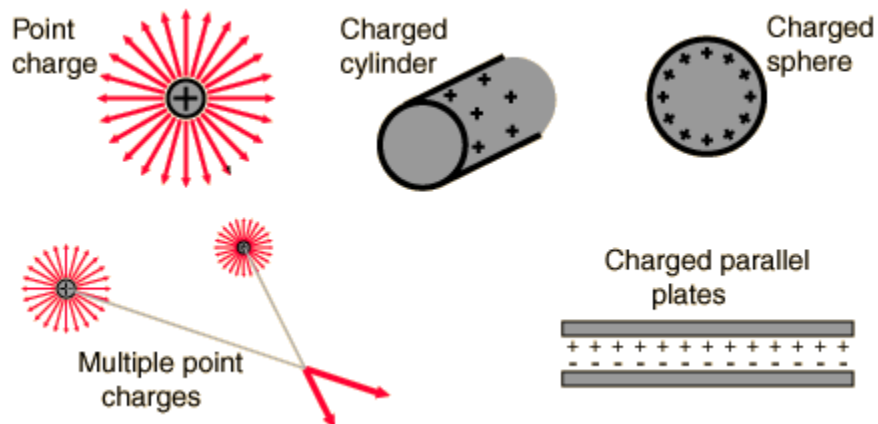


## Aula 6: Aplicações da Lei de Gauss

Recordando a Lei de Gauss: o fluxo elétrico através de uma superfície fechada (“gaussiana”) é proporcional à carga líquida que está envolvida pela superfície.

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \frac{q'}{\epsilon_0}$$

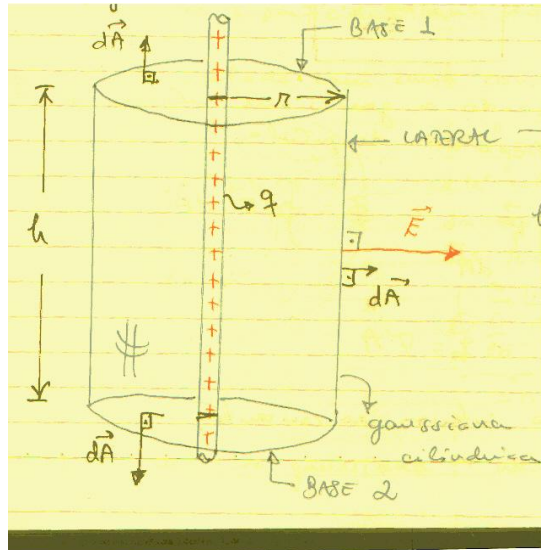
onde  $q'$  representa apenas a porção da carga que está envolvida pela gaussiana  $S$ .  
 $\epsilon_0 = 8,85 \times 10^{-12} \text{ C}^2/\text{N}\cdot\text{m}^2$ : constante de permissividade



Podemos utilizar a Lei de Gauss para calcular o campo elétrico produzido por distribuições contínuas de carga, quando as mesmas exibirem algum tipo de simetria espacial. Quando não houver tais simetrias, o cálculo via Lei de Gauss é tão complicado, em geral, como o obtido pela Lei de Coulomb por integração direta.

### 1º. Caso: Simetria Cilíndrica

Campo elétrico de uma barra não-condutora infinitamente longa e uniformemente carregada: superfície gaussiana  $S$  é um cilindro de raio  $r$  e altura  $h$



Considerações de simetria:

- (i) o campo elétrico tem direção radial, ou seja, é perpendicular a todos os pontos da lateral da gaussiana cilíndrica;
- (ii) o campo elétrico tem o mesmo módulo em todos os pontos da lateral da gaussiana.

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \int_{base1} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{base2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A}$$

$$\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos \theta$$

Usando a consideração (i), E tem direção radial

Base 1: como  $\mathbf{E}$  é perpendicular a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 90^\circ$ ,  $\cos 90^\circ = 0$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = 0$

Base 2: novamente  $\mathbf{E}$  é perpendicular a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 90^\circ$ ,  $\cos 90^\circ = 0$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = 0$

Lateral: como  $\mathbf{E}$  é paralelo a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 0^\circ$ ,  $\cos 0^\circ = 1$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA$

Usando a consideração (ii) E é constante ao longo da lateral

$$\Phi = \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E \int_{lateral} dA = E(2\pi r)h$$

pois a área da superfície lateral do cilindro (retângulo) é o comprimento da base ( $2\pi r$ ) multiplicado pela altura h.

