

第21章 ガウスの法則



閉じた平面から出る電気力線

電気力線の密度は電界の強さに比例する。一般的には、電界の強さ E [N / C = V / m] のとき、電気力線に垂直な単位面積 (1 [m²]) を貫く電気力線の本数を E [本] とする。

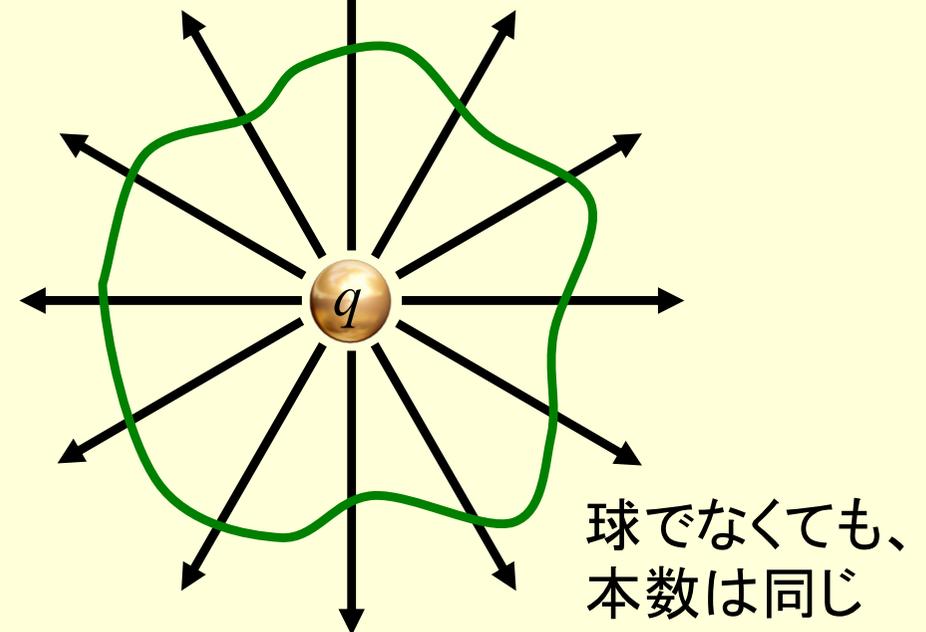
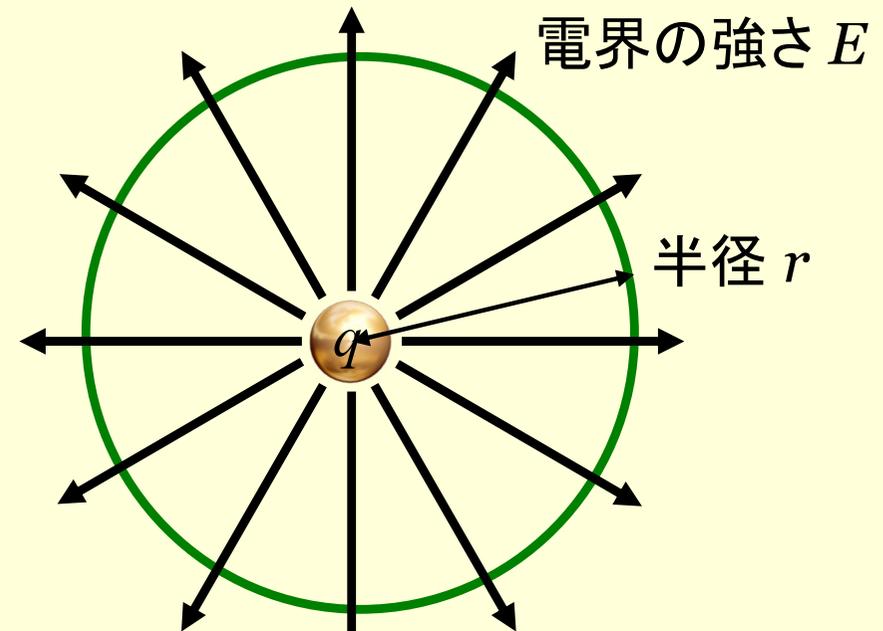
例として、点電荷 q [C] の電界の場合、この点電荷を中心とする半径 r [m] の球面を考えると、この球面上での電界の強さは、

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

となる。球の表面積は $4\pi r^2$ なので、球を貫く電気力線の本数 N は、

$$N = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} \times 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

となる。



ガウスの法則

任意の閉局面 S の中に n 個の点電荷 q_1, q_2, \dots, q_n があり、それぞれの電荷から電気力線が出ている時を考える。

この閉局面 S 内の全電荷 q_{all} は、

$$q_{all} = q_1 + q_2 + \dots + q_n \text{ [C]}$$

また、各電荷から出る電気力線は、それぞれ、

$$N_i = q_i / \varepsilon_0 \text{ [本]}$$

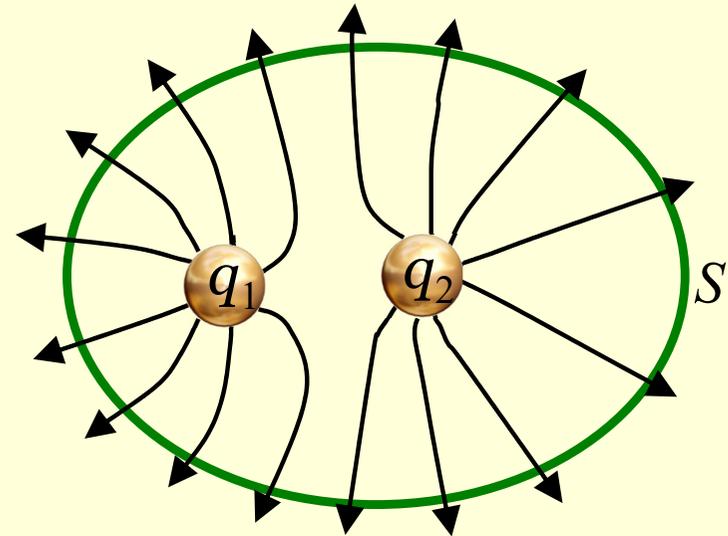
よって、この面からの電気力線の本数は、

$$N = \Sigma q / \varepsilon_0 \text{ [本]}$$

となる。

任意の閉局面内の全電荷を Σq とすると、この閉局面から外に出る電気力線の総本数は、 $\Sigma q / \varepsilon_0$ [本]になる。これを**ガウス(Gauss)の法則**という。

