

POTENCIAIS VETORIAIS

RICARDO BIANCONI

PRIMEIRO SEMESTRE DE 2008

Resumo

Como no caso de campos conservativos, em que dado o campo vetorial \mathbf{F} , tal que $\mathbf{rot} \mathbf{F} = \mathbf{0}$, então, sob certas condições, existe um potencial f , tal que $\mathbf{F} = \nabla f$, também vale que se $\mathbf{div} \mathbf{F} = 0$, então existe um campo vetorial \mathbf{A} , chamado de potencial vetorial do campo \mathbf{F} , tal que $\mathbf{F} = \mathbf{rot} \mathbf{A}$. Vamos explorar um pouco essa idéia.

1 Introdução

No texto em que tratamos de campos conservativos, vimos que se um campo vetorial \mathbf{F} tem seu rotacional nulo, então ele era o gradiente de uma função, chamada de potencial do campo. É claro que nem sempre isso vale, pois temos o campo *elemento de ângulo* $-y\mathbf{i}/(x^2 + y^2) + x/(x^2 + y^2)$, que não é conservativo, mas seu rotacional é nulo. Mas, se restringirmos o domínio do campo a um domínio simplesmente conexo (ou seja, sem furos que possam ser rodeados por curvas dentro do domínio), então qualquer campo cujo rotacional seja nulo será o gradiente de uma função.

Como $\mathbf{div} \mathbf{rot} \mathbf{F} = 0$, para qualquer campo \mathbf{F} de classe C^1 , então podemos nos perguntar se a condição $\mathbf{div} \mathbf{G} = 0$ implicaria a existência de um campo \mathbf{A} , tal que $\mathbf{G} = \mathbf{rot} \mathbf{A}$. Pelo Teorema de Stokes, o campo \mathbf{G} tem que satisfazer

$$\iint_S \mathbf{G} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma = 0$$

para toda superfície fechada S .

Tal campo \mathbf{A} , se existir, chama-se *potencial vetorial* do campo \mathbf{G} . Observe-se que se $\mathbf{rot} \mathbf{X} = \mathbf{0}$, então $\mathbf{A} + \mathbf{X}$ também será um potencial vetorial do campo \mathbf{G} .

Estes potenciais vetoriais são ferramentas úteis para facilitar alguns cálculos em Eletromagnetismo, em Mecânica dos Fluidos, em Elasticidade, etc. E em Mecânica Quântica, esses potenciais têm significado físico (leia, por exemplo, sobre o *efeito de Aharonov-Bohm* no livro *Feynman Lectures in Physics*, volume II).

2 Cálculo de Potenciais Vetoriais

Vamos descrever um método para obter o potencial vetorial de um campo \mathbf{F} cujo divergente é nulo. Mas antes, vejamos que há obstruções para esse esforço.

2.1 O Campo *Elemento de Ângulo Sólido*

Define-se medida de ângulo em radianos como sendo o comprimento de um arco de circunferência dividido pelo raio dela. De modo análogo, define-se *medida de ângulo sólido* como sendo a área de uma região de uma esfera dividida pelo raio ao quadrado.

Existe um campo vetorial chamado de *elemento de ângulo sólido* tal que, se integrado sobre qualquer superfície, mede o ângulo sólido varrido por ela, vista da origem, que é

$$\Omega = \frac{\mathbf{r}}{r^3} = \frac{x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}.$$

Este campo satisfaz $\operatorname{div} \Omega = 0$, mas $\iint_S \Omega \cdot \mathbf{n} d\sigma = 4\pi$, para qualquer superfície fechada S envolvendo a origem. Assim, não existe um potencial vetorial \mathbf{A} definido em $\mathbb{R}^3 \setminus \{\mathbf{0}\}$, tal que $\operatorname{rot} \mathbf{A} = \Omega$.

2.2 Domínios Duplamente Conexos

O que teríamos que evitar para calcular o potencial vetorial é a possibilidade de o domínio de definição D do campo \mathbf{F} ter buracos que possam ser envolvidos por uma superfície fechada contida em D .

Se D é tal que toda superfície fechada em D envolva apenas pontos de D , então D é *duplamente conexo*. Por exemplo, $D = \mathbb{R}^3$, $D = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \in \mathbb{R}\}$, $D = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \leq 0\}$ são domínios duplamente conexos.

Para estes domínios, pode-se provar que se $\operatorname{div} \mathbf{F} = \mathbf{0}$, então existe um potencial vetorial \mathbf{A} para o campo \mathbf{F} . Na verdade, pode-se provar mais: se para toda superfície fechada S em D (não mais necessariamente duplamente conexo), $\iint_S \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma = 0$, então existe um potencial vetorial para \mathbf{F} em todo D .