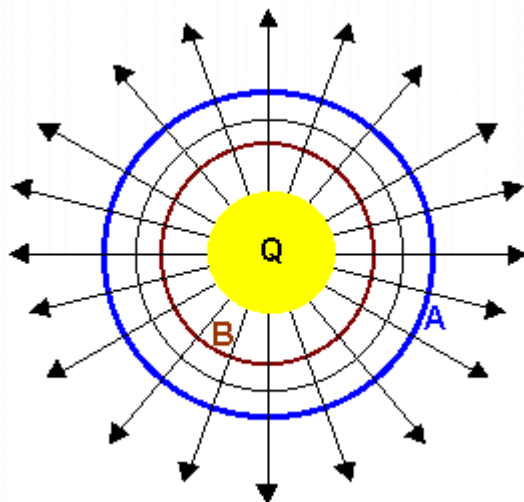
Carga envolvida pela gaussiana: como a barra está uniformemente carregada, a parte dentro da gaussiana cilíndrica tem comprimento h. Densidade linear de carga  $\lambda = q/h$ .  $q = \lambda h$ .

Lei de Gauss:  $\Phi = q/\epsilon_0$

$$E(2\pi r)h = \lambda h/\epsilon_0$$

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

O campo elétrico gerado pela barra cai com o inverso da distância (**não** é uniforme!). As linhas de força têm direções radiais a partir da barra. Se a carga da barra é positiva as linhas apontam para fora da barra, caso contrário (carga negativa) apontam para dentro.



**Problema resolvido:** Um longo tubo metálico de raio  $R = 3,0$  cm, com paredes condutoras finas, tem uma densidade linear de cargas  $\lambda = 2,0 \times 10^{-8}$  C/m. Determine o campo elétrico a distâncias  $r = 1,5$  cm e  $r = 5,0$  cm do eixo do tubo.

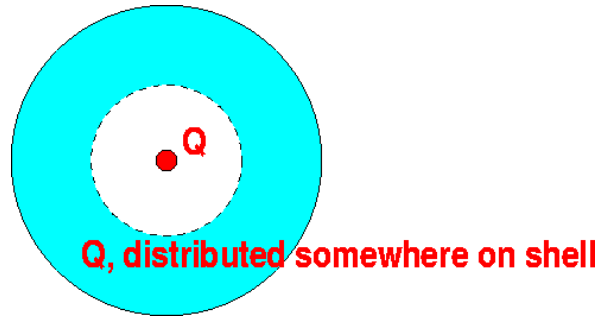
Solução: (a)  $r = 1,5$  cm está dentro do tubo. A gaussiana S é um cilindro de raio  $r < R$  e altura  $h$ . O fluxo elétrico por S foi encontrado como sendo

$$\Phi = \int_{lateral} E \cdot dA = E \int_{lateral} dA = E(2\pi r)h$$

Pela lei de Gauss  $\Phi = q/\epsilon_0$ , onde  $q = 0$  é a carga envolvida pela gaussiana. Logo  $\Phi = 0$  e  $E = 0$ .

(b)  $r = 5,0$  cm está fora do tubo. Com uma gaussiana cilíndrica, o fluxo é o mesmo, mas a carga envolvida é  $q = \lambda h$ . Logo  $\Phi = q/\epsilon_0 = \lambda h/\epsilon_0 = E(2\pi r)h$  fornece

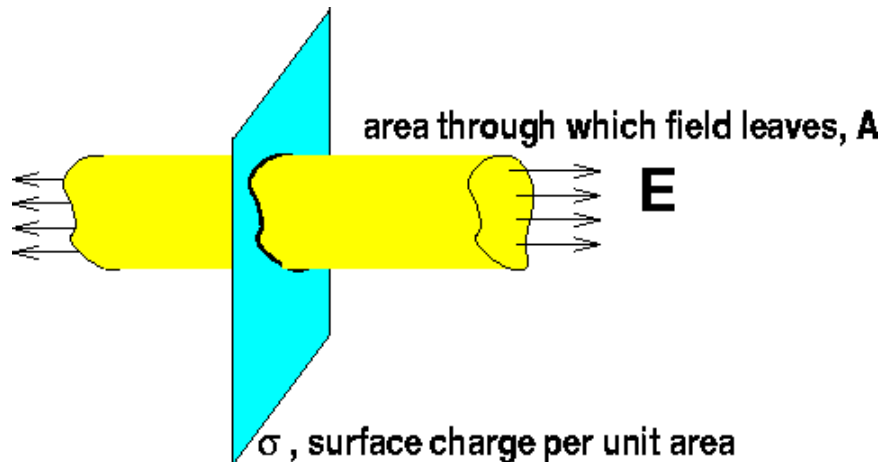
$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} = \frac{2,0 \times 10^{-8}}{2\pi \times 8,85 \times 10^{-12} \times 0,05} = 7,2 \times 10^3 \frac{N}{C}$$



