16

Cálculo Vetorial

Integrais de Superfície

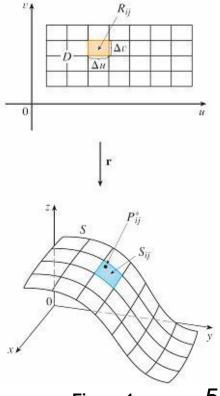
Integrais de Superfície

A relação entre integral de superfície e área de superfície é semelhante àquela entre a integral de linha e o comprimento de arco. Suponha que f é uma função de três variáveis cujo domínio inclui uma superfície S. Definiremos a integral da superfície de f sobre S de tal forma que, no caso em que f(x, y, z) = 1, o valor da integral de superfície seja igual à área da superfície de S. Começamos com superfícies parametrizadas e trataremos em seguida o caso especial onde S é o gráfico de uma função de duas variáveis.

Suponha que a superfície S tenha equação vetorial

$$\mathbf{r}(u, v) = x(u, v) \mathbf{i} + y(u, v) \mathbf{j} + z(u, v) \mathbf{k} (u, v) \in D$$

Vamos admitir inicialmente que o domínio dos parâmetros D seja um retângulo e vamos dividi-lo em sub-retângulos R_{ij} com dimensões Δu e Δv . Então, a superfície S é dividida em retalhos correspondentes S_{ij} , como na Figura 1.



Calculamos f em um ponto P_{ij}^* em cada retalho, multiplicamos pela área ΔS_{ij} do retalho e formamos a soma de Riemann

$$\sum_{i=1}^{m} \sum_{j=1}^{n} f(P_{ij}^*) \Delta S_{ij}$$

A seguir, tomamos o limite quando o número de retalhos aumenta e definimos a **integral de superfície de f na superfície S** como

$$\iint\limits_{S} f(x, y, z) dS = \lim_{m, n \to \infty} \sum_{i=1}^{m} \sum_{j=1}^{n} f(P_{ij}^{*}) \Delta S_{ij}$$

Observe a analogia com a definição de integral de linha e também a analogia com a definição de integral dupla.

Para calcular a integral de superfície na Equação 1, aproximamos a área do retalho ΔS_{ij} pela área de um paralelogramo aproximador no plano tangente. Em nossa discussão sobre a área de superfície, fizemos a aproximação

$$\Delta S_{ij} \approx |\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}| \Delta u \, \Delta v$$
onde
$$\mathbf{r}_{u} = \frac{\partial x}{\partial u} \mathbf{i} + \frac{\partial y}{\partial u} \mathbf{j} + \frac{\partial z}{\partial u} \mathbf{k} \qquad \mathbf{r}_{v} = \frac{\partial x}{\partial v} \mathbf{i} + \frac{\partial y}{\partial v} \mathbf{j} + \frac{\partial z}{\partial v} \mathbf{k}$$

são os vetores tangentes em um canto de S_{ii} .

Se as componentes são contínuas e \mathbf{r}_u e \mathbf{r}_v são nulos e não paralelos no interior de D, pode ser mostrado, da Definição 1, mesmo quando D não é retangular, que

2

$$\iint_{S} f(x, y, z) dS = \iint_{D} f(\mathbf{r}(u, v)) |\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}| dA$$

Compare com a fórmula para a integral de linha:

$$\int_{C} f(x, y, z) ds = \int_{a}^{b} f(\mathbf{r}(t)) |\mathbf{r}'(t)| dt$$

Observe também que

$$\iint\limits_{S} 1 \, dS = \iint\limits_{D} |\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}| \, dA = A(S)$$

A Fórmula 2 permite calcular uma integral da superfície, convertendo-a em uma integral dupla sobre o domínio do parâmetro D. Ao usar essa fórmula, lembre-se de que $f(\mathbf{r}(u, v))$ é avaliado ao escrever x = x(u, v), y = y(u, v), e z = z(u, v) na fórmula f(x, y, z).

Exemplo 1

Calcule a integral da superfície $\iint_S x^2 dS$, onde S é a esfera unitária $x^2 + y^2 + z^2 = 1$.

