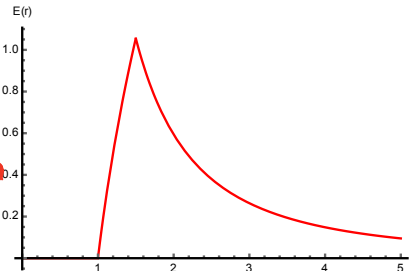
Eletrostática de condutores

(ii) $\rho = 0$ no interior de condutores.

$$\oint \epsilon_0 \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0$$

(iii) Qualquer carga líquida vai para a superfície do condutor.

CAMPO DA CASCA
ESFÉRICA DE ESPESSURA
FINITA



(iv) O potencial elétrico é constante no interior de condutores.

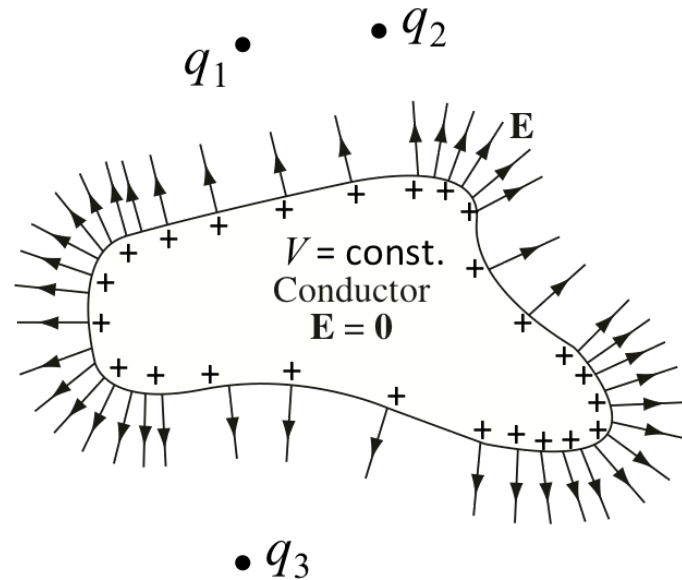
$$V(\vec{r}) - V(\vec{r}_0) = - \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} \vec{E} \cdot d\vec{Q} = 0 \quad \text{SE O CIRCUITO ESTÁ} \\ \text{TODO DENTRO DO CONDUTOR}$$

Eletrostática de condutores

(v) O campo elétrico imediatamente fora de um condutor é normal à sua superfície.

$$E''_{\text{FORA}} = E''_{\text{DENTRO}} = 0$$

$E''_{\text{FORA}} = 0 \Rightarrow$ SO' HA'
COMPONENTE NORMAL À
SUPERFÍCIE IMEDIATAMENTE
FORA DO CONDUTOR

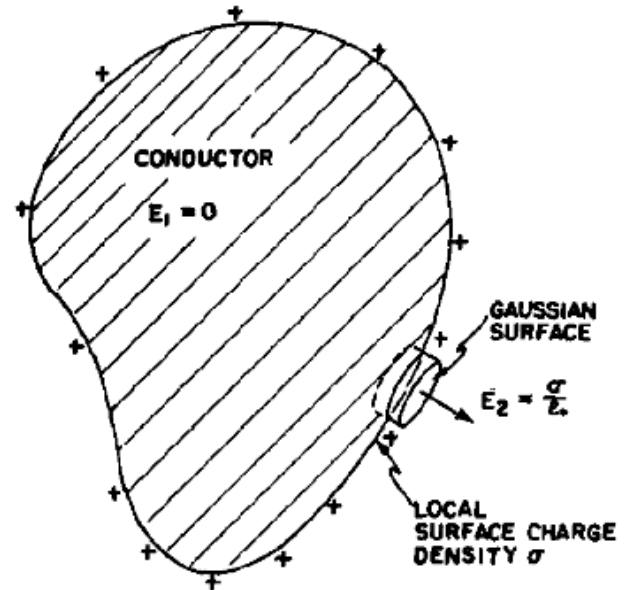


Eletrostática de condutores

(vi) A densidade superficial de carga na superfície de um condutor está ligada ao campo imediatamente fora do condutor .