※ただし、負電荷の場合は、電気力線の方法が逆になる。



ガウスの法則の応用

電気力線の本数 N は、単位面積あたりの電気力線数 E と、それが貫く面積 S を用いて、

$$N = ES$$

と表すこともできるので、結果として、

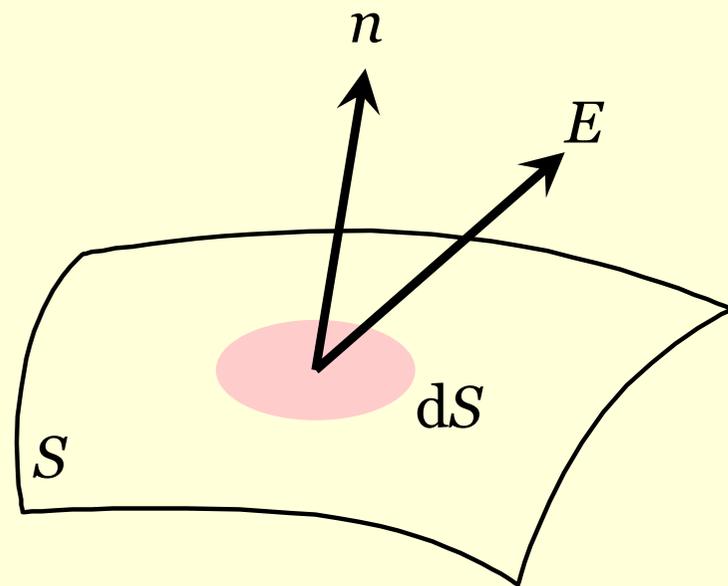
$$N = ES = \Sigma q / \epsilon_0$$

と表すこともできる。

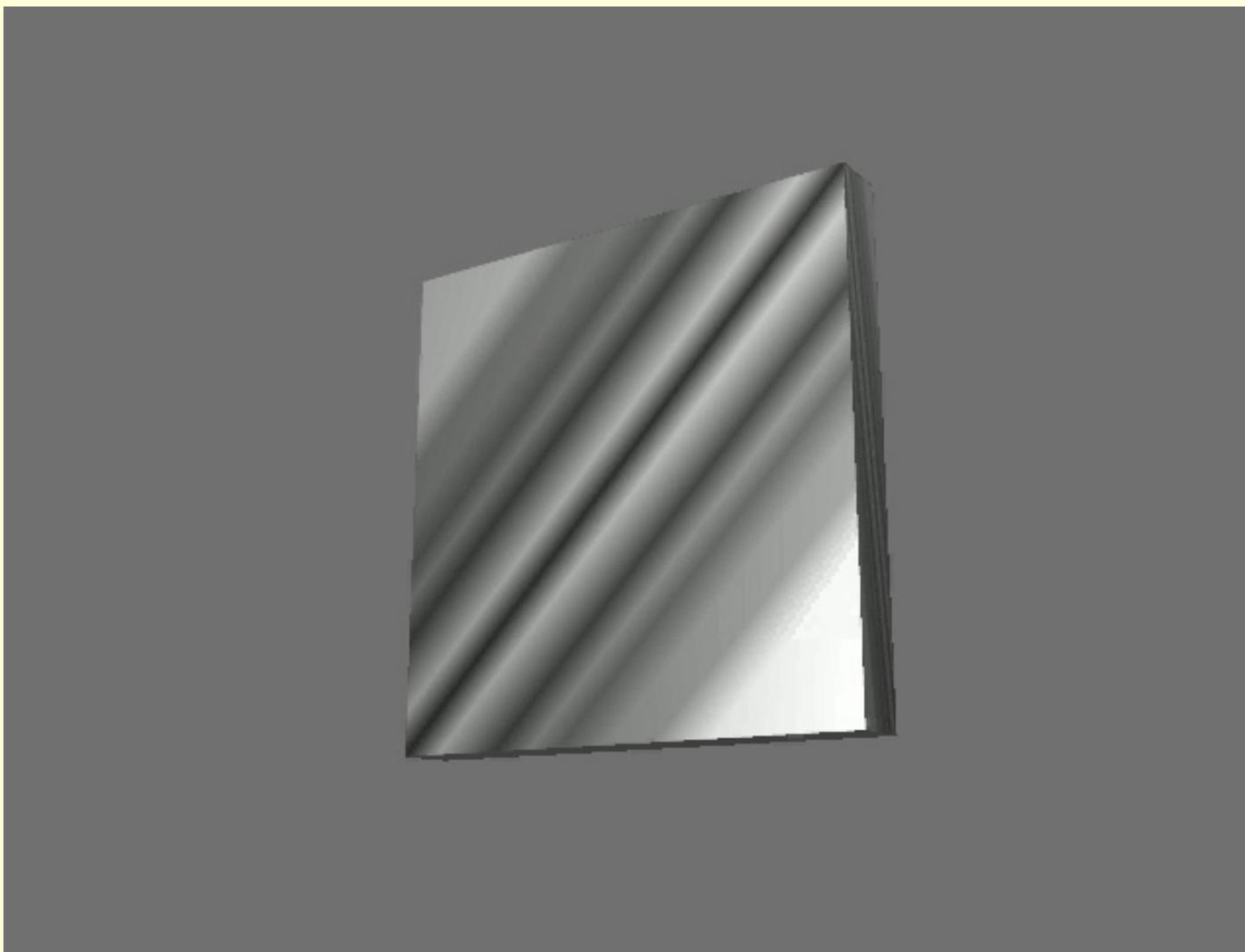
一般的には、面を微少な面積 dS に分割し、その面と垂直な電界の成分 E_n (n は normal の意味) を考えたとき、電気力線の本数 N を次式のように求める。

