

# Méthodes mathématiques pour physiciens I

## Corrigé série 4

**Echauffement.** Calculer les intégrales et primitives suivantes :

1.  $\int_0^\pi dx = x \Big|_0^\pi = \pi,$
2.  $\int_0^\pi x dx = \frac{x^2}{2} \Big|_0^\pi = \frac{\pi^2}{2},$
3.  $\int \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dx = f(x, y) + C(y),$
4.  $\int \frac{d^2}{dx^2} f(x) dx = \frac{d}{dx} f(x) + C,$
5.  $\int \frac{\partial}{\partial y} f(x, y) dx = \text{il n'y a rien à faire},$
6.  $\frac{d}{dx} \int_x^0 f(t) dt = -\frac{d}{dx} \int_0^x f(t) dt = -\frac{d}{dx} (F(x) - F(0)) = -f(x) \text{ où } F \text{ est une primitive de } f.$

**Exercice 1.** Calculer les intégrales et primitives suivantes :

1.  $\int_0^\pi \sin(x) dx = -\cos(x) \Big|_0^\pi = 2,$
2.  $\int_0^\infty x e^{-\frac{1}{2}x^2} dx = -e^{-\frac{1}{2}x^2} \Big|_0^\infty = 1,$

3. La première chose à faire est de décomposer l'intégrant en fractions primitives :

$$\frac{1}{(x+1)(x+2)} = \frac{1}{x+1} - \frac{1}{x+2}.$$

Ainsi

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \left( \frac{1}{x+1} - \frac{1}{x+2} \right) dx &= \left[ \ln(x+1) - \ln(x+2) \right]_0^\infty = \left[ \ln \left( \frac{x+1}{x+2} \right) \right]_0^\infty \\ &= \lim_{x \rightarrow \infty} \ln \left( \frac{1 + \frac{1}{x}}{1 + \frac{2}{x}} \right) - \ln \left( \frac{1}{2} \right) = \ln(1) + \ln(2) = \ln(2). \end{aligned}$$

4. Soit le changement de variable :

$$x = \sin(y), \quad y = \arcsin(x), \quad dx = \cos(y) dy.$$

Ainsi,

$$\int \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \int \frac{\cos(y) dy}{\sqrt{1-\sin^2(y)}} = \int dy = y + C = \arcsin(x) + C.$$

5. Soit le changement de variable :

$$x = \sinh(y), \quad y = \operatorname{arcsinh}(x), \quad dx = \cosh(y) dy.$$

Alors,

$$\int \frac{dx}{\sqrt{1+x^2}} = \int \frac{\cosh(y) dy}{\sqrt{1+\sinh^2(y)}} = \int dy = y + C = \operatorname{arcsinh}(x) + C.$$

6. Avec les changements de variables suivants

$$\begin{aligned} y &= x + 1, & x &= y - 1, & dx &= dy, \\ t &= \frac{y}{\sqrt{3}}, & y &= \sqrt{3}t, & dy &= \sqrt{3}dt, \\ u &= \operatorname{arctanh} t, & t &= \tanh u, & dt &= \frac{du}{\cosh^2 u}, \end{aligned}$$

on obtient

$$\int \frac{dx}{x^2 + 2x - 2} = \int \frac{dy}{y^2 - 3} = -\frac{1}{\sqrt{3}} \int \frac{dt}{1 - t^2} = -\frac{1}{\sqrt{3}} \int du = -\frac{1}{\sqrt{3}} \operatorname{arctanh} \left( \frac{x+1}{\sqrt{3}} \right) + C.$$

7. Soit le changement de variable :

$$y = \ln(1 - x), \quad x = 1 - e^y, \quad dx = -e^y dy.$$

Ainsi en intégrant par parties,

$$\begin{aligned} \int \ln(1 - x) dx &= - \int ye^y dy = - \int y (e^y)' dy = - \left( ye^y - \int 1 e^y \right) \\ &= (1 - y) e^y + C = (1 - \ln(1 - x)) (1 - x) + C. \end{aligned}$$