**Problema proposto:** Uma barra cilíndrica condutora longa de comprimento  $L$ , com uma carga total  $+q$ , é envolvida por uma casca cilíndrica condutora (também de comprimento  $L$ ) com uma carga total  $-2q$ . Determine: (a) o campo elétrico em pontos fora da casca condutora; (b) a distribuição de carga sobre a casca condutora; (c) o campo elétrico entre a casca e a barra. Respostas: (a)  $E = -q/(2\pi\epsilon_0 rL)$ ; (b)  $q' = -q$ ,  $q'' = -q$ ; (c)  $E = +q/(2\pi\epsilon_0 rL)$ ;

## 2º. Caso: Simetria Plana

Campo Elétrico de uma Plano Infinito de Cargas: placa plana não-condutora fina e infinitamente extensa, com uma carga distribuída uniformemente sobre sua superfície. A superfície gaussiana  $S$  é um cilindro de raio da base  $r$  e altura  $2r$  que intercepta a placa perpendicularmente.



Considerações de simetria:

- (i)  $E$  é perpendicular à placa, em particular é perpendicular às bases do cilindro;
- (ii)  $E$  é constante para todos os pontos a uma mesma distância  $r$  da placa, ou seja, constante para as bases do cilindro;
- (iii)  $E$  aponta para fora dos dois lados da placa, se esta for positivamente carregada, e para dentro dos dois lados da placa se esta for negativamente carregada.

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \int_{base1} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{base2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A}$$

$$E \cdot dA = E dA \cos \theta$$

Usando a consideração (i)  $\mathbf{E}$  é sempre perpendicular à placa

Base 1: como  $\mathbf{E}$  é paralelo a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 0^\circ$ ,  $\cos 0^\circ = 1$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA$

Base 2: novamente  $\mathbf{E}$  é paralelo a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 0^\circ$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA$

Lateral:  $\mathbf{E}$  é perpendicular a  $d\mathbf{A}$ ,  $\theta = 90^\circ$ ,  $\cos 90^\circ = 0$ ,  $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = 0$

Usando a consideração (ii)  $\mathbf{E}$  é constante ao longo da lateral

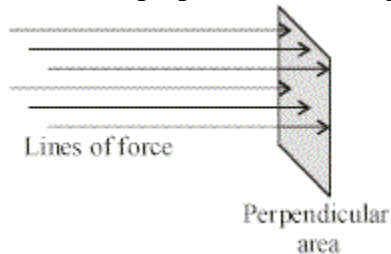
$$\Phi = \int_{base1} E \cdot dA + \int_{base2} E \cdot dA = 2E \int_{base1} dA = 2EA$$

Carga envolvida pela gaussiana: carga de um círculo de área  $A$ . Obs. Nem precisamos escrever  $A = \pi r^2$ , pois a área é simplificada no cálculo. Densidade superficial de carga  $\sigma = q/A$ .  $q = \sigma A$

$$\begin{aligned} \text{Lei de Gauss: } \Phi &= q/\epsilon_0 \\ 2EA &= \sigma A \end{aligned}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

**O campo elétrico de um plano infinito é uniforme:** não depende da distância  $r$  ao plano, e as linhas de força são paralelas entre si e perpendiculares ao plano de cargas



Se o plano está positivamente carregado, as linhas de campo afastam-se do plano em ambos os lados. Se o plano está negativamente carregado, as linhas convergem para o plano também em ambos os lados.

**Problema resolvido:** Um plano infinito (não-condutor) com densidade superficial de carga  $\sigma = +4,0 \text{ nC/m}^2$  está no plano  $yz$  de um sistema de coordenadas cartesianas. Um segundo plano infinito tem densidade superficial de carga  $\sigma = -4,0 \text{ nC/m}^2$ , está num plano paralelo ao plano  $yz$ , em  $x = 2,0 \text{ m}$ . Achar o campo elétrico em (a)  $x = 1,8 \text{ m}$ ; (b)  $x = 5,0 \text{ m}$ ; (c)  $x = -2,0 \text{ m}$ .

