

Déf. 26 - Formule d'Euler - Mac Laurin

- legons
- 224 Exemples de développement asymptotiques de nits de fonction
 - 228 Continuité et dérivabilité des fonctions à var. réelle
 - 230 Séries, séries et sommes partielles
 - 243 Convergence des séries entières. Propriétés de la somme.
 - 246 Séries de Fourier

Réf.: Caudergher
Gardon

Soit $f \in C^\infty([0,1])$.

Soit (P_n) une suite de polynômes t.q. $P_0(x) = 1$, $P'_n(x) = P_{n-1}(x)$.

Alors des IPP permettent d'écrire:

$$(*) \quad \int_0^1 f(x) dx = \int_0^1 f(x) P_0(x) dx = \left[f(x) P_0(x) \right]_0^1 - \int_0^1 f'(x) P_0(x) dx \\ = \dots = \sum_{k=1}^m (-1)^{k-1} \left[f^{(k-1)}(x) P_k(x) \right]_0^1 + (-1)^m \int_0^1 f^{(m)}(x) P_m(x) dx$$

Objectif: on veut pouvoir faire des sommes telescopiques pour avoir $\int_0^1 f(x) dx$.

il faut alors que les P_n aient la même valeur en 0 et en 1:

$$\forall n \geq 2, \quad P_n(0) = P_n(1) \quad \text{i.e.} \quad \forall n \geq 1, \quad \int_0^1 P_n(x) dx = 0.$$

$$n=1: \quad \begin{cases} \int_0^1 P_1(x) dx = 0 \\ P'_1(x) = p_0(x) = 1 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \int_0^1 (x+c_1) dx = 0 \\ P_1(x) = x + c_1 \end{cases} \Rightarrow P_1(x) = x + \frac{1}{2}$$

$$n=2: \quad \begin{cases} \int_0^1 P_2(x) dx = 0 \\ P'_2(x) = P_1(x) = x - \frac{1}{2} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \int_0^1 (x^2 - \frac{1}{2}x + c_2) dx = 0 \\ P_2(x) = x^2 - \frac{1}{2}x + c_2 \end{cases} \Rightarrow P_2(x) = x^2 - \frac{1}{2}x + \frac{1}{12}$$

et ainsi de suite: cette méthode fournit l'existence et l'unicité de tels p_n .

Déf: On appelle polynômes de Bernoulli les $B_i(x) := i! p_i(x)$,
et nombres de Bernoulli les $b_i = B_i(0)$.

On a: tout $n \neq 1$, $B_n(0) = B_n(1)$ et pour n impair ≥ 3 , $B_n(0) = 0$.

La formule ci-dessus devient: $\int_0^1 f(x) dx = \frac{f(0) + f(1)}{2} + \sum_{k=2}^m \frac{(-1)^{k-1} b_k}{k!} \left[f^{(k-1)}(x) \right]_0^1$

$$+ (-1)^m \int_0^1 \frac{B_m(x)}{m!} f^{(m)}(x) dx$$

Si l'on pose $\overline{B}_k(n) = B_k(n - \lfloor n \rfloor)$, i.e. la fonction périodique de période 1 égale à B_k sur $[0, 1]$:

$$\int_l^{l+1} f(n) dn = \frac{f(l) + f(l+1)}{2} + \sum_{k=2}^m \frac{(-1)^{k-1}}{k!} B_k \left[f^{(k-1)}(x) \right]_l^{l+1} + (-1)^m \int_l^{l+1} \frac{\bar{B}_m(x)}{m!} f^{(m)}(x) dx$$

En sommant pour l allant de $p \in \mathbb{N}$ à $q-1$, $p, q \in \mathbb{N}$:

Thm: Euler-Maclaurin

$$\int_p^q f(x) dx = \frac{f(p) + f(q)}{2} + f(p+1) + \dots + f(q-1) + \frac{f(q)}{2} + \sum_{k=2}^m \frac{(-1)^{k-1}}{k!} B_k \left[f^{(k-1)}(x) \right]_p^q + (-1)^m \int_p^q \frac{\bar{B}_m(x)}{m!} f^{(m)}(x) dx$$

Application 1: Série harmonique (Grondeau)

Appliquons à $f(x) = \frac{1}{x}$ entre 1 et m , avec $f^{(k)}(x) = \frac{(-1)^{k-1} k!}{x^k}$,

$$\int_1^m \frac{dx}{x} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{m-1} + \frac{1}{m} + \sum_{k=2}^m \frac{(-1)^{k-1}}{k!} \left[\frac{(-1)^{k-1} k!}{x^k} \right]_1^m + (-1)^m \int_1^m \frac{\bar{B}_m(x)}{m!} \cdot \frac{(-1)^{m-1} m!}{x^{m+1}} dx$$

$$H_m = \int_1^m \frac{dx}{x} + \frac{1}{2} + \frac{1}{2} - \sum_{k=2}^m \frac{B_k}{k} \left(\frac{1}{k} - 1 \right) + \int_1^m \frac{\bar{B}_m(x)}{x^{m+1}} dx$$

$$H_m = \ln m + \underbrace{\frac{1}{2} + \sum_{k=2}^m \frac{B_k}{k} + \int_1^\infty \frac{\bar{B}_m(x)}{x^{m+1}} dx}_{\gamma_m} - \int_\infty^\infty \frac{\bar{B}_m(x)}{x^{m+1}} dx - \sum_{k=2}^m \frac{B_k}{k n^k}$$

Ce qu'on peut faire car \bar{B}_m est bornée sur \mathbb{R} donc $\frac{\bar{B}_m(x)}{x^{m+1}}$ est intégrable

$$\text{Or: } \left| \int_n^\infty \frac{\bar{B}_m(x)}{x^{m+1}} dx \right| \leq \|\bar{B}_m\|_\infty \cdot \frac{1}{(m+1)n^{m+1}} = O\left(\frac{1}{n^{m+1}}\right),$$

et $H_m - \ln m \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} \gamma_m$ donc γ_m ne dépend pas de m .

On obtient: $H_m = \ln m + \gamma - \sum_{k=2}^m \frac{B_k}{k n^k} + O\left(\frac{1}{n^{m+1}}\right).$

□