8. Avec les changements de variables suivants

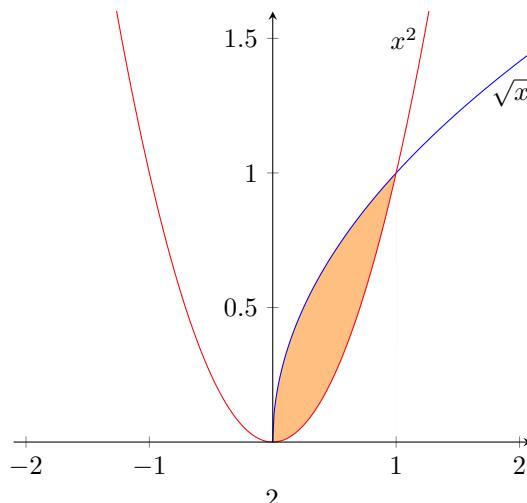
$$\begin{aligned} y &= \sin x, & x &= \arcsin y, & dx &= \frac{dy}{\cos x}, \\ t &= \frac{y}{2}, & y &= 2t, & dy &= 2dt, \end{aligned}$$

alors

$$\begin{aligned} \int \frac{\cos(x)}{(2 + \sin(x))(2 - \sin(x))} dx &= \int \frac{dy}{(2 + y)(2 - y)} = \frac{1}{2} \int \frac{dt}{1 - t^2} \\ &= \frac{1}{4} \ln \frac{1+t}{1-t} + C = \frac{1}{4} \ln \frac{2 + \sin(x)}{2 - \sin(x)} + C. \end{aligned}$$

**Exercice 2.** Pour  $x \in [0, 1]$ ,  $\sqrt{x} \geq x^2$  et donc l'aire  $A$  cherchée est donnée par :

$$A = \int_0^1 (\sqrt{x} - x^2) dx = \left[ \frac{2}{3}x^{3/2} - \frac{1}{3}x^3 \right]_0^1 = \left( \frac{2}{3} - \frac{1}{3} \right) = \frac{1}{3}.$$



### Exercice 3.

1. Pour tout  $\alpha \in \mathbf{R} \setminus \{1\}$  et pour tout  $\lambda > 1$ ,

$$\int_1^\lambda \frac{dx}{x^\alpha} = \frac{1}{1-\alpha} x^{1-\alpha} \Big|_1^\lambda = \frac{\lambda^{1-\alpha}}{1-\alpha} - \frac{1}{1-\alpha}.$$

Pour que l'intégrale converge, il faut que  $\lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \lambda^{1-\alpha}$  existe, ce qui est le cas pour  $1-\alpha < 0$ , i.e.  $\alpha > 1$ .

Finalement, pour  $\alpha = 1$  et pour tout  $\lambda > 1$ ,

$$\int_1^\lambda \frac{dx}{x^\alpha} = \int_1^\lambda \frac{dx}{x} = \ln(x) \Big|_1^\lambda = \ln(\lambda).$$

Comme la limite  $\lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \ln(\lambda)$  n'existe pas, l'intégrale diverge pour  $\alpha = 1$ .

2. Pour tout  $\alpha \in \mathbf{R} \setminus \{-1\}$  et pour tout  $\lambda \in (0, 1)$ ,

$$\int_\lambda^1 x^\alpha dx = \frac{1}{1+\alpha} x^{1+\alpha} \Big|_1^\lambda = \frac{1}{1+\alpha} (1 - \lambda^{1+\alpha}).$$

Pour que l'intégrale converge, il faut que  $\lim_{\lambda \rightarrow 0^+} \lambda^{1+\alpha}$  existe, ce qui est le cas pour  $1+\alpha > 0$ , i.e.  $\alpha > -1$ .

Finalement, pour  $\alpha = -1$  et pour tout  $\lambda \in (0, 1)$ ,

$$\int_\lambda^1 x^\alpha dx = \int_\lambda^1 \frac{1}{x} dx = \ln(x) \Big|_\lambda^1 = -\ln(\lambda).$$

Comme la limite  $\lim_{\lambda \rightarrow 0^+} \ln(\lambda)$  n'existe pas, l'intégrale diverge pour  $\alpha = -1$ .

### Exercice 4.

1. Une primitive de  $xe^{-\frac{1}{2}x^2}$  est  $-e^{-\frac{1}{2}x^2}$ , donc

$$\int_0^\infty x^2 e^{-\frac{1}{2}x^2} dx = - \int_0^\infty x \left( e^{-\frac{1}{2}x^2} \right)' dx = -xe^{-\frac{1}{2}x^2} \Big|_0^\infty + \int_0^\infty e^{-\frac{1}{2}x^2} dx = \sqrt{\pi/2}.$$