Solução: (a)  $x = 1,8$  m está entre os dois planos. O campo elétrico gerado por qualquer um dos dois planos tem módulo

$$E_1 = E_2 = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{4 \times 10^{-9}}{2 \times 8,85 \times 10^{-12}} = 226 \frac{N}{C}$$

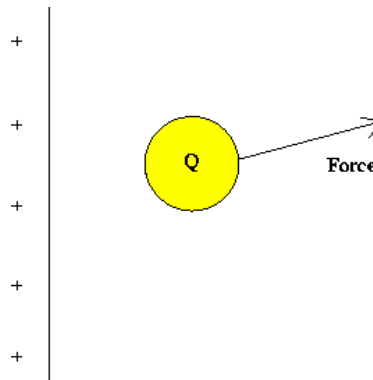
Tanto  $E_1$  como  $E_2$  apontam para a direção  $x$  positiva na região entre os dois planos, logo a resultante dos campos elétricos é a soma dos mesmos

$$E_a = E_1 + E_2 = 2 \times 226 = 452 \frac{N}{C}$$

(b)  $x = 5,0$  m está à direita dos dois planos. Neste caso  $E_1$  aponta para  $x$  positivo, mas  $E_2$  para  $x$  negativo. A resultante é a diferença dos dois campos

$$E_b = E_1 - E_2 = 226 - 226 = 0$$

(c)  $x = -2,0$  m está à esquerda dos dois planos. Novamente o campo resultante será nulo, pois é a diferença dos dois campos.

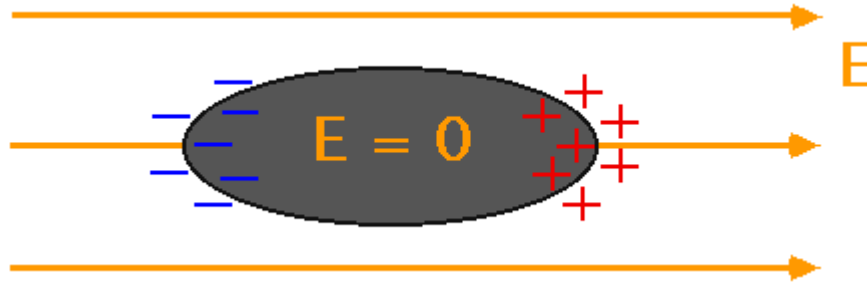


**Problema proposto:** Uma pequena bola não condutora de massa  $m = 1,0$  mg e carga  $q = 2,0 \times 10^{-8}$  C está suspensa de um fio isolante que faz um ângulo  $\theta = 30^\circ$  com um plano infinito de cargas vertical. Calcule a densidade superficial de carga do plano. Dica: considere o peso da bola e aplique as condições de equilíbrio da bola. Resposta:  $5,0$  nC/m<sup>2</sup>.

**Em geral, o campo elétrico nas proximidades de QUALQUER superfície condutora é perpendicular à superfície e tem módulo**

$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

A demonstração segue essencialmente os mesmos passos da que foi apresentada para a simetria plana, pois vale para a região imediatamente próxima de qualquer ponto da superfície do condutor, independentemente da forma deste. Em particular, o campo elétrico produzido por um plano infinito **condutor não** é  $\sigma/2\epsilon_0$ , e sim  $\sigma/\epsilon_0$ , em conformidade com o resultado anterior.



**Condutor isolado num campo elétrico externo:** Dentro do condutor vimos na aula passada que  $E = 0$ . As linhas de força no exterior do condutor são tais que interceptam perpendicularmente a superfície do condutor. O módulo do campo é proporcional à densidade superficial de carga no condutor. Quanto maior a densidade de linhas de força que entram ou saem do condutor numa certa região, maior a carga superficial nesta região.