Vamos mostrar aqui um resultado menos complicado, mas que permite fazer contas.

2.3 Potenciais Vetoriais em Domínios Estrelados

Um *domínio estrelado* é um conjunto D , tal que existe um ponto $p_0 \in D$ que pode ser ligado a qualquer outro ponto de D por meio de um segmento de reta. Observe-se que $D = \mathbb{R}^3$, ou $D = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \leq 0\}$ são estrelados (no último caso, tome $p_0 = (0, 0, z_0)$, com $z_0 > 0$), mas $D = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \in \mathbb{R}\}$ não é (pois não existe nenhum segmento de reta dentro de D ligando um ponto $p_0 = (x_0, y_0, z_0)$ ao ponto $p = (-x_0, -y_0, z_0)$).

Supomos então que D seja estrelado, com um ponto $p_0 \in D$ escolhido, que possa ser ligado a qualquer outro ponto de D por segmento de reta, e seja $\mathbf{F}(x, y, z) = P(x, y, z)\mathbf{i} + Q(x, y, z)\mathbf{j} + R(x, y, z)\mathbf{k}$ de classe C^1 , tal que $\operatorname{div} \mathbf{F} = 0$. Sejam

$$A_1(x, y, z) = \int_0^1 ((w - z_0)Q(u, v, w) - (v - y_0)R(u, v, w)) \, dt,$$

$$A_2(x, y, z) = \int_0^1 ((u - x_0)R(u, v, w) - (w - z_0)P(u, v, w)) \, dt,$$

$$A_3(x, y, z) = \int_0^1 ((v - y_0)P(u, v, w) - (u - x_0)Q(u, v, w)) \, dt,$$

com $(u, v, w) = (x_0, y_0, z_0) + t(x - x_0, y - y_0, z - z_0)$. Observe que os integrandos são as três componentes do produto vetorial $\mathbf{F} \times (u - x_0, v - y_0, w - z_0)$.

Vamos verificar que $\mathbf{A} = A_1\mathbf{i} + A_2\mathbf{j} + A_3\mathbf{k}$ é um potencial vetorial de \mathbf{F} , ou seja, que $\mathbf{F} = \operatorname{rot} \mathbf{A}$. Como as contas são parecidas, vamos verificar apenas que $P = \partial A_3 / \partial y - \partial A_2 / \partial z$. Usando derivação dentro do sinal de integral,

$$\frac{\partial A_3}{\partial y} = \frac{\partial}{\partial y} \int_0^1 ((v - y_0)P - (u - x_0)Q) \, dt = \int_0^1 \frac{\partial}{\partial y} ((v - y_0)P - (u - x_0)Q) \, dt.$$

O integrando é

$$\frac{\partial}{\partial y}((v - y_0)P - (u - x_0)Q) = tP + t(v - y_0)\frac{\partial P}{\partial y} - t(u - x_0)\frac{\partial Q}{\partial y},$$

lembrando que, pela regra da cadeia, $\partial P(u, v, w)/\partial y = \partial P/\partial v \cdot \partial v/\partial y = t\partial P/\partial y$, etc.

Temos também que

$$\frac{\partial A_2}{\partial z} = \int_0^1 \left[t(u - x_0)\frac{\partial R}{\partial z} - tP - t(w - z_0)\frac{\partial P}{\partial z} \right] dt.$$

Desta forma, temos que

$$\begin{aligned} \frac{\partial A_3}{\partial y} - \frac{\partial A_2}{\partial z} &= \int_0^1 [2tP + \\ &+ t(v - y_0)\frac{\partial P}{\partial y} + t(w - z_0)\frac{\partial P}{\partial z} - t(u - x_0)\left(\frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}\right)] dt \end{aligned}$$

Lembrando que, por hipótese,

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = 0,$$

e que $u = x_0 + t(x - x_0)$, $v = y_0 + t(y - y_0)$ e $w = z_0 + t(z - z_0)$, temos

$$\begin{aligned} \frac{\partial A_3}{\partial y} - \frac{\partial A_2}{\partial z} &= \int_0^1 [2tP + \\ &+ t^2(x - x_0)\frac{\partial P}{\partial x} + t^2(y - y_0)\frac{\partial P}{\partial y} + t^2(z - z_0)\frac{\partial P}{\partial z}] dt. \end{aligned}$$

Por fim, se $g(t) = t^2P(u, v, w) = t^2P(x_0 + t(x - x_0), y_0 + t(y - y_0), z_0 + t(z - z_0))$, vemos que

$$g'(t) = 2tP(u, v, w) + t^2(x - x_0)\frac{\partial P}{\partial x} + t^2(y - y_0)\frac{\partial P}{\partial y} + t^2(z - z_0)\frac{\partial P}{\partial z},$$

ou seja,

$$\frac{\partial A_3}{\partial y} - \frac{\partial A_2}{\partial z} = \int_0^1 g'(t) dt = g(1) - g(0) = P(x, y, z).$$

Para as outras coordenadas, a conta é similar.