SOLUÇÃO: Utilizamos a representação parametrizada

$$x = \operatorname{sen} \phi \cos \theta$$
 $y = \operatorname{sen} \phi \operatorname{sen} \theta$ $z = \cos \phi$ $0 \le \phi \le \pi$ $0 \le \theta \le 2\pi$

isto é, $\mathbf{r}(\phi, \theta) = \operatorname{sen} \phi \cos \theta \mathbf{i} + \operatorname{sen} \phi \operatorname{sen} \theta \mathbf{j} + \cos \phi \mathbf{k}$

Podemos obter que

$$|\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}| = \text{sen } \phi$$

Exemplo 1 – Solução

Portanto, pela Fórmula 2,

$$\iint_{S} x^{2} dS = \iint_{D} (\operatorname{sen} \phi \, \cos \theta)^{2} | \mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta} | dA$$

$$= \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \operatorname{sen}^{2} \phi \, \cos^{2} \theta \, \operatorname{sen} \phi \, d\phi \, d\theta = \int_{0}^{2\pi} \cos^{2} \theta \, d\theta \, \int_{0}^{\pi} \operatorname{sen}^{3} \phi \, d\phi$$

$$= \int_{0}^{2\pi} \frac{1}{2} (1 + \cos 2\theta) \, d\theta \, \int_{0}^{\pi} (\operatorname{sen} \phi - \operatorname{sen} \phi \, \cos^{2} \phi) \, d\phi$$

$$= \frac{1}{2} [\theta + \frac{1}{2} \operatorname{sen} 2\theta]_{0}^{2\pi} \, \left[-\cos \phi + \frac{1}{3} \cos^{3} \phi \right]_{0}^{\pi} = \frac{4\pi}{3}$$

Por exemplo, se uma folha fina (digamos, uma folha de alumínio) tiver a forma de uma superfície S e se a densidade (massa por unidade de área) no ponto (x, y, z) for $\rho(x, y, z)$, então o total da **massa** da folha será

$$m = \iint\limits_{S} \rho(x, y, z) \, dS$$

e o **centro de massa** será $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$, onde

$$\overline{x} = \frac{1}{m} \iint_{S} x \, \rho(x, y, z) \, dS \qquad \overline{y} = \frac{1}{m} \iint_{S} y \, \rho(x, y, z) \, dS \qquad \overline{z} = \frac{1}{m} \iint_{S} z \, \rho(x, y, z) \, dS$$

Qualquer superfície S com equação z = g(x, y) pode ser considerada uma superfície parametrizada com equações parametrizadas

e, então, temos
$$\mathbf{r}_x = \mathbf{i} + \left(\frac{\partial g}{\partial x}\right)\mathbf{k}$$
 $\mathbf{r}_y = \mathbf{j} + \left(\frac{\partial g}{\partial y}\right)\mathbf{k}$

de modo que

$$\mathbf{r}_{x} \times \mathbf{r}_{y} = -\frac{\partial g}{\partial x} \mathbf{i} - \frac{\partial g}{\partial y} \mathbf{j} + \mathbf{k}$$

$$|\mathbf{r}_{x} \times \mathbf{r}_{y}| = \sqrt{\left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^{2} + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^{2} + 1}$$

Logo, neste caso, a Fórmula 2 se torna

$$\iint_{S} f(x, y, z) dS = \iint_{D} f(x, y, g(x, y)) \sqrt{\left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^{2} + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^{2} + 1} dA$$

Existem fórmulas análogas para quando for mais conveniente projetar S no plano yz ou no plano xz. Por exemplo, se S for a superfície com equação y = h(x, z) e D for sua projeção no plano xz, então

$$\iint_{S} f(x, y, z) dS = \iint_{D} f(x, h(x, z), z) \sqrt{\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^{2} + \left(\frac{\partial y}{\partial z}\right)^{2} + 1} dA$$

Exemplo 2

Calcule $\iint_S y \, dS$, onde S é a superfície $z = x + y^2$, $0 \le x \le 1$, $0 \le y \le 2$. (Veja a Figura 2.)