$$E_{\text{FORA}}^{\perp} - E_{\text{DENTRO}}^{\perp} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E_{\text{FORA}}^{\perp} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$



Pressão eletrostática

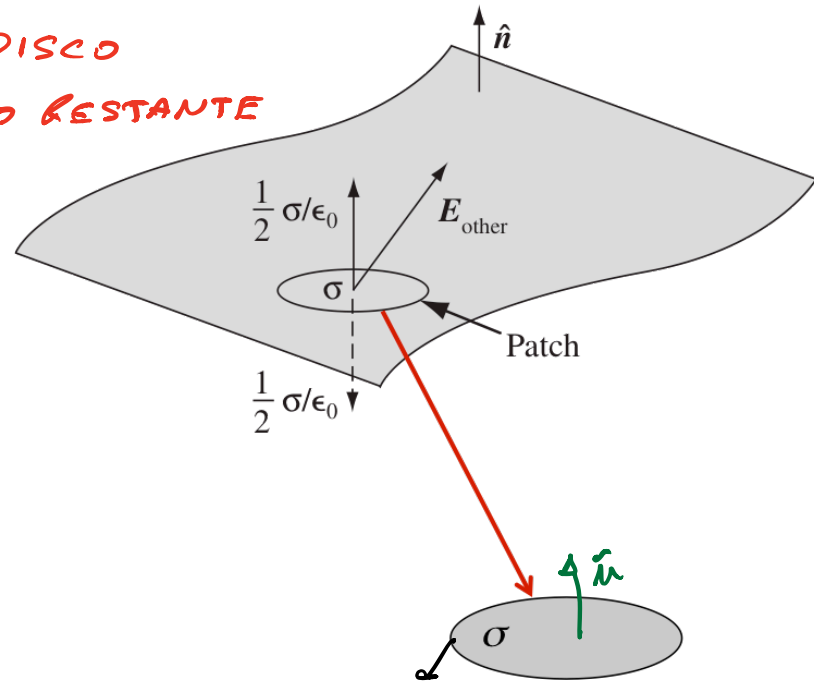
QUAL É A FORÇA SOBRE O DISCO
DEVIDA AO CAMPO ELÉTRICO DO RESTANTE
DAS CARGAS?

$$\vec{E} = \vec{E}_{\text{DISCO}} + \vec{E}_{\text{RESTO}}$$

$$\vec{E} = \begin{cases} \frac{\sigma}{\epsilon_0} \hat{n} & (\text{FORA}) \\ 0 & (\text{DENTRO}) \end{cases}$$

$$\vec{E}_{\text{DISCO}} = \begin{cases} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{n} & (\text{FORA}) \\ -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{n} & (\text{DENTRO}) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \vec{E}_{\text{RESTO}} = \begin{cases} \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{n} & (\text{FORA}) \\ \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{n} & (\text{DENTRO}) \end{cases} \rightarrow \text{CONTÍNUO}$$



CAMPO CALCULADO ANTERIORMENTE: $z \rightarrow 0$

FORÇA SOBRE O DISCO:

$$F_{\text{DISCO}} = E_{\text{RESTO}} \times a_{\text{DISCO}} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (\sigma A) = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} A$$

$$P = \frac{F_{\text{DISCO}}}{A} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0}$$

