

## Alguns integrais úteis de funções exponenciais

Michael Fowler

Mostrámos que a derivação da função exponencial simplesmente a multiplica por uma constante do expoente, isto é,

$$\frac{d}{dx} e^{ax} = a e^{ax}.$$

A integração da exponencial tem, obviamente, o efeito inverso: *divide-a* pela constante do expoente:

$$\int e^{ax} dx = \frac{1}{a} e^{ax},$$

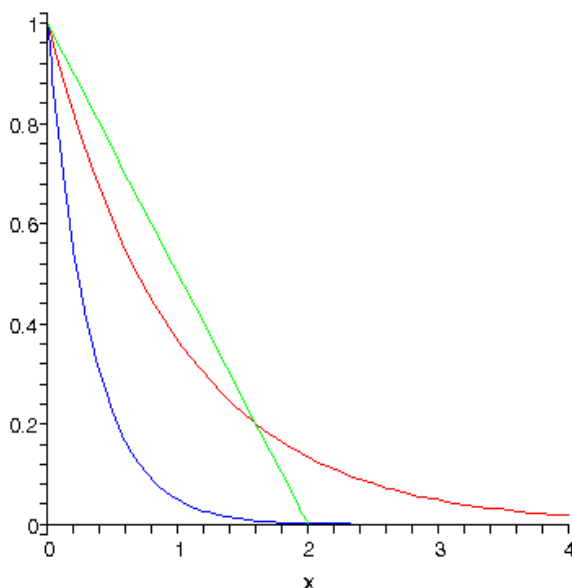
tal como podes verificar facilmente por derivação.

Um integral *definido* (com limites) muito importante é

$$\int_0^{\infty} e^{-ax} dx = \frac{1}{a}.$$

Repara no sinal menos no expoente: é necessário que o integrando diminua com  $x$  quando  $x$  vai para infinito, caso contrário o próprio integral seria infinito.

Para visualizar este resultado, representamos graficamente  $e^{-x}$  e  $e^{-3x}$ . Repara que a **linha verde** forma a hipotenusa de um triângulo rectângulo de área 1, e parece bastante plausível que a área total abaixo da curva  $e^{-x}$  seja a mesma, isto é, 1 tal como devia. A curva  $e^{-3x}$  tem abaixo de si área  $1/3$  ( $a = 3$ ).

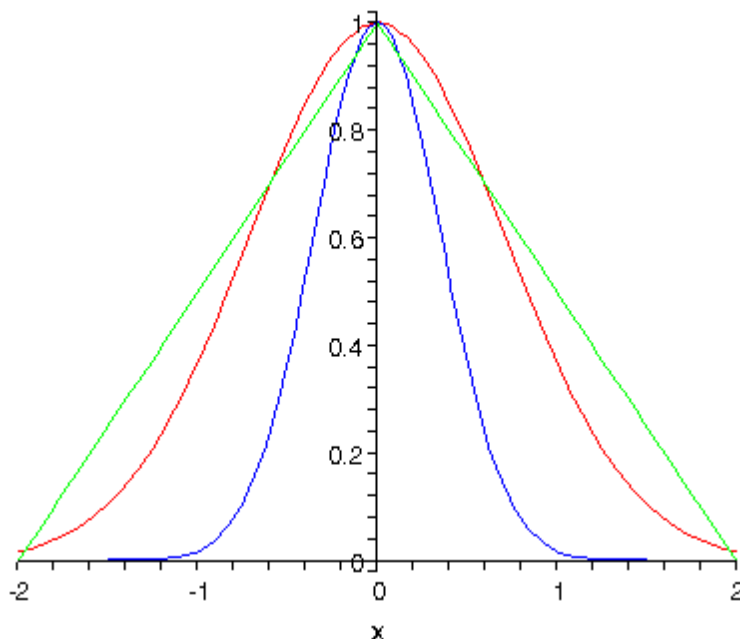


Agora para algo um pouco mais desafiante: como é que calculamos o integral

$$I(a) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx ?$$

( $a$  tem de ser positivo, claro.) O integral não é definitivamente infinito: decresce com igual rapidez para  $x$  positivo ou negativo, e para  $x$  maior que 1, é menor que  $e^{-ax}$ , que já sabemos que converge.