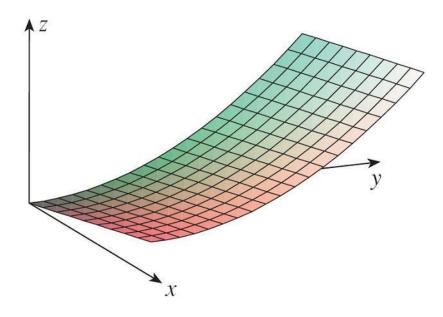


Figura 2

Exemplo 2 – Solução

Uma vez que

$$\frac{\partial z}{\partial x} = 1$$
 e $\frac{\partial z}{\partial y} = 2y$

a Fórmula 4 dá

$$\iint_{S} y \, dS = \iint_{D} y \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^{2} + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^{2}} \, dA$$

$$= \int_{0}^{1} \int_{0}^{2} y \sqrt{1 + 1 + 4y^{2}} \, dy \, dx$$

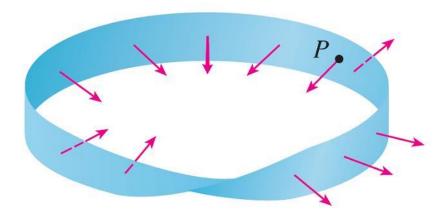
$$= \int_{0}^{1} dx \, \sqrt{2} \int_{0}^{2} y \sqrt{1 + 2y^{2}} \, dy$$

$$= \sqrt{2} \left(\frac{1}{4}\right)^{2}_{3} (1 + 2y^{2})^{3/2} \Big]_{0}^{2} = \frac{13\sqrt{2}}{3}$$

Se S é uma superfície suave por partes, ou seja, uma união finita de superfícies suaves S_1 , S_2 , . . . , S_n que se interceptam somente ao longo de suas fronteiras, então a integral da superfície de f sobre S é definida por

$$\iint\limits_{S} f(x, y, z) \, dS = \iint\limits_{S_1} f(x, y, z) \, dS + \cdots + \iint\limits_{S_n} f(x, y, z) \, dS$$

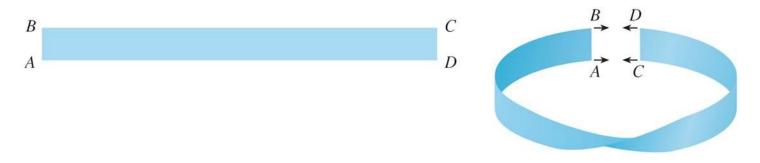
Para definir integrais de superfície de campos vetoriais, precisamos descartar superfícies não orientáveis tais como a faixa de Möbius mostrada na Figura 4. [Nomeado aasim por causa do geômetra alemão August Möbius (1790-1868).]



Uma faixa de Möbius

Figura 4

Você pode construir uma tomando uma faixa retangular longa de papel, dando-he uma meia-torção e juntando as arestas curtas, como na Figura 5.

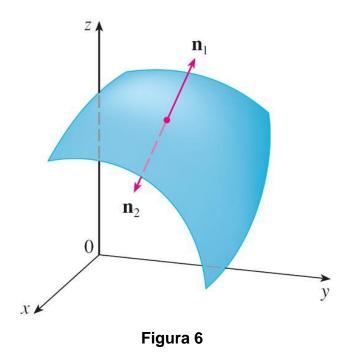


Construção de uma faixa de Möbius

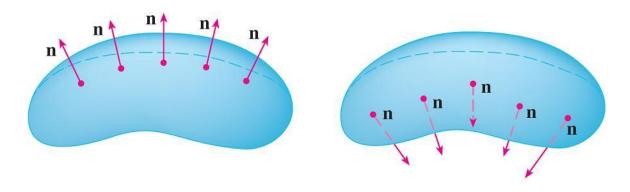
Figura 5

Se uma formiga andasse sobre uma faixa de Möbius começando no ponto P, ela acabaria do "outro lado" da faixa (ou seja, com sua parte de cima apontando para o sentido oposto). Então, se a formiga continuasse a andar na mesma direção, ela acabaria de volta no mesmo ponto P sem ter nunca cruzado uma aresta (se você construiu uma faixa de Möbius, tente desenhar uma linha a lápis pelo meio). Portanto, uma fita de Möbius realmente tem apenas um lado. Daqui para a frente consideraremos somente as superfícies orientáveis (com dois lados). Começaremos com uma superfície S que tenha um plano tangente em todos os pontos (x, y, z) em S (exceto nos pontos da fronteira).

Existem dois vetores normais unitários \mathbf{n}_1 e $\mathbf{n}_2 = -\mathbf{n}_1$ em (x, y, z) (veja a Figura 6).