$$N = \oint_S E_n dS = \oint_S E \cos \theta dS$$

ここで、 \oint_S は閉曲面 S 全体に対する面積積分を示し、 θ は電界 E と法線ベクトル n との角度を示す。

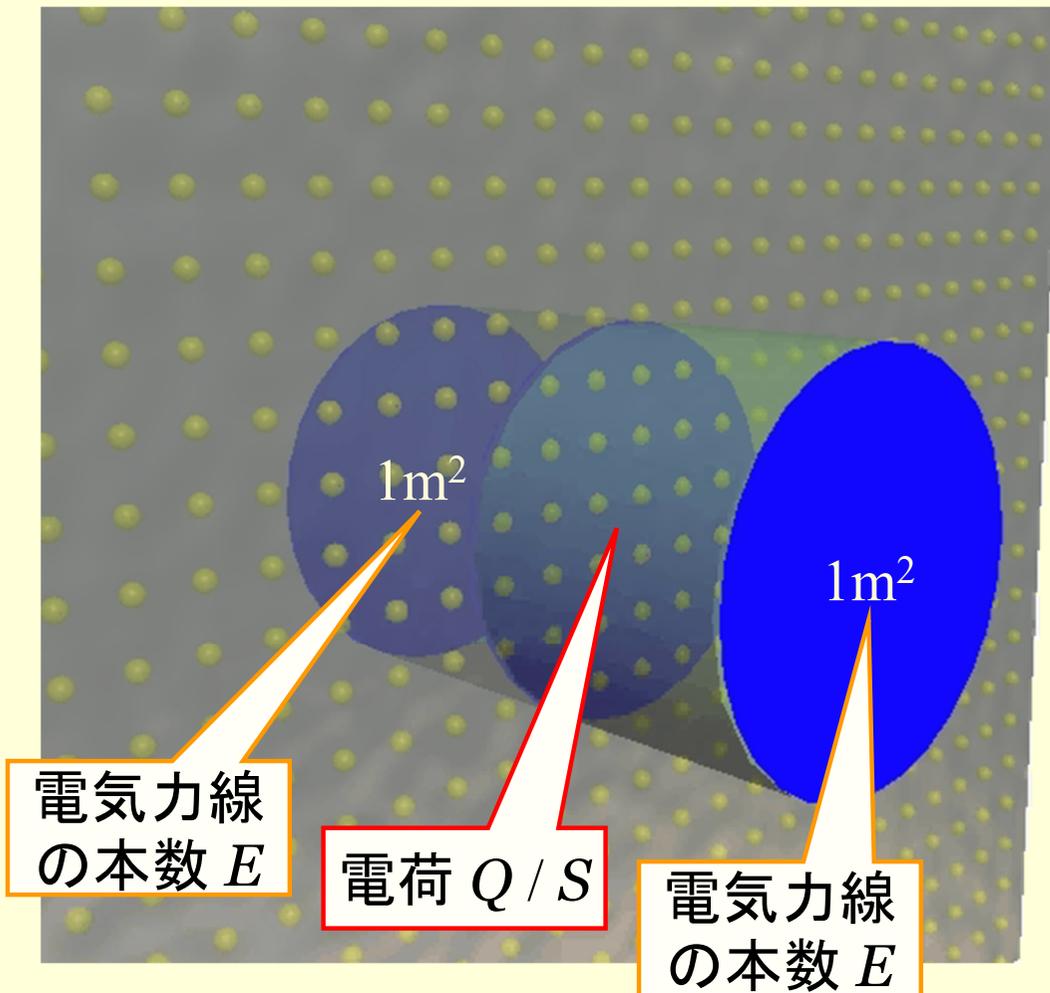


平板の電気力線



平板の電気力線は面から垂直に出る。

電界の強さ



平板全体の電荷 Q 、平板全体の面積 S とすると 1m^2 あたりの電荷 Q/S となる。ここから出る電気力線の本数は $2E$ となるので、

$$\frac{Q/S}{\epsilon_0} = 2E$$

よって、

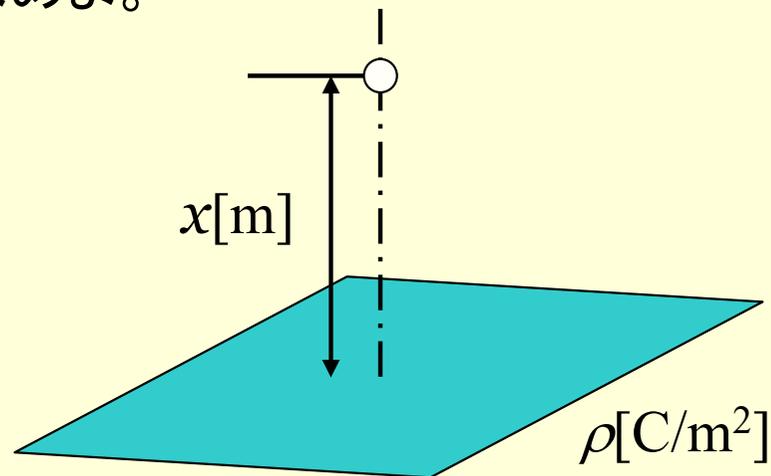
$$E = \frac{Q}{2\epsilon_0 S}$$

すなわち、この電界は平板からの距離によらず一定になる。

例題

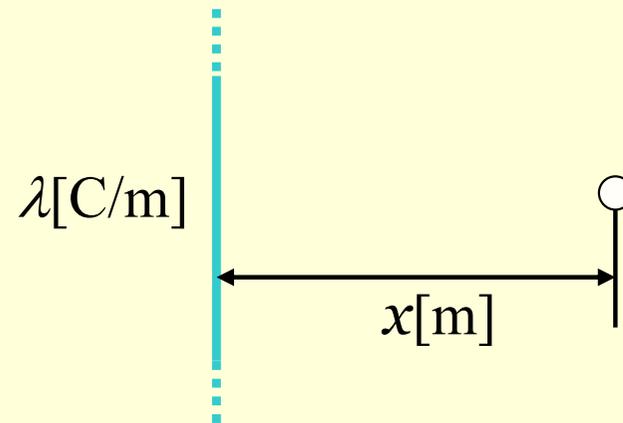
例題1

面密度 $\rho[\text{C}/\text{m}^2]$ で一様に帯電した無限に広い平板が、この平面から距離 $x[\text{m}]$ の点に作る電界の強さを求めよ。