Para ver melhor o aspecto desta função, representamos graficamente para  $a = 1$  (vermelho) e  $a = 4$  (azul).



Repara primeiro no quão mais rapidamente esta função decresce do que a função  $e^{-x}$ . Repara também que a curva azul,  $a = 4$ , tem cerca de metade da área total da curva  $a = 1$ . De facto, a área vai com  $1/\sqrt{a}$ . As linhas verdes ajudam-nos a ver que a área abaixo da curva vermelha (positiva mais negativa) é ligeiramente menor que 2, de facto é  $\sqrt{\pi} = 1.77$  aproximadamente.

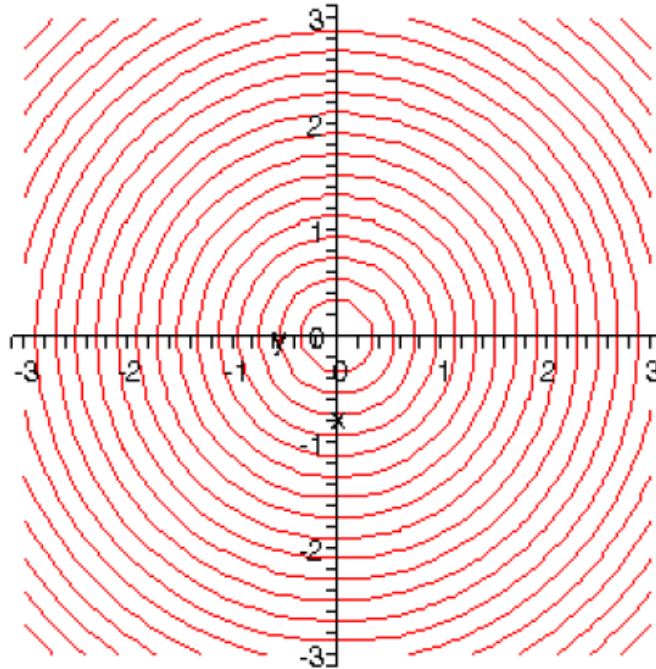
Mas – não é assim tão fácil de calcular! Há um truque: calcula o quadrado. Isto é, escreve

$$(I(a))^2 = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ay^2} dy$$

Este produto de integrais ao longo de *rectas*, o integral em  $x$  e o integral em  $y$ , é exactamente o mesmo que o integral num *plano*, o plano  $(x, y)$ , extendendo-se até ao infinito em todas as direcções. Podemos reescrevê-lo

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ay^2} dy = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} e^{-ay^2} dx dy = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ar^2} dx dy$$

Mas de facto esta abordagem não é mais fácil que o problema original – o truque é reparar que  $e^{-ar^2}$  tem *simetria circular*: para cada circunferência centrado na origem  $(0,0)$ , tem o *mesmo valor em qualquer ponto da circunferência*. Para explorar isto, não devíamos estar a dividir o plano  $(x,y)$  em pequenos quadradinhos, mas em regiões cujos pontos estejam à mesma distância da origem.



Estas são chamadas regiões “anulares”: a área entre dois círculos concêntricos na origem, um de raio  $r$  e outro de raio ligeiramente superior  $r + dr$ . Tomamos  $dr$  muito pequeno, portanto trata-se de uma *finha* tira circular de comprimento  $2\pi r$  (o perímetro da circunferência) e largura  $dr$ , sendo a área total  $2\pi r dr$  (desprezando termos como  $dr^2$ , que se tornam negligenciáveis para  $dr$  suficientemente pequeno).