Se for possível escolher um vetor normal unitário **n** em cada ponto (*x*, *y*, *z*) de modo que **n** varie continuamente sobre *S*, então *S* é chamada **superfície orientada** e a escolha dada de **n** fornece *S* uma **orientação**. Existem duas possíveis orientações para qualquer superfície orientada (veja a Figura 7).



As duas orientações de uma superfície orientável

Figura 7

Para uma superfície z = g(x, y) dada como o gráfico de g, usamos a Equação 3 e vemos que a orientação induzida é dada pelo vetor normal unitário

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

Com a componente na direção de **k** é positiva, isso fornece a orientação *ascendente* da superfície.

Se S for uma superfície orientada suave dada na forma parametrizada pela equação vetorial $\mathbf{r}(u, v)$, então ela está automaticamente associada à orientação do vetor normal unitário

$$\mathbf{n} = \frac{\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v}{|\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v|}$$

e a orientação oposta é dada por –**n**. Por exemplo, a representação parametrizada

 $\mathbf{r}(\phi, \theta) = a \operatorname{sen} \phi \operatorname{cos} \theta \mathbf{i} + a \operatorname{sen} \phi \operatorname{sen} \theta \mathbf{j} + a \operatorname{cos} \phi \mathbf{k}$ para a esfera $x^2 + y^2 + z^2 = a^2$.

Encontramos que

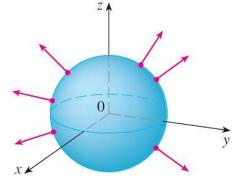
$$\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta} = a^2 \operatorname{sen}^2 \phi \cos \theta \mathbf{i} + a^2 \operatorname{sen}^2 \phi \operatorname{sen} \theta \mathbf{j} + a^2 \operatorname{sen} \phi \cos \phi \mathbf{k}$$

$$\mathbf{e} |\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}| = a^2 \operatorname{sen} \phi$$

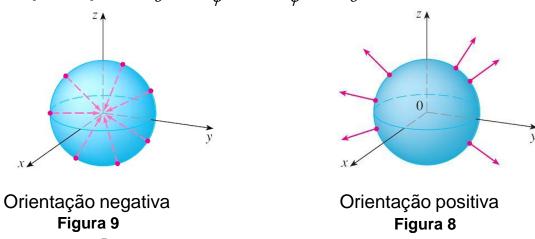
Assim, a orientação induzida por $\mathbf{r}(\phi, \theta)$ é definida pelo vetor normal unitário

$$\mathbf{n} = \frac{\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}}{|\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}|} = \sin \phi \cos \theta \,\mathbf{i} + \sin \phi \,\sin \theta \,\mathbf{j} + \cos \phi \,\mathbf{k} = \frac{1}{a} \,\mathbf{r}(\phi, \,\theta)$$

Observe que **n** aponta na mesma direção que o vetor posição, ou seja, para fora da esfera (veja a Figure 8).



A orientação oposta (para dentro) poderia ser obtida (veja a Figura 9) se tivéssemos trocado a ordem dos parâmetros, porque $\mathbf{r}_{\theta} \times \mathbf{r}_{\phi} = -\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}$.



Para uma **superfície fechada**, isto é, uma superfície que seja a fronteira de uma região sólida *E*, a convenção é que a **orientação positiva** é aquela para a qual os vetores normais *apontam para fora* de *E*, e os vetores normais que apontam para dentro correspondem à orientação negativa (veja as Figuras 8 e 9).

Suponha que S é uma superfície orientada com vetor unitário normal \mathbf{n} , e imagine um fluido com densidade $\rho(x, y, z)$ e campo de velocidade $\mathbf{v}(x, y, z)$ que flui através de S. (Pense em S como uma superfície imaginária que não impede o fluxo de fluido, tal como uma rede de pesca por um fluxo). Em seguida, a taxa de fluxo (massa por unidade de tempo) por unidade de área é $\rho \mathbf{v}$.

Se dividimos S em pequenos retalhos S_{ij} , como na Figura 10 (compare com a Figura 1).