$$E_{\text{FORA}} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

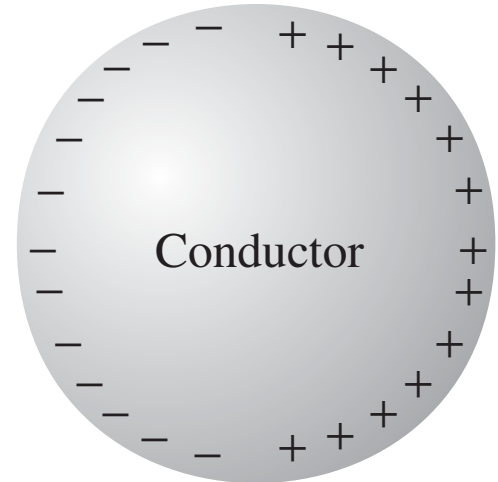
$$P = \frac{\epsilon_0}{2} E_{\text{FORA}}^2$$

Cargas induzidas em condutores

UM CONDUTOR NA PRESENÇA DE CARGAS EXTERNAS APRESENTARÁ CARGAS INDUZIDAS NA SUA SUPERFÍCIE.

A DISTRIBUIÇÃO DESSAS CARGAS É NÃO TRIVIAL:

- DEPENDE DA FORMA DO CONDUTOR
- DEPENDE DA CONFIGURAÇÃO DAS CARGAS EXTERNAS



•
+q

Cargas induzidas em condutores

Qual é o campo elétrico dentro de uma cavidade vazia "cavada" dentro de um condutor? Pode haver cargas na superfície do condutor ou fora dele. MAS NÃO HÁ CARGAS DENTRO DA CAVIDADE.

CONSIDERE S DA FIGURA:

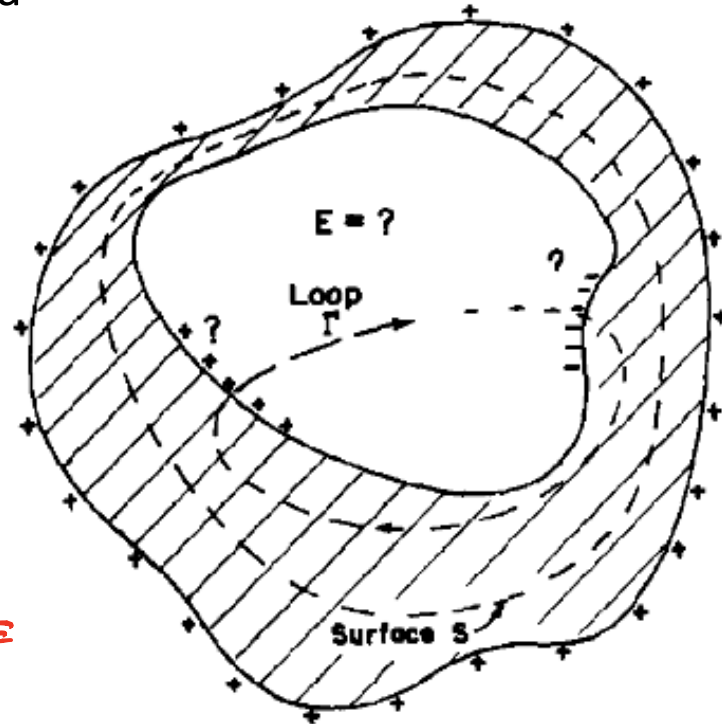
$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q(v)}{\epsilon_0} = 0$$

\downarrow
 $\vec{E} = 0$

A CARGA TOTAL NA SUPERFÍCIE DA CAVIDADE É ZERO.

MAS, $\sigma(x) = 0$ NA SUPERFÍCIE DA CAVIDADE? NÃO!

POR QUÊ? SE HOUVER ACÚMULO DE CARGAS + E - COMO NA FIGURA, HAVERÁ CAMPO ELÉTRICO!



