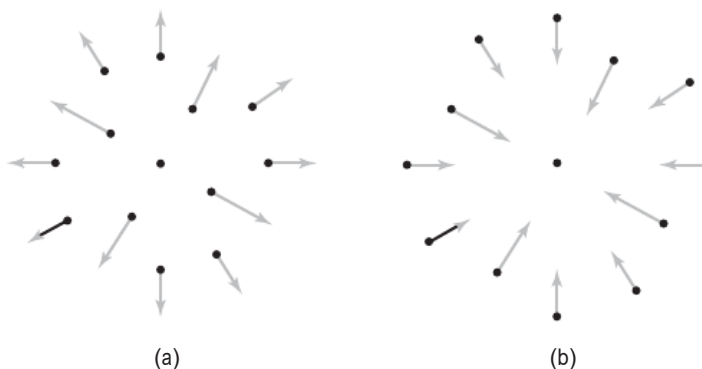


equipotenciales (la fuerza es radial y las superficies equipotenciales son esferas concéntricas).



**Figura 4.3.7** Los campos vectoriales asociados con (a) cargas del mismo signo ( $Q_e > 0$ ) y (b) cargas de distinto signo ( $Q_e < 0$ ). ▲

El siguiente ejemplo muestra que no todo campo vectorial es un gradiente.

### Ejemplo 7

Demostrar que el campo vectorial  $\mathbf{V}$  en  $\mathbb{R}^2$  definido por  $\mathbf{V}(x, y) = y\mathbf{i} - x\mathbf{j}$  no es un campo gradiente; es decir, no existe ninguna función  $f$  de clase  $C^1$  tal que

$$\mathbf{V}(x, y) = \nabla f(x, y) = \frac{\partial f}{\partial x}\mathbf{i} + \frac{\partial f}{\partial y}\mathbf{j}.$$

### Solución

Supongamos que existe una  $f$  así. Entonces  $\partial f/\partial x = y$  y  $\partial f/\partial y = -x$ . Puesto que son funciones de clase  $C^1$ ,  $f$  tiene derivadas parciales de primer orden y de segundo orden. Pero,  $\partial^2 f/\partial x \partial y = -1$  y  $\partial^2 f/\partial y \partial x = 1$ , lo que incumple la igualdad de las derivadas cruzadas. Por tanto,  $\mathbf{V}$  no puede ser un campo vectorial gradiente. ▲

## Conservación de la energía y escape del campo gravitatorio terrestre

Considérese una partícula de masa  $m$  que se mueve dentro de un campo de fuerzas  $\mathbf{F}$  que es un campo potencial. Es decir, suponemos  $\mathbf{F} = -\nabla V$  para una función real  $V$  y que la partícula se mueve según la ley  $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$ . Por tanto, si la trayectoria es  $\mathbf{r}(t)$ , entonces

$$m\ddot{\mathbf{r}}(t) = -\nabla V(\mathbf{r}(t)). \quad (1)$$

Una cuestión básica acerca de dicho movimiento es la *conservación de la energía*. La energía  $E$  de la partícula se define como la suma de las energías potencial y cinética

$$E = \frac{1}{2}m\|\dot{\mathbf{r}}(t)\|^2 + V(\mathbf{r}(t)). \quad (2)$$

El principio de la *conservación de la energía* establece que si se cumple la segunda ley de Newton, entonces  $E$  es independiente del tiempo; es