Portanto, a contribuição de uma destas regiões anulares é  $e^{-ar^2} 2\pi r dr$ , e o integral completo sobre todo o plano é:

$$(I(a))^2 = \pi \int_0^{\infty} e^{-ar^2} 2r dr.$$

Este integral é fácil de calcular: faz a mudança de variável  $u = r^2, du = 2rdr$  vindo

$$\left(I(a)\right)^2 = \pi \int_0^{\infty} e^{-au} du = \frac{\pi}{a}$$

Portanto calculando a raiz quadrada

$$I(a) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}.$$

### Alguns integrais úteis na Teoria Cinética dos Gases

Podemos facilmente obter mais resultados derivando a expressão anterior para  $I(a)$  em relação a  $a$ !

Derivando uma vez:

$$\frac{d}{da} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} dx = - \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = \frac{d}{da} \sqrt{\frac{\pi}{a}} = -\frac{1}{2a} \sqrt{\frac{\pi}{a}}$$

Logo

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = \frac{1}{2a} \sqrt{\frac{\pi}{a}}$$

e derivando este resultado em relação a  $a$  obtemos

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^4 e^{-ax^2} dx = \frac{3}{4a^2} \sqrt{\frac{\pi}{a}}.$$

A razão entre estes dois integrais surge na teoria cinética dos gases durante o cálculo da energia cinética média de uma molécula com a distribuição de velocidades de Maxwell.

$$\frac{\int_{-\infty}^{\infty} x^4 e^{-ax^2} dx}{\int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx} = \frac{\frac{3}{4a^2} \sqrt{\frac{\pi}{a}}}{\frac{1}{2a} \sqrt{\frac{\pi}{a}}} = \frac{3}{2a}.$$

**Calcular esta razão sem fazer os integrais:**

É interessante notar que esta razão poderia ter sido encontrada com muito menos trabalho, de facto sem sequer calcular os integrais, do seguinte modo:

Faz a mudança de variável  $y^2 = ax^2$ ,  $dy = \sqrt{a}dx$  e

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-ax^2} dx = (a)^{-3/2} \int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-y^2} dy = Ca^{-3/2}$$

onde  $C$  é uma constante *independente* de  $a$ , porque  $a$  desapareceu completamente do integral em  $y$ . (Sabemos que  $C = \sqrt{\pi}/2$ , mas isso deu-nos muito trabalho.) Agora, o integral em  $x^4$  em vez de  $x^2$  descobre-se derivando o integral em  $x^2$  em ordem a  $a$  e multiplicando por -1, tal como discutido acima. Portanto, derivando o lado direito da equação anterior, concluímos que o integral em  $x^4$  é simplesmente  $\left(\frac{3}{2}\right) Ca^{-5/2}$ , e  $C$  cancela na razão entre os integrais.

Contudo, há uma altura em que temos *mesmo* de fazer os integrais: a normalização da distribuição de velocidades faz-se requerendo que

$$1 = \int_0^{\infty} f(v) dv = \int_0^{\infty} 4\pi A^3 v^2 e^{-mv^2/2kT}$$

e isto de facto determina  $A$ , usando os resultados encontrados anteriormente, vindo

$$f(v) = 4\pi \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT}.$$

**Um último truque...**

Isto não foi necessário na aula de teoria cinética dos gases, mas é uma pena falar em integrais de exponenciais sem mencionar este.

É fácil fazer o integral

$$I(a, b) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} e^{bx} dx$$

Pode-se escrevê-lo

$$I(a, b) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a(x-b/2a)^2} e^{b^2/4a} dx = e^{b^2/4a} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a(x-b/2a)^2} dx = e^{b^2/4a} \sqrt{\pi/a}$$

onde no último passe se mudou de variável para  $y = x - b/2a$ .

Isto pode mesmo ser usado para calcular, por exemplo,

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-ax^2} \cos bx \, dx$$

escrevendo o cosseno como uma soma de exponenciais.



Tradução/Adaptação **Casa das Ciências 2009**