例題2

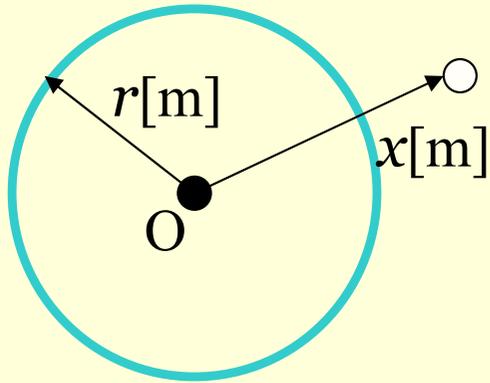
無限に長い直線上に線密度 $\lambda[\text{C}/\text{m}]$ で一様に分布した電荷が、この直線から距離 $x[\text{m}]$ の点に作る電界の強さを求めよ。



例題

例題3

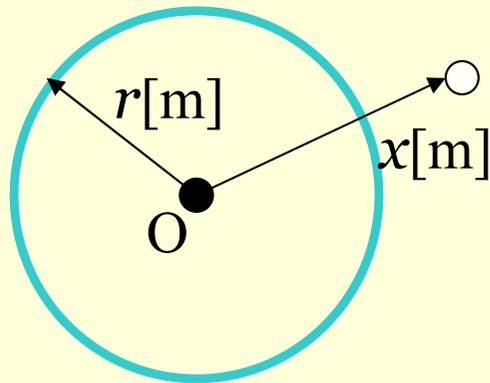
全体で電荷 $Q[\text{C}]$ で一様に帯電した半径 $r[\text{m}]$ の球殻の中心から距離 $x[\text{m}]$ での電界の強さを求めよ。



例題

例題3

全体で電荷 $Q[\text{C}]$ で一様に帯電した半径 $r[\text{m}]$ の球殻の中心から距離 $x[\text{m}]$ での電界の強さを求めよ。



$x = r$ のとき

P から等距離にある球帯の面積は、

$$2\pi r^2 \sin\theta d\theta$$

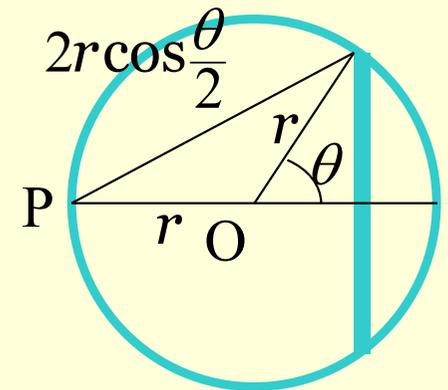
この球帯が P に作る電界 dE は、

$$dE = \frac{\sigma 2\pi r^2 \sin\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 4r^2 \cos^2(\theta/2)} \cos\frac{\theta}{2}$$

ただし、 よって、

$$\sigma = \frac{Q}{4\pi r^2}$$

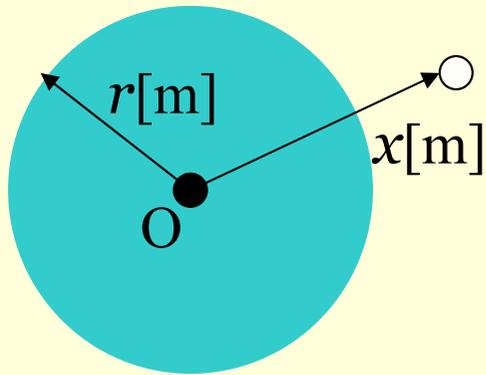
$$E = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q}{r^2}$$



例題

例題4

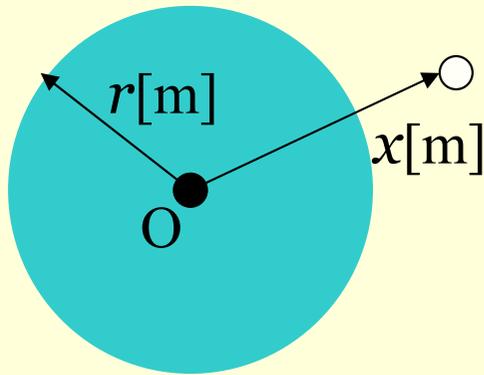
全体で電荷 $Q[\text{C}]$ で一様に帯電した半径 $r[\text{m}]$ の球の中心から距離 $x[\text{m}]$ での電界の強さを求めよ。



