

Capítulo 13

Polinomios de Laguerre

13.1 Definición

Definición 13.1 Definimos el conjunto de los polinomios de Laguerre $\{L_n(t)\}_{n \in \mathbb{N}^0}$ mediante una cualquiera de las siguientes ecuaciones:

$$L_n(t) = e^t \frac{d^n}{dt^n} (t^n e^{-t}) = (-1)^n t^n + \dots + n! , \quad (13.1a)$$

$$L_n(t) = e^t \sum_{\nu=0}^n \binom{n}{\nu} \left(\frac{d^{n-\nu} t^n}{dt^{n-\nu}} \right) \frac{d^\nu e^{-t}}{dt^\nu} , \quad (13.1b)$$

$$L_n(t) = \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \binom{n}{\nu} \frac{n!}{\nu!} t^\nu = \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{n! n!}{(n-\nu)! (\nu!)^2} t^\nu . \quad (13.1c)$$

Algunos de los polinomios en forma explícita:

$$\begin{aligned} L_0(t) &= 1 \\ L_1(t) &= -t + 1 \\ L_2(t) &= t^2 - 4t + 2 \\ L_3(t) &= -t^3 + 9t^2 - 18t + 6 \\ L_4(t) &= t^4 - 16t^3 + 72t^2 - 96t + 24 \\ &\vdots \end{aligned}$$

13.2 Función generatriz

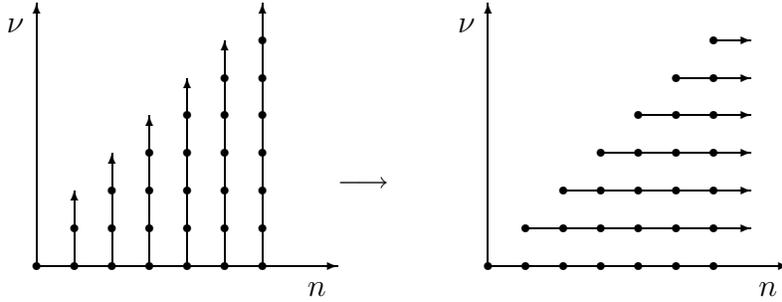
Definición 13.2 La función generatriz $\Psi(t, x)$ está definida por la siguiente relación:

$$\Psi(t, x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{L_n(t)}{n!} x^n . \quad (13.2)$$

Usando (13.1c) obtenemos:

$$\Psi(t, x) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{\nu=0}^n \frac{(-1)^\nu}{\nu!} \binom{n}{\nu} t^\nu x^n$$

Cambiamos el orden de suma. El primer gráfico corresponde a la forma en que estábamos sumando fijamos un n en el eje horizontal con $n = 1, \dots, \infty$ y luego consideramos los ν variando desde 1 a n , flechas verticales hacia arriba. El segundo corresponde a la misma suma pero hecha de forma diferente fijamos un ν en el eje vertical con $\nu = 1, \dots, \infty$ y luego consideramos los n variando desde ν a ∞ , flechas horizontales hacia la derecha.



Obtenemos

$$\Psi(t, x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \sum_{n=\nu}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} t^{\nu} \binom{n}{\nu} x^n .$$

Haciendo el cambio de índice $m = n - \nu$:

$$\Psi(t, x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} t^{\nu} \binom{m+\nu}{\nu} x^{m+\nu} .$$

Reordenando

$$\Psi(t, x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} t^{\nu} x^{\nu} \sum_{m=0}^{\infty} \binom{m+\nu}{\nu} x^m .$$

Pero

$$\sum_{m=0}^{\infty} \binom{m+\nu}{\nu} x^m = \left(\frac{1}{1-x} \right)^{\nu+1} \quad \text{cuando } |x| < 1 ,$$

luego

$$\Psi(t, x) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} t^{\nu} \left(\frac{x}{1-x} \right)^{\nu} \frac{1}{1-x} = \frac{1}{1-x} \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{\nu!} \left(\frac{tx}{1-x} \right)^{\nu} .$$

Finalmente

$$\boxed{\Psi(t, x) = \frac{1}{1-x} \exp\left(\frac{-tx}{1-x}\right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{L_n(t)}{n!} x^n} \quad (13.3)$$

13.3 Relaciones de recurrencia

Reescribamos la definición de la función generatriz

$$\exp\left(\frac{-tx}{1-x}\right) = (1-x) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{L_n(t)}{n!} x^n . \quad (13.4)$$

Derivemos respecto a x :

$$\frac{-t}{(1-x)^2} \exp\left(\frac{-tx}{1-x}\right) = (1-x) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{L_n(t)}{(n-1)!} x^{(n-1)} - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{L_n(t)}{n!} x^n .$$