NESSE CASO,

$$\oint_{\Gamma} \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_{\text{DENTRO DA CAVIDADE}} \vec{E} \cdot d\vec{r} \neq 0 \quad \text{O QUE CONTRADIZ}$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{r} = 0.$$

$$\Rightarrow \sigma(\vec{r}) = 0 \Rightarrow \boxed{\vec{E} = 0 \text{ DENTRO DA CAVIDADE}}$$

Cargas induzidas em condutores

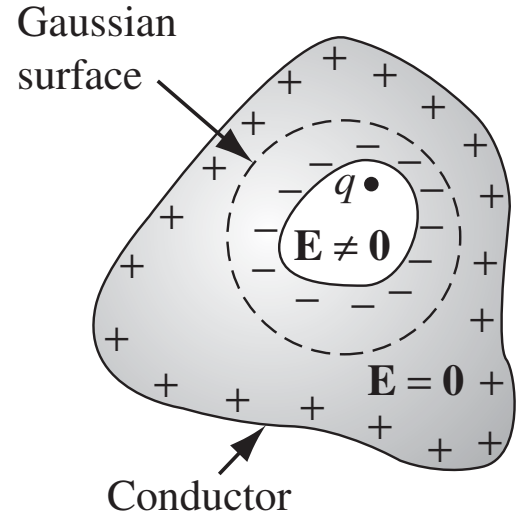
Mas e se houver cargas na cavidade?

USANDO GAUSS PARA A SUPERFÍCIE
DA FIGURA:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0 = \frac{Q(V)}{\epsilon_0}$$

$\Rightarrow -q$ É INDUZIDA NA
SUPERFÍCIE DA CAVIDADE

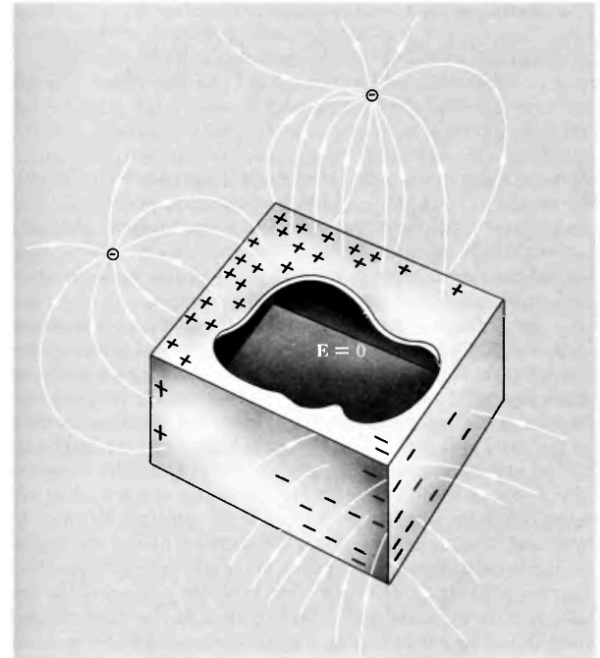
SE A CARGA LÍQUIDA DO CONDUTOR É ZERO,
HÁ CARGA INDUZIDA $+q$ NA SUPERFÍCIE EXTERNA
DO CONDUTOR.



Cavidades em condutores

1. $E=0$ dentro do condutor, mesmo se há uma cavidade, desde que não haja carga líquida na cavidade.