### 3º. Caso: Simetria Esférica

#### Campo elétrico gerado por uma casca esférica de raio R

1) para pontos fora da casca (isto é, a distâncias radiais  $r > R$ ): superfície gaussiana S é uma esfera de raio r envolvendo a casca. Como as linhas de força apontam radialmente para fora, o campo elétrico em todos os pontos da esfera é paralelo ao elemento de área vetorial dA. Logo

$$\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos 0^\circ = E dA$$

Em todos os pontos da esfera o campo elétrico tem o mesmo módulo (“simetria esférica”), logo E é constante enquanto integramos sobre a superfície S de área  $A = 4\pi r^2$ . O fluxo elétrico pela superfície esférica S será

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} d\mathbf{A} = E \oint_S dA = EA = E(4\pi r^2)$$

Pela lei de Gauss  $\Phi = q/\epsilon_0$ , de modo que  $E(4\pi r^2) = q/\epsilon_0$ . Isolando o campo E

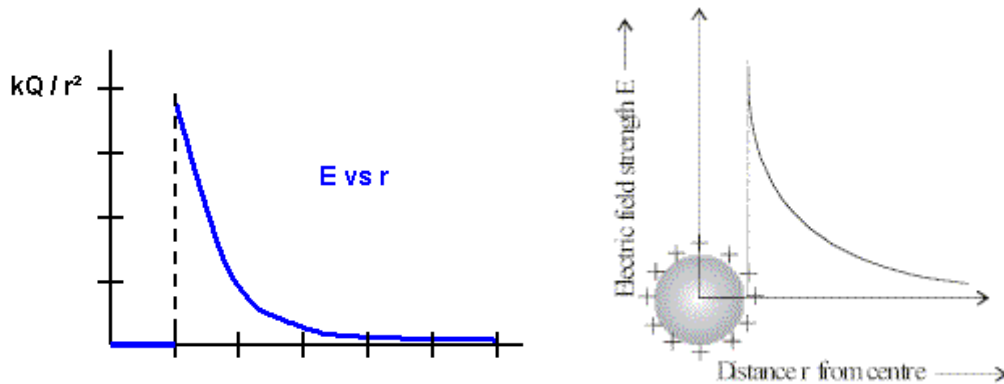
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2}$$

ou seja, o campo elétrico para pontos fora da casca é o mesmo que seria obtido se toda a carga da casca estivesse concentrada em seu centro.

2) para pontos dentro da casca (isto é, a distâncias radiais  $r < R$ ): o fluxo elétrico é o mesmo do caso anterior, pois a gaussiana é novamente uma esfera de raio r (só que dentro da casca)

$$\Phi = \oint_S E dA = E \oint_S dA = EA = E(4\pi r^2)$$

Pela lei de Gauss  $\Phi = q/\epsilon_0$ . Como  $q = 0$  dentro da casca,  $E = 0$ .



**Problema resolvido:** Considere uma esfera maciça de raio  $R = 3,0$  cm uniformemente carregada com uma carga  $Q = + 5,0$  nC. Calcule o campo elétrico para pontos situados à distância radial de  $r = 2,0$  cm.

Solução: O fluxo elétrico, devido à simetria esférica, continua sendo dado por  $\Phi = E(4\pi r^2)$  que, pela lei de Gauss, é proporcional à carga  $q$  envolvida pela gaussiana esférica de raio  $r$ . Supondo uma densidade volumétrica de carga uniforme

$$\rho = \frac{Q}{V} = \frac{Q}{4\pi R^3 / 3}$$

então a carga  $q$  envolvida pela gaussiana de raio  $r < R$  dentro da esfera maciça é dada por

$$\rho = \frac{q}{V'} = \frac{q}{4\pi r^3 / 3}$$

Dividindo membro a membro estas expressões temos

$$q = Q \frac{r^3}{R^3}$$

$$\Phi = E(4\pi r^2) = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{Q}{\epsilon_0} \frac{r^3}{R^3}$$

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{R^3} = \frac{9,0 \times 10^9 \times 5,0 \times 10^{-9} \times 0,02}{0,03^3} = 3,33 \times 10^4 \frac{N}{C}$$

**Problema proposto:** Uma casca esférica fina de raio  $R = 3,0$  m tem o centro na origem e uma densidade superficial de carga  $\sigma = 3,0$  nC/m<sup>2</sup>. Uma carga puntiforme  $q = 250$  nC está sobre o eixo dos  $y$ , em  $y = 2$  m. Achar o campo elétrico resultante sobre o eixo dos  $x$  em (a)  $x = 2$  m, e (b)  $x = 4$  m. Resposta: (a)  $(199 \text{ N/C}) \mathbf{i} - (199 \text{ N/C}) \mathbf{j}$ ; (b)  $(290 \text{ N/C}) \mathbf{i} - (50 \text{ N/C}) \mathbf{j}$