2.4 Exemplos

Vamos calcular alguns exemplos.

Exemplo 1 Campos homogêneos de grau α . Suponha que $\mathbf{F}(tx, ty, tz) = t^\alpha \mathbf{F}(x, y, z)$, para todo $t > 0$, com $\alpha \in \mathbb{R}$ e $\alpha \neq -2$. Seja $\mathbf{A}(x, y, z) = 1/(\alpha + 2)\mathbf{F} \times \mathbf{r} = 1/(\alpha + 2)(P, Q, R) \times (x, y, z)$. Então \mathbf{A} é um potencial vetorial de \mathbf{F} . Para verificar essa afirmação, observe-se que se $f(tu) = t^\alpha f(u)$, então $uf'(u) = \alpha f(u)$. Use isto ao calcular o rotacional do campo \mathbf{A} .

Exemplo 2 Observe que em $\mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \in \mathbb{R}\}$, vale

$$\frac{-y}{x^2 + y^2} \mathbf{i} + \frac{x}{x^2 + y^2} \mathbf{j} = \mathbf{rot} \left(\frac{xz}{x^2 + y^2} \mathbf{i} + \frac{yz}{x^2 + y^2} \mathbf{j} \right),$$

porque o campo do lado esquerdo da igualdade é homogêneo de grau -1 .

Exemplo 3 Se tentarmos aplicar o método dos campos homogêneos ao campo $\Omega = \mathbf{r}/r^3$, não se consegue obter seu potencial vetorial (ainda bem!), pois Ω não admite potencial vetorial e $\Omega \times \mathbf{r} = \mathbf{0}$. Mais ainda, ele é homogêneo de grau -2 .

Mas podemos aplicar o método da integral em domínios estrelados. Se escolhermos o ponto $p_0 = (0, 0, 1)$, obteremos pelo método

$$\mathbf{A}(x, y, z) = \begin{cases} \frac{1}{x^2 + y^2} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \right) (-y, x, 0) & \text{se } x^2 + y^2 \neq 0 \\ (0, 0, 0) & \text{se } x^2 + y^2 = 0 \end{cases}$$

Essa expressão vale no domínio $D_1 = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \leq 0\}$, que é estrelado, e $\Omega = \mathbf{rot} \mathbf{A}$. Apesar de ser definido por casos, o campo \mathbf{A} é de classe C^1 .

Agora, se escolhermos $p_0 = (0, 0, -1)$, obteremos

$$\tilde{\mathbf{A}}(x, y, z) = \begin{cases} \frac{1}{x^2 + y^2} \left(-1 - \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \right) (-y, x, 0) & \text{se } x^2 + y^2 \neq 0 \\ (0, 0, 0) & \text{se } x^2 + y^2 = 0 \end{cases}$$

Essa expressão vale no domínio $D_{-1} = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \geq 0\}$, que é estrelado, e $\Omega = \mathbf{rot} \tilde{\mathbf{A}}$. Aqui também, apesar de ser definido por casos, o campo $\tilde{\mathbf{A}}$ é de classe C^1 .

No domínio $D_0 = \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, z) : z \in \mathbb{R}\}$, a diferença

$$\mathbf{A} - \tilde{\mathbf{A}} = \frac{2}{x^2 + y^2}(-y, x, 0)$$

é um campo irrotacional (é o dobro do elemento de ângulo). Nesse mesmo domínio,

$$\hat{\mathbf{A}} = -\frac{z}{(x^2 + y^2)\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}(-y, x, 0)$$

também é potencial vetorial de Ω .

Observe que nenhum dos campos \mathbf{A} , $\tilde{\mathbf{A}}$ e $\hat{\mathbf{A}}$ pode ser estendido ao domínio máximo de Ω , que é $\mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, 0)\}$.

2.5 Exercícios

Obtenha um potencial vetorial dos campos abaixo. Se precisar, restrinja o domínio.

1. $\mathbf{F} = (-y, x, 3z)$

2. $\mathbf{F} = \frac{1}{4x^2 + 5y^2}(-5y, 4x, 0)$

3. $\mathbf{F} = (yz, x, xy^2)$

4. $\mathbf{F} = \frac{1}{(x+z)^2 + (y-z)^2}(z-y, x+z, -x-y)$