例題

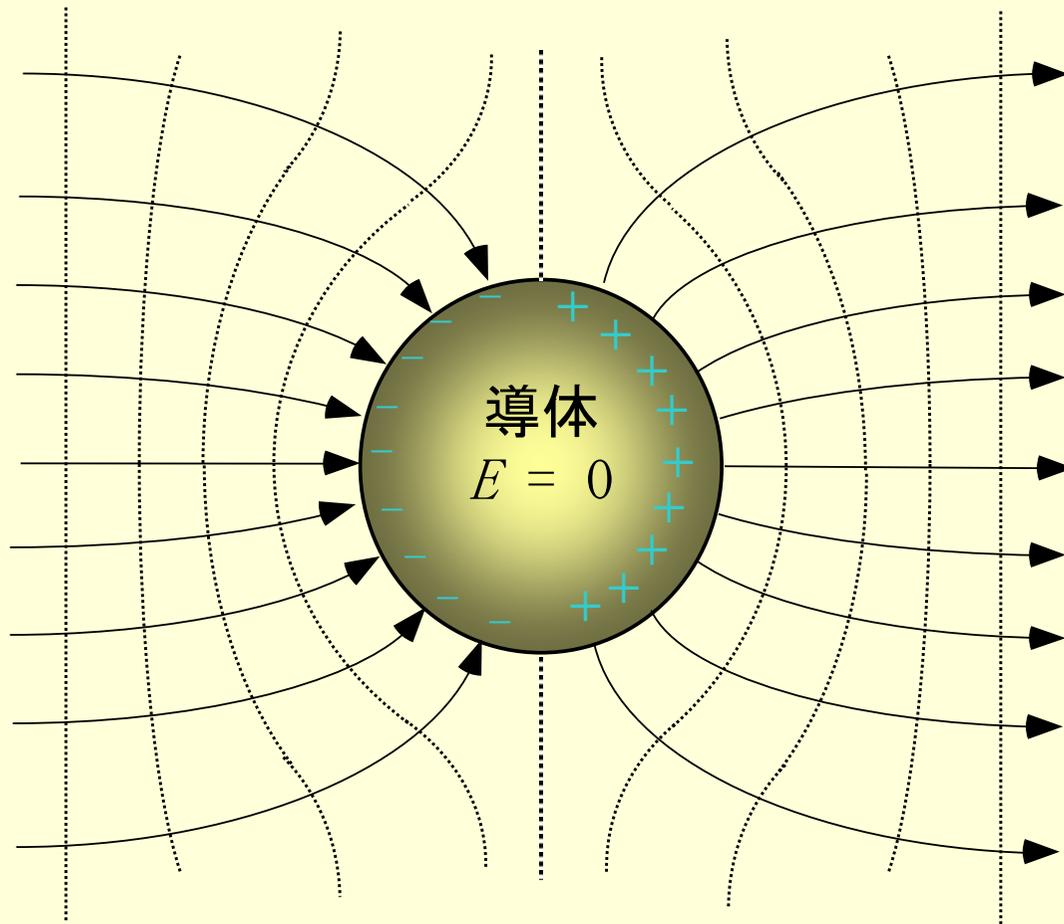
例題4

全体で電荷 $Q[\text{C}]$ で一様に帯電した半径 $r[\text{m}]$ の球の中心から距離 $x[\text{m}]$ での電界の強さを求めよ。



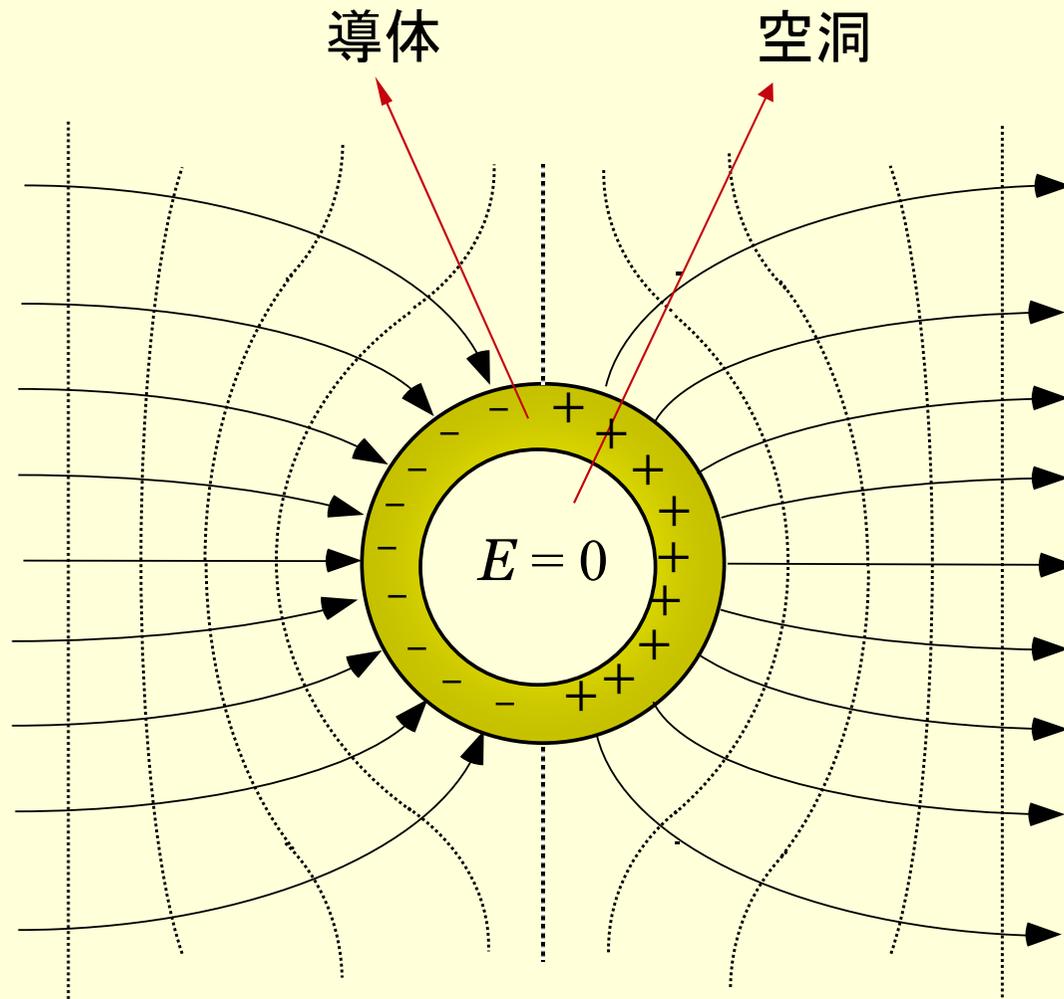
同種の電荷は互いに反発するので、このような電荷分布を作るのは非常に大きなエネルギーを必要とする。この計算は原子核内部の電場の近似値を求めるときに用いられる。