Usando (13.4) y comparando coeficientes de x ,

$$\boxed{L_{n+1}(t) + (t - 2n - 1)L_n(t) + n^2 L_{n-1}(t) = 0} \quad (13.5)$$

De la misma manera, derivando (13.4) respecto a t , se obtiene

$$\boxed{L'_n(t) - n L'_{n-1}(t) + n L_{n-1}(t) = 0} \quad n \geq 1 . \quad (13.6)$$

13.4 Ecuación de Laguerre

Diferenciando dos veces (13.4) respecto a t ,

$$L''_{n+2}(t) + (t - 2n - 3)L''_{n+1}(t) + (n+1)^2 L''_n(t) + 2L'_{n+1}(t) = 0 . \quad (13.7)$$

De (13.6) tenemos

$$L'_{n+1}(t) = (n+1) [L'_n(t) - L_n(t)] , \quad (13.8)$$

de donde obtenemos, derivando nuevamente,

$$L''_{n+1}(t) = (n+1) [L''_n(t) - L'_n(t)] . \quad (13.9)$$

Cambiando $n \rightarrow n+1$,

$$L''_{n+2}(t) = (n+2) [L''_{n+1}(t) - L'_{n+1}(t)] .$$

Usando (13.8) y (13.9),

$$\begin{aligned} L''_{n+2}(t) &= (n+2)(n+1) [L''_n(t) - L'_n(t) - L'_n(t) + L_n(t)] , \\ L''_{n+2}(t) &= (n+2)(n+1) [L''_n(t) - 2L'_n(t) + L_n(t)] . \end{aligned} \quad (13.10)$$

Reemplazando (13.8), (13.9) y (13.10) en (13.7),

$$\begin{aligned} &(n+2)(n+1) [L''_n(t) - 2L'_n(t) + L_n(t)] + (t - 2n - 3)(n+1) [L''_n(t) - L'_n(t)] \\ &\quad + (n+1)^2 L''_n(t) + 2(n+1) [L'_n(t) - L_n(t)] = 0 \\ &(n+1)(n+2+t-2n-3+n+1) L''_n(t) + (n+1)(2n-4-t+2n+3+2) L'_n(t) \\ &\quad + (n+1)(n+2-2) L_n(t) = 0 \\ &(n+1)t L''_n(t) + (n+1)(1-t) L'_n(t) + (n+1)n L_n(t) = 0 . \end{aligned}$$

Dividiendo por $(n + 1)$ obtenemos

$$\boxed{t L_n''(t) + (1 - t) L_n'(t) + n L_n(t) = 0} \quad (13.11)$$

Es decir, $L_n(t)$ es una solución de la *ecuación de Laguerre*

$$\boxed{t y''(t) + (1 - t) y'(t) + n y(t) = 0} \quad (13.12)$$

Consideremos esta ecuación, pero en una forma más general:

$$t y''(t) + (1 - t) y'(t) + \lambda y(t) = 0 .$$

Buscando soluciones del tipo

$$y(t) = \sum_{\nu=0}^{\infty} a_{\nu} t^{\nu} ,$$

es fácil demostrar que los a_{ν} satisfacen la siguiente relación de recurrencia:

$$a_{\nu+1} = \frac{\nu - \lambda}{(\nu + 1)^2} a_{\nu} .$$

Lo anterior tiene varias consecuencias:

- (i) El coeficiente a_0 puede elegirse libremente, quedando a_1, a_2, \dots así determinados por a_0 . Se obtiene un espacio de soluciones de dimensión uno. Para encontrar la otra solución linealmente independiente hay que analizar ecuaciones del tipo

$$f'' + p(z)f' + q(z)f = 0 .$$

Esto se hará en el capítulo siguiente.

- (ii) Al hacer el cociente entre los coeficientes tenemos

$$\frac{a_{\nu+1}}{a_{\nu}} = \frac{1}{\nu} .$$

Esto implica radio de convergencia infinito para la serie.

- (iii) Los valores $\lambda = 0, 1, 2, 3, \dots$ son excepcionales: dan soluciones polinomiales.
- (iv) Si $\lambda \notin \mathbb{N}^0$ todos los coeficientes de índice suficientemente grande son positivos o negativos. Esto implica un crecimiento muy rápido.

13.5 Ortogonalidad

Consideremos

$$I = \int_0^{\infty} t^m L_n(t) e^{-t} dt, \quad \text{con } m < n .$$

Sea $m > 0$, entonces

$$I = \int_0^{\infty} t^m \frac{d^n}{dt^n} (t^n e^{-t}) dt ,$$

integrando por partes,

$$t^m \frac{d^{n-1}}{dt^{n-1}} (t^n e^{-t}) \Big|_0^{\infty} - m \int_0^{\infty} t^{m-1} \frac{d^{n-1}}{dt^{n-1}} (t^n e^{-t}) dt .$$

Integrando n veces por partes se obtiene entonces

$$I = (-1)^n m! \int_0^{\infty} \frac{d^{n-m}}{dt^{n-m}} (t^n e^{-t}) dt .$$

Si $m < n$,

$$I = (-1)^n m! \frac{d^{n-m-1}}{dt^{n-m-1}} (t^n e^{-t}) \Big|_0^{\infty} = 0 ,$$

luego

$$\int_0^{\infty} L_n(t) L_m(t) e^{-t} dt = 0 \quad \text{si } m < n .$$

Por simetría la integral va a ser nula siempre que $m \neq n$.