2. Soit

$$I = \int_0^{\pi/\beta} e^{\alpha x} \sin(\beta x) dx.$$

En intégrant par parties,

$$\begin{aligned} I &= \frac{1}{\alpha} \int_0^{\pi/\beta} (e^{\alpha x})' \sin(\beta x) dx = \frac{1}{\alpha} \left[ e^{\alpha x} \sin(\beta x) \Big|_0^{\pi/\beta} - \beta \int_0^{\pi/\beta} e^{\alpha x} \cos(\beta x) dx \right] \\ &= -\frac{\beta}{\alpha} \int_0^{\pi/\beta} e^{\alpha x} \cos(\beta x) dx. \end{aligned}$$

En intégrant à nouveau par parties,

$$\begin{aligned} I &= -\frac{\beta}{\alpha^2} \int_0^{\pi/\beta} (e^{\alpha x})' \cos(\beta x) dx = -\frac{\beta}{\alpha^2} \left[ e^{\alpha x} \cos(\beta x) \Big|_0^{\pi/\beta} + \beta \int_0^{\pi/\beta} e^{\alpha x} \sin(\beta x) dx \right] \\ &= \frac{\beta}{\alpha^2} \left[ (e^{\alpha\pi/\beta} + 1) - \beta I \right]. \end{aligned}$$

Ainsi on obtient une équation pour  $I$  qui peut être résolue,

$$I = \frac{\beta}{\alpha^2 + \beta^2} \left( e^{\alpha\pi/\beta} + 1 \right).$$

3. Pour simplifier l'intégration, on considère le changement de variable  $y = ax$ ,

$$\int_0^\infty e^{-ax} x^n dx = \frac{1}{a^{n+1}} \lim_{b \rightarrow \infty} \int_0^{b/a} e^{-y} y^n dy = \frac{1}{a^{n+1}} \int_0^\infty e^{-y} y^n dy .$$

Il suffit donc de calculer

$$I_n = \int_0^\infty e^{-y} y^n dy .$$

Pour  $n = 0$ ,

$$I_0 = \int_0^\infty e^{-y} dy = - \lim_{\lambda \rightarrow \infty} e^{-y} \Big|_0^\lambda = - \lim_{\lambda \rightarrow \infty} [e^{-\lambda} - 1] = 1 .$$

Pour  $n > 0$  et en intégrant par parties,

$$I_n = - \int_0^\infty (e^{-y})' y^n dy = - \lim_{\lambda \rightarrow \infty} [e^{-y} y^n]_0^\lambda + n \int_0^\infty e^{-y} y^{n-1} dy = n I_{n-1} ,$$

car  $e^{-\lambda}$  décroît plus vite que n'importe quel polynôme donc la limite est nulle. Pour résumer, on a donc montré que

$$I_0 = 1 , \quad I_n = n I_{n-1} .$$

Par conséquent, en appliquant la seconde égalité plusieurs fois,

$$I_n = n \cdot I_{n-1} = n \cdot (n-1) \cdot I_{n-2} = \dots = n \cdot (n-1) \cdot (n-2) \dots 2 \cdot 1 \cdot I_0 = n! ,$$

donc finalement

$$\int_0^\infty e^{-ax} x^n = \frac{I_n}{a^{n+1}} = \frac{n!}{a^{n+1}} .$$

4. Soit

$$I_{m,n} = \int_a^b \frac{(b-x)^m}{m!} \frac{(x-a)^n}{n!} dx .$$

Pour  $n = 0$ ,

$$I_{m,0} = \int_a^b \frac{(b-x)^m}{m!} dx = - \frac{(b-x)^{m+1}}{(m+1)!} \Big|_a^b = \frac{(b-a)^{m+1}}{(m+1)!} .$$

Pour  $n > 0$  et en intégrant par parties,

$$\begin{aligned} I_{m,n} &= - \int_a^b \left( \frac{(b-x)^{m+1}}{(m+1)!} \right)' \frac{(x-a)^n}{n!} dx \\ &= - \frac{(b-x)^{m+1}}{(m+1)!} \frac{(x-a)^n}{n!} \Big|_a^b + \int_a^b \frac{(b-x)^{m+1}}{(m+1)!} \frac{(x-a)^{n-1}}{(n-1)!} dx \\ &= I_{m+1,n-1} . \end{aligned}$$

Pour résumer

$$I_{m,0} = \frac{(b-a)^{m+1}}{(m+1)!} , \quad I_{m,n} = I_{m+1,n-1} ,$$

et donc en appliquant plusieurs fois la deuxième identité,

$$I_{m,n} = I_{m+1,n-1} = I_{m+2,n-2} = \dots = I_{m+n,0} = \frac{(b-a)^{m+n+1}}{(m+n+1)!} .$$