電場中の導体(中実球のとき)



図のように、電場の中に金属のような導体をおくと、導体内部の電場が 0 (ゼロ)となるように導体中の電荷が移動し、導体表面に正負別で分布する。電荷の移動が終わったとき、すなわち導体内部の電場が 0 (ゼロ)になったとき、導体の電位は全て等しくなり、表面は等電位面になる。導体外の電気力線は導体表面に垂直となり、**導体内部では電場が 0 (ゼロ)ゆえ電気力線は存在せず、導体内に正負の電荷は現れない。**

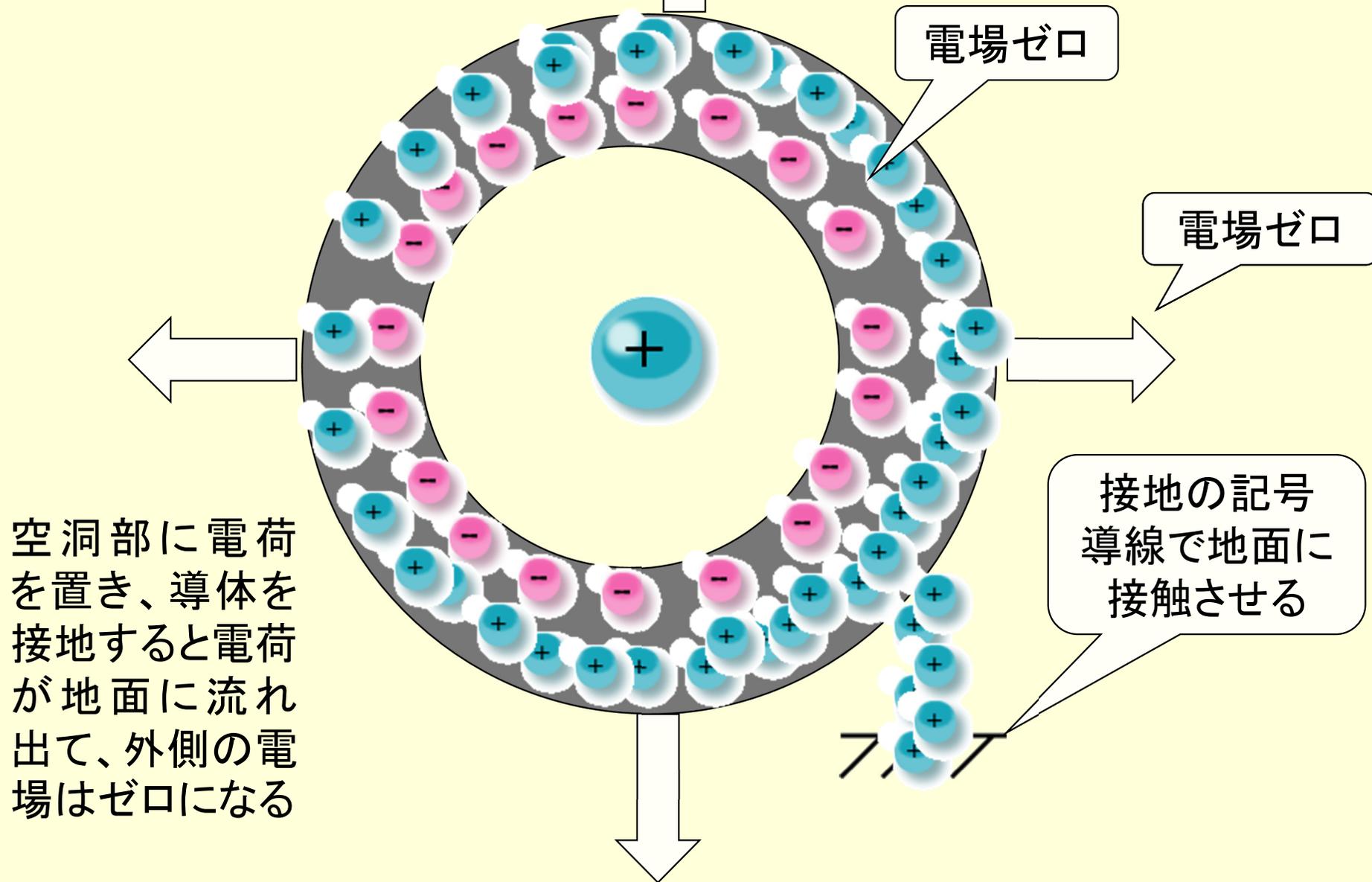
電場中の導体(中空球のとき)



