یادداشت: همگرایی در طیف پیوسته

سهراب ملکی ۲۲ مرداد ۱۴۰۴

چکیده

در این یادداشت نشان خواهم داد که گرچه عمل گرهای پیوسته ویژهبردارهایی در فضای هیلبرت ندارند، اما میتوان دنبالههایی همگرا به آنها در فضای هیلبرت تعریف کرد

۱ تعاریف اولیه

در نمایش عمل گر مورد نظر کار می کنم. برای سادگی و بدون کم کردن از عمومیت مسئله، عمل گر مکان را در نظر می گیرم. عمل گر $\hat{\mathbb{E}}(\xi)$ تعریف می کنم:

$$\hat{\mathbb{E}}(\xi) := \begin{cases} v & x < \xi \\ v & x > \xi \end{cases}$$

پس

$$d\hat{\mathbb{E}}(\xi) = \hat{\mathbb{E}}(\xi + d\xi) - \hat{\mathbb{E}}(\xi)$$

این حد، خوش تعریف و کراندار است. همچنین این عملگر در روابط زیر صدق میکند:

$$\hat{\mathbb{E}}(x_{\min}) = \cdot$$
 , $\hat{\mathbb{E}}(x_{\max}) = \mathbb{1}$
$$\int_{\cdot}^{\mathbb{I}} d\hat{\mathbb{E}}(\xi) = \hat{\mathbb{I}}$$

$$\hat{\mathbb{E}}(\xi)\hat{\mathbb{E}}(\xi') = \hat{\mathbb{E}}(\xi')\hat{\mathbb{E}}(\xi) = \begin{cases} \hat{\mathbb{E}}(\xi) & \xi \le \xi' \\ \hat{\mathbb{E}}(\xi') & \xi \ge \xi' \end{cases} \tag{1}$$

عملگر مکان (که در نمایش مکان همان x است) را میتوانم به صورت زیر بنویسم:

$$x = \int_{\cdot}^{1} \xi \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}} \left(\xi \right)$$

به همین ترتیب

$$f(x) = \int_{\cdot}^{1} f(\xi) \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}(\xi)$$

از معادلهی (۱) می توان فهمید

$$\left(\int f(\xi) \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}(\xi)\right) \left(\int g(\eta) \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}(\eta)\right) = \int f(\sigma)g(\sigma) \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}(\sigma) \tag{7}$$

۲ همگرایی قوی به ویژهبردارها

مقدار دلخواه ε را در نظر بگیرید. عمل گر زیر را تعریف می کنم:

$$\hat{P}_{\lambda} := \int_{\lambda - \varepsilon}^{\lambda + \varepsilon} d\hat{\mathbb{E}} \left(\xi \right)$$

به سادگی می توان نشان داد که این یک تصویرگر است. همچنین فرض کنید ψ_λ ویژه بردار این عمل گر با ویژه مقدار ۱ باشد. ساخت چنین برداری بسیار ساده است. کافی است برداری مانند \hat{p}_λ پیدا شود که ه \hat{p}_λ آنگاه:

$$\psi_{\lambda} = \frac{\hat{P}_{\lambda}\phi}{\left\|\hat{P}_{\lambda}\phi\right\|}$$

بنابراين:

$$\hat{P}_{\lambda}\psi_{\lambda}=\psi_{\lambda}$$

$$\hat{X}\psi_{\lambda} = \hat{X}\hat{P}_{\lambda}\psi_{\lambda} = \left(\int_{\cdot}^{1} \xi \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}\left(\xi\right)\right) \left(\int_{\lambda-\varepsilon}^{\lambda+\varepsilon} \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}\left(\eta\right)\right) \psi_{\lambda}$$

$$\hat{X}\psi_{\lambda} = \int_{\lambda - \varepsilon}^{\lambda + \varepsilon} \xi \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}(\xi) \, \psi_{\lambda}$$

$$\left\| \left(\hat{X} - \lambda \hat{\mathbb{I}} \right) \psi_{\lambda} \right\|^{\mathsf{T}} = \langle \psi_{\lambda} | \int_{\lambda - \varepsilon}^{\lambda + \varepsilon} (\xi - \lambda)^{\mathsf{T}} \, \mathrm{d}\hat{\mathbb{E}} \left(\xi \right) | \psi_{\lambda} \rangle$$

که در آن مجدداً از (۲) استفاده کردهام. از طرفی:

$$\int_{\lambda-\varepsilon}^{\lambda+\varepsilon} (\xi-\lambda)^{\tau} \langle \psi_{\lambda} | \, d\hat{\mathbb{E}} \left(\xi \right) | \psi_{\lambda} \rangle \leq \varepsilon^{\tau} \int_{\lambda-\varepsilon}^{\lambda+\varepsilon} \langle \psi_{\lambda} | \, d\hat{\mathbb{E}} \left(\xi \right) | \psi_{\lambda} \rangle$$

كه انتگرال سمت راست برابر واحد است:

$$\int_{\lambda-\varepsilon}^{\lambda+\varepsilon}\left\langle \psi_{\lambda}\right|\mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}\left(\xi\right)\left|\psi_{\lambda}\right\rangle =\left\langle \psi_{\lambda}\right|\left(\int_{\lambda-\varepsilon}^{\lambda+\varepsilon}\mathrm{d}\hat{\mathbb{E}}\left(\xi\right)\right)\left|\psi_{\lambda}\right\rangle =\left\langle \psi_{\lambda}\right|\hat{P}_{\lambda}\left|\psi_{\lambda}\right\rangle =v$$

نهایتاً به دست آمد:
$$\left\|\left(\hat{X}-\lambda \hat{\mathbb{1}}\right)\psi_{\lambda}\right\| \leq \varepsilon$$
 به صورت مشابه:

$$\left\| \left(f(\hat{X}) - f(\lambda) \hat{\mathbb{1}} \right) \psi_{\lambda} \right\| \leq \varepsilon |f'(\lambda)| + \mathcal{O}(\varepsilon^{\mathsf{T}})$$