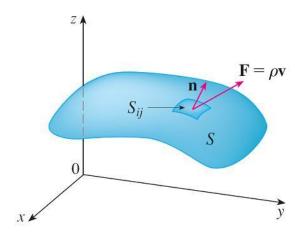


Figura 10

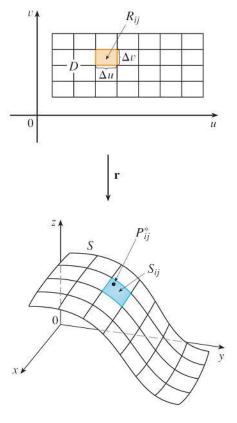


Figura 1

Então S_{ij} é aproximadamente plana, de modo que podemos aproximar a massa de fluido que passa por S_{ij} na direção da normal **n** por unidade de tempo pela quantidade

$$(\rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{n}) A(S_{ij})$$

onde ρ , \mathbf{v} e \mathbf{n} são avaliados em algum ponto em S_{ij} . (Recorde-se de que o componente do vetor de $\rho \mathbf{v}$ na direção da unidade de vetor \mathbf{n} é $\rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{n}$).

Somando essas quantidades e tomando o limite, obtemos, de acordo com a Definição 1, a integral da superfície da função $\rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{n}$ sobre S:

$$\iint_{S} \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} \, dS = \iint_{S} \rho(x, y, z) \mathbf{v}(x, y, z) \cdot \mathbf{n}(x, y, z) \, dS$$

e ela é interpretada fisicamente como a vazão através de S.

Se escrevermos $\mathbf{F} = \rho \mathbf{v}$, então \mathbf{F} também é um campo vetorial em \mathbb{R}^3 e a integral da Equação 7 fica

$$\iint_{S} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, dS$$

Uma integral da superfície dessa forma aparece frequentemente em física, mesmo quando \mathbf{F} não é $\rho \mathbf{v}$, e é denominada *integral de superfície* (ou *integral de fluxo*) de \mathbf{F} em S.

B Definição Se F for um campo vetorial contínuo definido sobre uma superfície orientada S com vetor normal unitário n, então a superfície integral de F sobre S é

$$\iint\limits_{S} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iint\limits_{S} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, dS$$

Essa integral é também chamada fluxo de F através de S.

Em palavras, a Definição 8 diz que a integral de superfície de um campo vetorial sobre S é igual à integral de superfície de sua componente normal sobre S.

Se S é uma função vetorial dada por $\mathbf{r}(u, v)$, então \mathbf{n} é dado pela Equação 6 da Definição 8 e, da Equação 2, temos

$$\iint_{S} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iint_{S} \mathbf{F} \cdot \frac{\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}}{|\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}|} dS$$

$$= \iint_{D} \left[\mathbf{F}(\mathbf{r}(u, v)) \cdot \frac{\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}}{|\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}|} \right] |\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}| dA$$

onde D é o domínio dos parâmetros. Então temos

9

$$\iint\limits_{S} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iint\limits_{D} \mathbf{F} \cdot (\mathbf{r}_{u} \times \mathbf{r}_{v}) \, dA$$

Exemplo 4

Determine o fluxo do campo vetorial $\mathbf{F}(x, y, z) = z \mathbf{i} + y \mathbf{j} + x \mathbf{k}$ através da esfera unitária $x^2 + y^2 + z^2 = 1$.

SOLUÇÃO: Como no Exemplo 1, utilizamos a representação parametrizada

$$\mathbf{r}(\phi, \theta) = \operatorname{sen} \phi \cos \theta \mathbf{i} + \operatorname{sen} \phi \operatorname{sen} \theta \mathbf{j} + \cos \phi \mathbf{k} \quad 0 \le \phi \le \pi \quad 0 \le \theta \le 2\pi$$

Então
$$\mathbf{F}(\mathbf{r}(\phi, \theta)) = \cos \phi \mathbf{i} + \sin \phi \sin \theta \mathbf{j} + \sin \phi \cos \theta \mathbf{k}$$
 e,

$$\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta} = \operatorname{sen}^{2} \phi \cos \theta \mathbf{i} + \operatorname{sen}^{2} \phi \operatorname{sen} \theta \mathbf{j} + \operatorname{sen} \phi \cos \phi \mathbf{k}$$