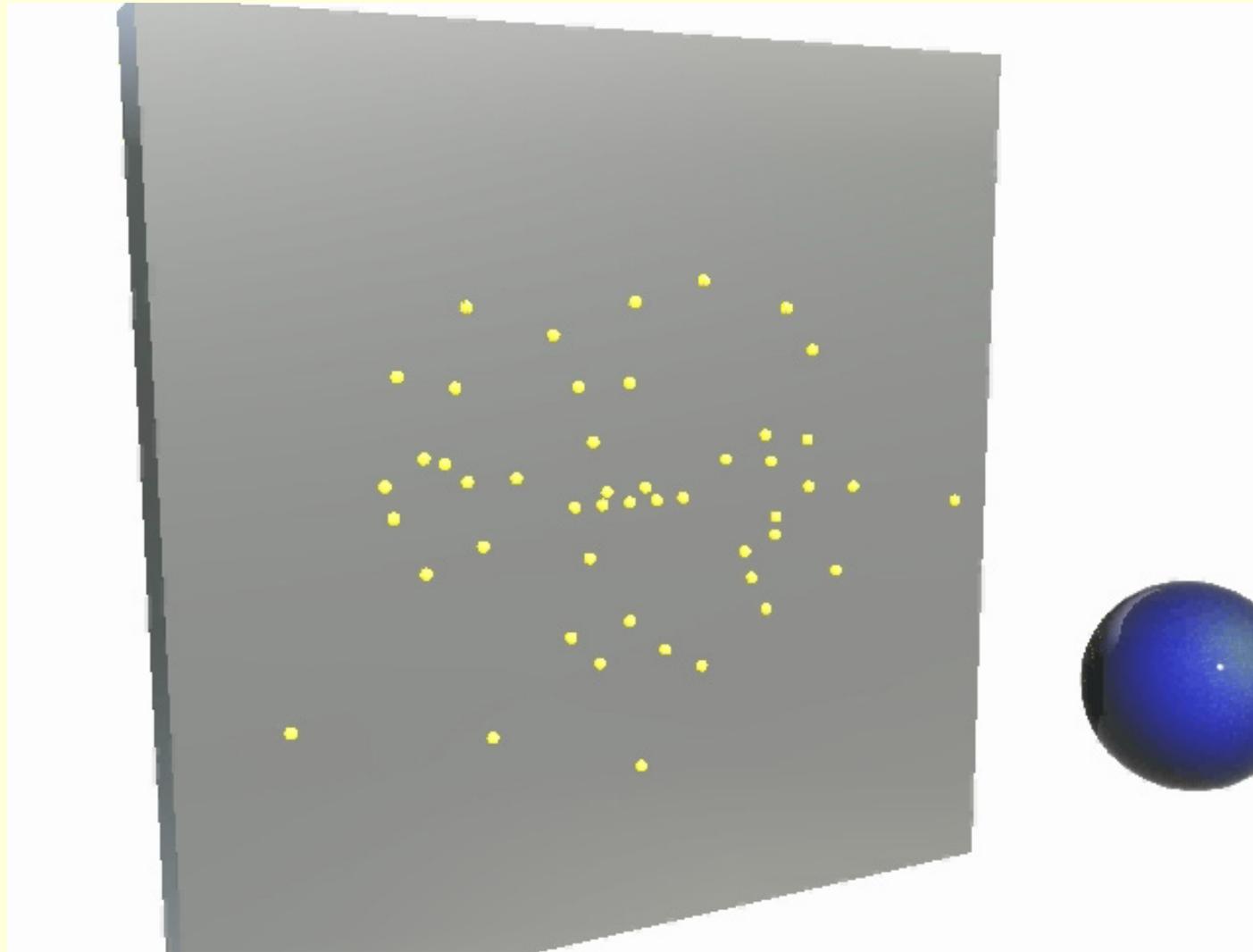
図のように導体内部に空洞があり、その空洞に電荷がない場合には、空洞内部の電場が 0 (ゼロ)となる。従って、導体で囲まれた空間内は、外からの電場の影響を受けることがない。このように外部の電場の影響を遮ることを静電遮蔽 (electric shielding; 静電シールド) という。

長いトンネルや鉄筋コンクリートの建物内部でラジオ放送が聞こえなかったり、車に雷が落ちても中の人間が感電しないのは、この静電遮蔽によるものである。電子計器の金属製外箱や生体計測時に使用する金網などは、この静電遮蔽の性質を利用している。

