

Figura 7.6.10 El campo ${\bf E}$ debido a una carga puntual Q es ${\bf E}=Q~{\bf n}/4\pi R^2$.

a una distancia R de Q. La fuerza ${\bf F}$ que actúa sobre esta segunda carga, Q_0 , está dada por

$$\mathbf{F} = \mathbf{E}Q_0 = EQ_0\mathbf{n} = \frac{QQ_0}{4\pi R^2}\mathbf{n}.$$

Si F es la magnitud de \mathbf{F} , tenemos

$$F = \frac{QQ_0}{4\pi R^2},$$

que es la \boldsymbol{ley} \boldsymbol{de} $\boldsymbol{Coulomb}$ para la fuerza entre dos cargas puntuales. ¹⁴

Integrales de superficie sobre gráficas

Por último, vamos a deducir las fórmulas de las integrales de superficie para campos vectoriales ${\bf F}$ sobre superficies S que son gráficas de funciones. Consideremos la superficie S descrita por z=g(x,y), donde $(x,y)\in D,$ y S está orientada con la normal unitaria que apunta hacia arriba:

$$\mathbf{n} = \frac{-\frac{\partial g}{\partial x}\mathbf{i} - \frac{\partial g}{\partial y}\mathbf{j} + \mathbf{k}}{\sqrt{\left(\frac{\partial g}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial g}{\partial y}\right)^2 + 1}}.$$

Hemos visto que podemos parametrizar S por $\Phi \colon D \to \mathbb{R}^3$ dado por $\Phi(x,y)=(x,y,g(x,y))$. En este caso, $\iint_S \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S}$ se puede escribir de una forma particularmente simple. Tenemos:

$$\mathbf{T}_x = \mathbf{i} + \frac{\partial g}{\partial x}\mathbf{k}, \qquad \mathbf{T}_y = \mathbf{j} + \frac{\partial g}{\partial y}\mathbf{k}.$$

 $[\]overline{^{14}\text{En}}$ ocasiones, se usa la fórmula $F=(1/4\pi\varepsilon_0)QQ_0/R^2$. La constante adicional ε_0 aparece cuando se utilizan las unidades MKS para medir la carga. Estamos utilizando unidades CGS o gaussianas.