Exemplo 4 – Solução

Portanto,

 $\mathbf{F}(\mathbf{r}(\phi, \theta)) \cdot (\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}) = \cos \phi \sec^2 \phi \cos \theta + \sec^3 \phi \sec^2 \theta + \sec^2 \phi \cos \phi \cos \theta$ e, pela Fórmula 9, o fluxo é

$$\begin{split} \iint_{\mathcal{S}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} &= \iint_{\mathcal{D}} \mathbf{F} \cdot (\mathbf{r}_{\phi} \times \mathbf{r}_{\theta}) \, dA \\ &= \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \left(2 \, \mathrm{sen}^{2} \phi \, \cos \phi \, \cos \theta \, + \, \mathrm{sen}^{3} \phi \, \, \mathrm{sen}^{2} \theta \right) \, d\phi \, d\theta \\ &= 2 \int_{0}^{\pi} \, \mathrm{sen}^{2} \phi \, \cos \phi \, d\phi \, \int_{0}^{2\pi} \, \cos \theta \, d\theta \, + \int_{0}^{\pi} \, \mathrm{sen}^{3} \phi \, d\phi \, \int_{0}^{2\pi} \, \mathrm{sen}^{2} \theta \, d\theta \\ &= 0 + \int_{0}^{\pi} \, \mathrm{sen}^{3} \phi \, d\phi \, \int_{0}^{2\pi} \, \mathrm{sen}^{2} \theta \, d\theta \, \left(\mathrm{uma} \, \mathrm{vez} \, \mathrm{que} \, \int_{0}^{2\pi} \cos \theta \, d\theta \, - 0 \right) \\ &= \frac{4\pi}{3} \end{split}$$

Se, por exemplo, o campo vetorial do Exemplo 4 é um campo de velocidade descrevendo o escoamento de um fluido de densidade 1, então a resposta $4\pi/3$ representa a vazão através da esfera unitária em unidade de massa por unidade de tempo.

No caso de uma superfície S dada por um gráfico z = g(x, y), podemos considerar x e y como parâmetros e usar a Equação 3 para escrever

$$\mathbf{F} \cdot (\mathbf{r}_{x} \times \mathbf{r}_{y}) = (P\mathbf{i} + Q\mathbf{j} + R\mathbf{k}) \cdot \left(-\frac{\partial g}{\partial x}\mathbf{i} - \frac{\partial g}{\partial y}\mathbf{j} + \mathbf{k} \right)$$

Logo, a Fórmula 9 se torna

$$\iint_{S} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iint_{D} \left(-P \frac{\partial g}{\partial x} - Q \frac{\partial g}{\partial y} + R \right) dA$$

Esta fórmula pressupõe uma orientação ascendente S; para uma orientação descendente, multiplique por -1. Fórmulas semelhantes podem ser trabalhadas se S é dada por y = h(x, z) ou x = k(y, z).

Embora tenhamos exemplificado a integral de superfície de um campo de vetores com seu uso em mecânica dos fluidos, esse conceito também aparece em outras situações físicas.

Por exemplo, se ${\bf E}$ é um campo elétrico, então a integral da superfície $\iint {\bf E} \cdot d{\bf S}$

chama-se a **fluxo elétrico** de **E** através da superfície *S*. Uma importante lei de eletrostática é a **Lei de Gauss**, que diz que a carga total englobada por uma superfície *S* é

$$Q = \varepsilon_0 \iint_{S} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}$$

onde ε_0 é uma constante (denominada permissividade no vácuo) que depende das unidades usadas (no sistema SI, $\varepsilon_0 \approx 8,8542 \times 10^{-12} \text{ C}^2/\text{N} \cdot \text{m}^2$).

Portanto, se o campo vetorial **F** no Exemplo 4 representa um campo elétrico, podemos concluir que a carga envolvida por $S \in Q = \frac{4}{3} \pi \varepsilon_0$.

Outra aplicação de integrais de superfície ocorre no estudo de fluxo de calor. Suponha que a temperatura em um ponto (x, y, z) em um corpo seja u(x, y, z). Então, o fluxo de calor é definido como o campo vetorial

$$\mathbf{F} = -K \nabla u$$

onde *K* é uma constante determinada experimentalmente, chamada **condutividade** da substância.

A taxa de transmissão de calor através da superfície S no corpo é então dada pela integral de superfície

$$\iint\limits_{S} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = -K \iint\limits_{S} \nabla u \cdot d\mathbf{S}$$