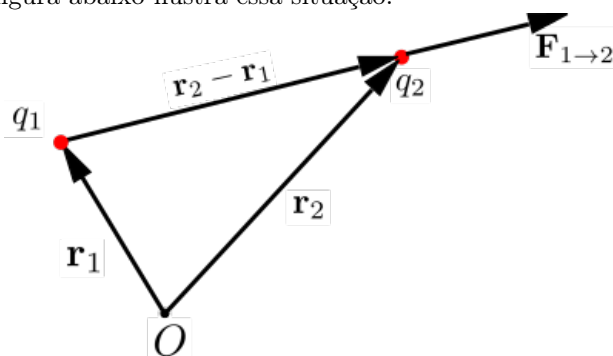


Expansão de denominadores de distância

Dando uma aula de Física 3, notei que é uma novidade para estudantes de terceiro semestre como usar expansão em série de potências para simplificar denominadores de distância. Por exemplo, a força de Coulomb, $\mathbf{F}_{1 \rightarrow 2}$, que uma carga pontual q_1 , na posição \mathbf{r}_1 , exerce sobre outra carga pontual q_2 , na posição \mathbf{r}_2 , é escrita como

$$\mathbf{F}_{1 \rightarrow 2} = k \frac{q_1 q_2}{|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1|^3} (\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1).$$

A figura abaixo ilustra essa situação.



Em muitos problemas, como no caso do cálculo do campo elétrico de um dipolo elétrico, precisamos expandir, por exemplo,

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3}$$

para o caso em que

$$0 < \frac{|\mathbf{s}|}{|\mathbf{r}|} \ll 1.$$

Nesta postagem apresento uma fórmula prática para fazer essas expansões em potências de s/r , usando a série de Taylor. Especificamente, vou justificar a utilização da fórmula seguinte, muito usada em problemas de Física 3:

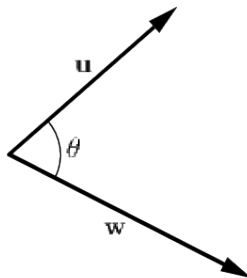
$$(1 + \eta)^\alpha \approx 1 + \alpha\eta,$$

para $0 < |\eta| \ll 1$ e qualquer potência real α , positiva ou negativa.

O módulo de qualquer vetor \mathbf{u} é obtido da seguinte fórmula:

$$\mathbf{u} \cdot \mathbf{w} = |\mathbf{u}| |\mathbf{w}| \cos \theta,$$

para o produto escalar entre dois vetores, \mathbf{u} e \mathbf{w} , onde θ é o ângulo entre esses vetores, como indicado na figura abaixo.



Como essa fórmula vale para quaisquer vetores \mathbf{u} e \mathbf{w} , podemos tomar $\mathbf{w} = \mathbf{u}$ e aí obtemos

$$\mathbf{u} \cdot \mathbf{u} = |\mathbf{u}| |\mathbf{u}| \cos 0,$$

já que, neste caso, $\theta = 0$, pois o próprio vetor \mathbf{u} faz um ângulo nulo com relação a si próprio. Então,

$$|\mathbf{u}| = \sqrt{\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}}.$$

No caso acima, temos que

$$\mathbf{u} = \mathbf{r} - \mathbf{s}$$

e, portanto,

$$\begin{aligned} |\mathbf{r} - \mathbf{s}| &= \sqrt{(\mathbf{r} - \mathbf{s}) \cdot (\mathbf{r} - \mathbf{s})} \\ &= \sqrt{\mathbf{r} \cdot \mathbf{r} - \mathbf{r} \cdot \mathbf{s} - \mathbf{s} \cdot \mathbf{r} + \mathbf{s} \cdot \mathbf{s}} \\ &= \sqrt{r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2}, \end{aligned}$$

com

$$r \equiv |\mathbf{r}|$$

e

$$s \equiv |\mathbf{s}|.$$

Queremos calcular o inverso de $|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3$. Então,

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} = \frac{1}{(\sqrt{r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2})^3},$$

que também pode ser escrita assim:

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} = \frac{1}{(r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2)^{3/2}},$$

já que

$$\sqrt{r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2} = (r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2)^{1/2}.$$

Também queremos aproximar essa quantidade para o caso em que s/r é muito menor do que a unidade. Como fazer aparecer esse quociente na expressão acima?

Veja que

$$\begin{aligned} (r^2 - 2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s} + s^2)^{3/2} &= \left[r^2 \left(1 - 2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right) \right]^{3/2} \\ &= (r^2)^{3/2} \left(1 - 2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^{3/2} \\ &= r^3 \left(1 - 2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^{3/2}. \end{aligned}$$

Portanto, quando $r \neq 0$, podemos escrever

$$\begin{aligned} \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} &= \frac{1}{r^3 \left(1 - 2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^{3/2}} \\ &= \frac{1}{r^3} \left(1 - 2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^{-3/2}. \end{aligned}$$