Si $m = n$,

$$\int_0^{\infty} L_n^2(t) e^{-t} dt = (-1)^n (-1)^n n! \int_0^{\infty} t^n e^{-t} dt = (n!)^2 .$$

Resumiendo ambos casos,

$$\boxed{\int_0^{\infty} L_n(t) L_m(t) e^{-t} dt = (n!)^2 \delta_{nm}} \quad (13.13)$$

Basados en la relación de ortogonalidad (13.13) podemos definir un conjunto de funciones

$$\varphi_n(t) = \frac{1}{n!} L_n(t) e^{-t/2} . \quad (13.14)$$

Claramente

$$\int_0^{\infty} \varphi_n(t) \varphi_m(t) dt = \delta_{nm} .$$

Es decir, el conjunto $\{\varphi_n(t)\}_{n \in \mathbb{N}^0}$ corresponde a un conjunto de funciones ortonormales en el intervalo $[0, \infty)$.

A partir de (13.14) podemos despejar los polinomios de Laguerre

$$L_n(t) = n! e^{t/2} \varphi_n(t) ,$$

y usando la ecuación diferencial (13.11) que satisfacen, encontramos la ecuación para las funciones $\varphi_n(t)$:

$$t \varphi_n''(t) + \varphi_n'(t) + \left(n + \frac{1}{2} - \frac{t}{2} \right) \varphi_n(t) = 0 . \quad (13.15)$$

Además, $\varphi_n(t)$ satisface

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \varphi_n(t) = 0 \quad \text{y} \quad \lim_{t \rightarrow 0} \varphi_n(t) < \infty .$$

13.6 Polinomios asociados de Laguerre

Al diferenciar m veces la ecuación (13.11) obtenemos

$$t L_n^{(m+2)}(t) + (m+1-t) L_n^{(m+1)}(t) + (n-m) L_n^{(m)}(t) = 0 .$$

Podemos definir un nuevo conjunto de polinomios

$$\boxed{L_n^m(t) = \frac{d^m}{dt^m} L_n(t)} \quad \text{para } n \geq m , \quad (13.16)$$

conocidos como los *polinomios asociados de Laguerre*. Los cuales son soluciones de la siguiente ecuación diferencial:

$$\boxed{t y''(t) + (m+1-t) y'(t) + (n-m) y(t) = 0 .} \quad (13.17)$$

Algunos de los primeros polinomios son:

$$\begin{aligned} L_1^1 &= -1 , \\ L_2^1 &= -4 + 2t , & L_2^2 &= 2 , \\ L_3^1 &= -18 + 18t - 3t^2 , & L_3^2 &= 18 - 6t , & L_3^3 &= -6 . \end{aligned}$$

La función generatriz

$$\boxed{\Psi_m(t, x) = (-1)^m x^m \exp\left(\frac{-tx}{1-x}\right) = (1-x)^{m+1} \sum_{n=m}^{\infty} \frac{L_n^m(t)}{n!} x^n .} \quad (13.18)$$

Utilizando esta ecuación podemos obtener las relaciones de recurrencia

$$\frac{d}{dt} L_n^m(t) = L_n^{m+1}(t) , \quad (13.19)$$

$$L_{n+1}^m(t) + (t-2n-1)L_n^m(t) + m L_n^{m+1}(t) + n^2 L_{n-1}^m(t) = 0 , \quad (13.20)$$

$$L_n^m(t) - n L_{n-1}^m(t) + n L_{n-1}^{m-1}(t) = 0 . \quad (13.21)$$

Finalmente, en forma análoga a lo que hicimos con los polinomios de Laguerre podemos definir las funciones ortogonales a partir de los polinomios asociados de Laguerre de la siguiente forma:

$$R_{n\ell}(t) \equiv e^{-t/2} t^\ell L_{n+\ell}^{2\ell+1}(t) . \quad (13.22)$$

Estas funciones satisfacen la ecuación diferencial

$$\frac{d^2y(t)}{dt^2} + \frac{2}{t} \frac{dy(t)}{dt} - \left(\frac{1}{4} - \frac{n}{t} + \frac{\ell(\ell+1)}{t^2} \right) y(t) = 0 . \quad (13.23)$$

Esta ecuación aparece en Mecánica Cuántica al resolver el átomo de Hidrógeno. Específicamente, corresponde a la ecuación radial de Schrödinger para la función de onda del átomo de Hidrógeno.