BLINDAGEM ELETROSTÁTICA

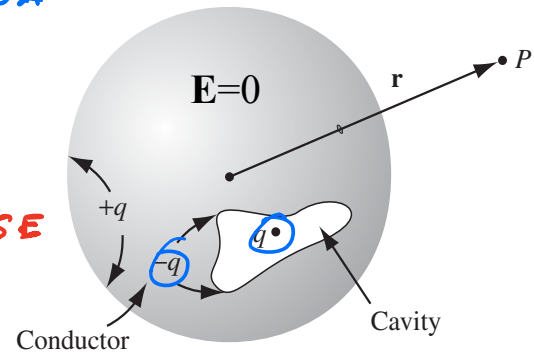


Cavidades em condutores

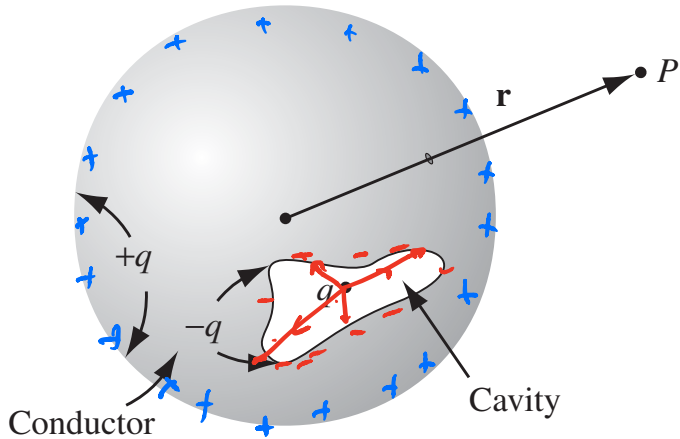
2. Se há cargas dentro das cavidades, cargas são induzidas nas paredes da cavidade de forma a cancelar exatamente o campo fora da cavidade. Esse cancelamento acontece **localmente**: o conjunto carga no interior + carga na superfície não gera nenhum campo fora da cavidade.

AS CARGAS $+q$ E $-q$ CIRCUNDADAS NA FIGURA GERAM $\vec{E}=0$ FORA DESSA CAVIDADE

É COMO SE A CAVIDADE NÃO EXISTISSE NA ANÁLISE DE \vec{E} FORA DELA.



Exemplo 2.9



O condutor não tem carga líquida, mas há uma carga q dentro de uma cavidade de forma irregular dentro da **esfera**. Qual é o campo em P fora da esfera?

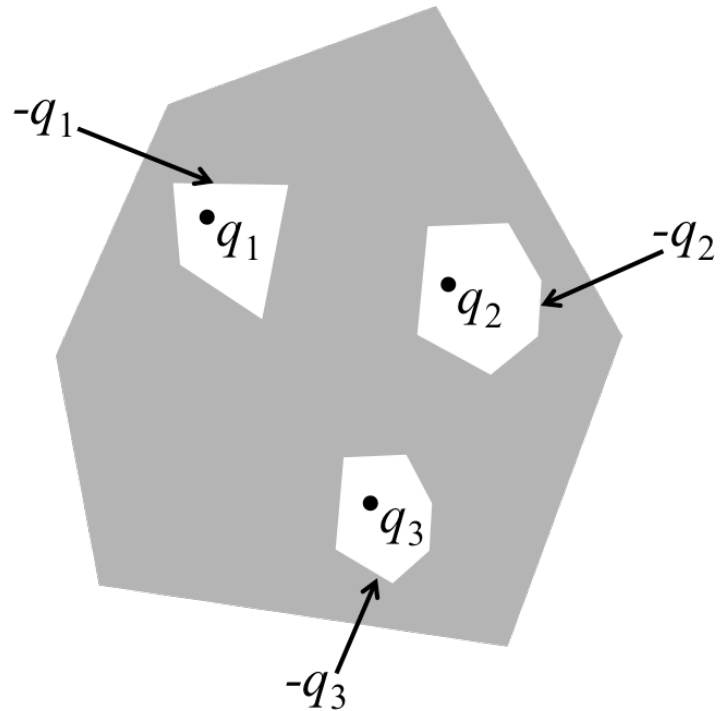
Resposta:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

Estudar com cuidado esse exemplo no livro.

Cavidades em condutores

3. Esse cancelamento acontece **localmente**, mesmo com várias cavidades.



Cavidades em condutores

4. Se o condutor tem carga líquida nula, uma carga é induzida na superfície externa para compensar as cargas nas superfícies internas das cavidades.

SE O CONDUCTOR TIVER CARGA LÍQUIDA Q
AA VERA' $Q + q_1 + q_2 + q_3$ NA SUPERFÍCIE
EXTERNA