Veja que agora temos, entre parênteses, quocientes s/r e s^2/r^2 . Se você está em dúvida onde aparece a primeira ordem, veja que

$$\begin{aligned} \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} &= \left(\frac{\mathbf{r}}{r} \right) \cdot \left(\frac{\mathbf{s}}{r} \right) \\ &= \hat{\mathbf{r}} \cdot \left(\frac{s\hat{\mathbf{s}}}{r} \right) \\ &= (\hat{\mathbf{r}} \cdot \hat{\mathbf{s}}) \left(\frac{s}{r} \right), \end{aligned}$$

onde os versores $\hat{\mathbf{r}}$ e $\hat{\mathbf{s}}$ só indicam direções e sentidos e, portanto, têm módulos unitários. O produto escalar $\hat{\mathbf{r}} \cdot \hat{\mathbf{s}}$ é, assim, apenas o cosseno do ângulo entre esses versores e, então, é um número de magnitude menor ou igual a 1. Com isso, fica evidente que o segundo termo entre parênteses na expressão acima para o inverso do cubo da distância $|\mathbf{r} - \mathbf{s}|$ é de ordem s/r , que já é, por hipótese, muito menor do que 1. Obviamente, o termo s^2/r^2 acima é menor ainda do que s/r . Sendo assim, em módulo, a quantidade

$$\eta \equiv -2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2}$$

é muito menor do que 1 em módulo e podemos escrever

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} = \frac{1}{r^3} (1 + \eta)^{-3/2}.$$

Estamos exatamente no ponto em que temos que expandir $(1 + \eta)^{-3/2}$ em uma série de potências de η . Para tornar a análise mais geral, podemos considerar o caso em que temos $(1 + \eta)^\alpha$, com α uma potência real qualquer. Podemos, então, definir uma função assim:

$$f(\eta) \equiv (1 + \eta)^\alpha$$

e usar uma expansão de Taylor em potências de η . Na postagem Expansão em série de Taylor eu demonstro a formulação de Taylor e, no presente caso, até primeira ordem em η , temos:

$$f(\eta) \approx f(0) + \eta f'(0).$$

É fácil ver que

$$f'(\eta) = \alpha(1 + \eta)^{\alpha-1}.$$

Logo,

$$f'(0) = \alpha$$

e

$$f(\eta) \approx 1 + \alpha\eta.$$

Portanto, deduzimos a fórmula muito conveniente e que é repetidas vezes utilizada em cursos de graduação:

$$(1 + \eta)^\alpha \approx 1 + \alpha\eta,$$

para quaisquer $\alpha, \eta \in \mathbb{R}$ e $0 < |\eta| \ll 1$.

Para nosso caso particular,

$$\eta \equiv -2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2}$$

e, assim,

$$\begin{aligned} \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} &= \frac{1}{r^3} (1 + \eta)^{-3/2} \\ &\approx \frac{1}{r^3} \left[1 - \frac{3}{2} \left(-2\frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right) \right] \\ &= \frac{1}{r^3} + \frac{3\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^5} - \frac{3s^2}{2r^5}. \end{aligned}$$

Só que estamos interessados em uma expansão até primeira ordem em s/r e, portanto, por consistência, desprezamos o terceiro termo, ficando com

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} \approx \frac{1}{r^3} + \frac{3\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^5}.$$

Se quiséssemos manter o terceiro termo na expansão, então não deveríamos ter usado a série de Taylor acima até primeira ordem em η apenas, mas teríamos que ter incluído mais o termo proporcional a η^2 , isto é,

$$f(\eta) \approx f(0) + \eta f'(0) + \frac{\eta^2}{2} f''(0),$$

onde

$$f''(\eta) = \alpha(\alpha - 1)(1 + \eta)^{\alpha - 2}$$

e, assim,

$$f''(0) = \alpha(\alpha - 1).$$

Com isso, a fórmula prática já não fica tão simples:

$$(1 + \eta)^\alpha \approx 1 + \alpha\eta + \frac{\alpha(\alpha - 1)}{2}\eta^2.$$

Na nossa particular aplicação, obtemos

$$\begin{aligned} \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} &= \frac{1}{r^3} (1 + \eta)^{-3/2} \\ &\approx \frac{1}{r^3} \left[1 - \frac{3}{2} \left(-2 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right) + \frac{-\frac{3}{2}(-\frac{3}{2} - 1)}{2} \left(-2 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^2 \right] \\ &= \frac{1}{r^3} \left[1 + \frac{3\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} - \frac{3s^2}{2r^2} + \frac{15}{8} \left(-2 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} + \frac{s^2}{r^2} \right)^2 \right]. \end{aligned}$$

Veja que esta fórmula vai incluir termos de ordem s^3/r^3 e s^4/r^4 quando elevarmos ao quadrado os termos que estão entre parênteses. Mas isso é inconsistente com nossa aproximação de mantermos até segunda ordem em s/r . Então, só manteremos o quadrado de $-2\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}/r^2$ que, como já vimos acima, é um termo que, ao quadrado, vai fornecer uma contribuição de segunda ordem em s/r . Logo,

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} \approx \frac{1}{r^3} \left[1 + \frac{3\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} - \frac{3s^2}{2r^2} + \frac{15}{8} \left(-2 \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} \right)^2 \right],$$

ou seja,

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} \approx \frac{1}{r^3} \left[1 + \frac{3\mathbf{r} \cdot \mathbf{s}}{r^2} - \frac{3s^2}{2r^2} + \frac{15}{2} \frac{(\mathbf{r} \cdot \mathbf{s})^2}{r^4} \right],$$

6

ou ainda,

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{s}|^3} \approx \frac{1}{r^3} + \frac{3\hat{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{s}}{r^4} + \frac{15(\hat{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{s})^2 - 3s^2}{2r^5}.$$

Note que estamos usando a definição do versor $\hat{\mathbf{r}}$:

$$\hat{\mathbf{r}} \equiv \frac{\mathbf{r}}{r}.$$