静電シールド



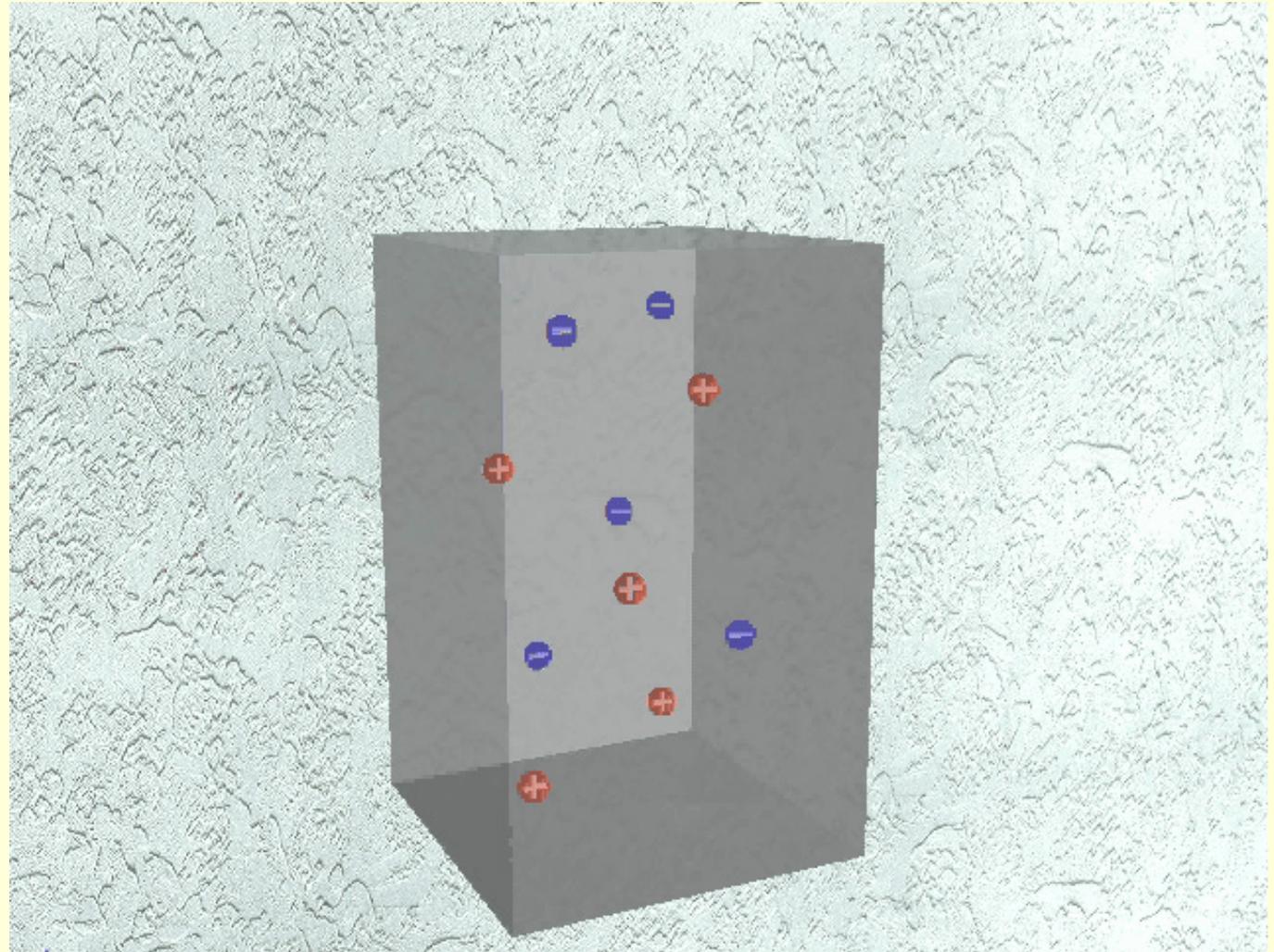
静電誘導



電荷が分布している面に、反対の電荷を持つものを近づけると、互いが引きつけ合って中和しようとする性質がある。これを**静電誘導**という。

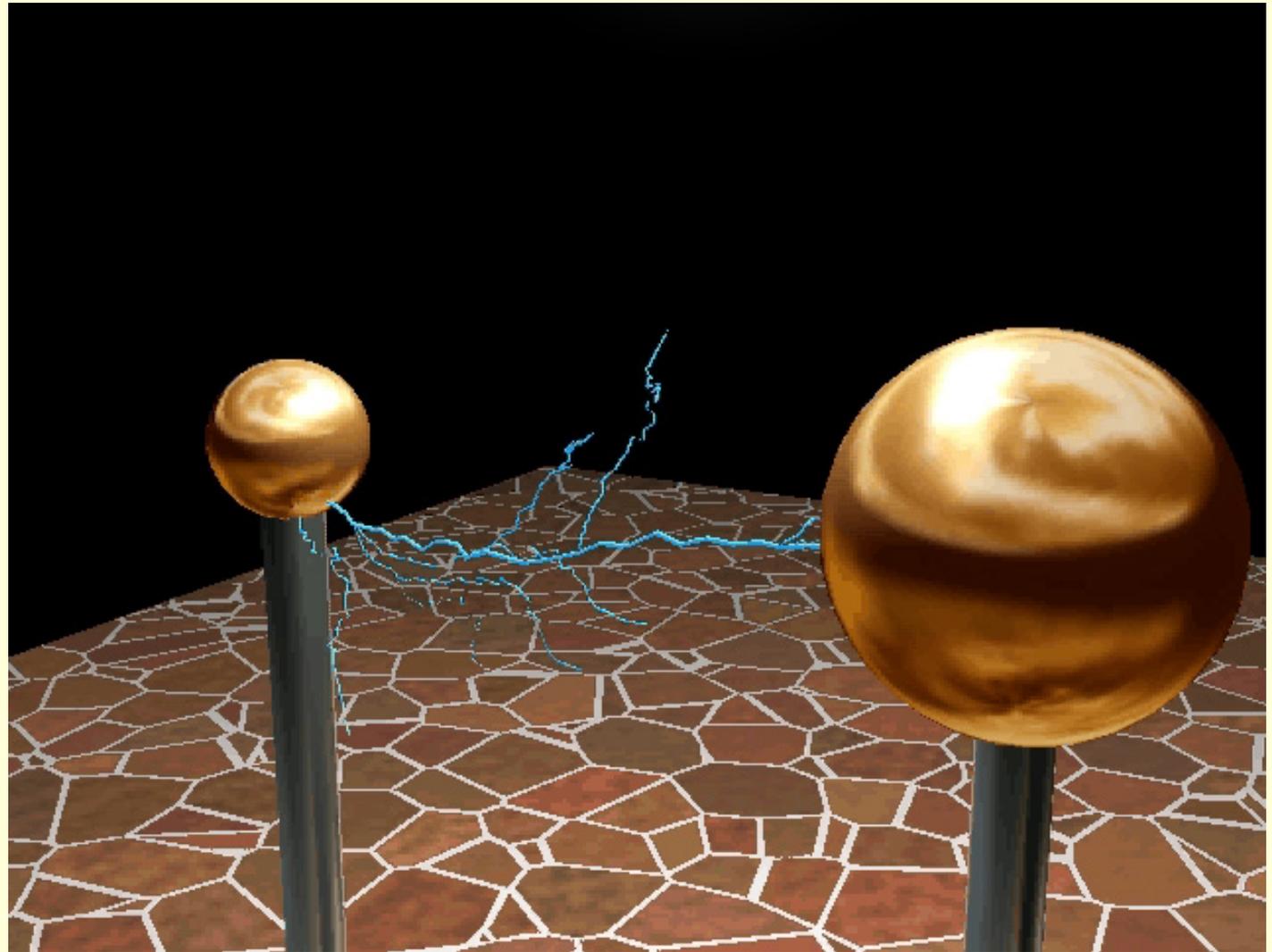
アース

電荷をためた物質に手で触れると、手を通して自由電子が流れ出る。手の代わりに導線をつけて地面につけても同じ結果を得る。これを接地(アース)という。



放電と絶縁破壊

導体に電子を与えると、電荷は導体中を自由に動けるが、空気中には出てこない。しかし、さらに電子の数を増やし電界が強くなると、電子に大きな力が働き空気中を移動できるようになる。これを**放電現象**といい、固体などの絶縁体で同じような現象を起こすことを**絶縁破壊**という。



放電の一番身近な現象は雷である。雲の中にたまった静電気が一気に地面へと放電される。そのとき、空気との摩擦により、大きな音が発生する。