

## 역방향확률미분방정식에서 우연립쉬츠결수인 경우와 우연끝시각인 경우의 한가지 호상관계

김문철, 오 훈

우연립쉬츠결수를 가지는 역방향확률미분방정식과 우연끝시각을 가지는 역방향확률미분방정식은 호상 연관이 없이 독립적으로 연구되어왔다.[2]

본문에서는 우연립쉬츠결수를 가지는 역방향확률미분방정식에 대한 논의는 우연끝시각을 가지는 역방향확률미분방정식의 논의에 포함된다는것을 증명한다.

$(\Omega, \mathcal{F}, P)$ 를 보통조건을 만족시키는  $\sigma$ -모임별증가족  $F := \{\mathcal{F}_t\}, t \geq 0$ 이 정의된 완비 확률공간이라고 하고  $\mathcal{F}_\infty = \mathcal{F}$  라고 하자.  $\mathcal{B}(0, \infty)$ 는  $(0, \infty)$  위의 보렐  $\sigma$ -모임별,  $L^2(\Omega, \mathcal{F}, P)$ 는 두제곱적분가능한 우연량들의 공간,  $\mathcal{L}, \mathcal{H}^2, \mathcal{H}_{loc}^2$ 은 각각 국부마르팅계일, 두제곱적분가능한 마르팅계일, 국부두제곱적분가능한 마르팅계일들의 공간들을 의미한다.

$$L^2(M) := \left\{ Z \mid E \left[ \int_0^\infty \|Z_t\|^2 d\langle M \rangle_t \right] < \infty \right\}, M \in \mathcal{H}^2 \text{이며 } L_{loc}^2(M) \text{은 어떤 국부렬 } (\tau^n) \text{이 있}$$

어서  $E \left[ \int_0^\infty \|Z\|^2 d\langle M^{\tau_n} \rangle \right] = E \left[ \int_0^{\tau_n} \|Z\|^2 d\langle M \rangle \right] < \infty$ 인 예측가능한 과정  $Z$ 들의 공간이다.

$A_{loc}$ 는 국부적으로 적분가능한 우연과정들의 공간이며  $A_{loc}^+$ 는  $A_{loc}$ 에 속하는 비감소 우연과정들의 공간이다.

비감소유계변동과정  $\nu$ 에 대하여  $(\Omega \times (0, \infty), \mathcal{F} \times \mathcal{B}(0, \infty))$  위에 주어진 측도를  $\mu_\nu(A) := E \left[ \int_0^\infty I_A(\omega, t) d\nu \right], A \in \mathcal{F}$ 와 같이 정의하자. 여기서 적분은 스틸제스적분이다.

이 측도  $\mu_\nu$ 를  $\nu$ 에 의하여 생성된 귀납측도라고 부른다.

$L^2(\Omega, \mathcal{F}, P)$ 가 내적  $X \cdot Y = E[XY]$ 를 가진 가분힐베르트공간이면  $\mathcal{H}^2$ -마르팅계일들의렬  $M = (M^1, M^2, \dots)$ 이 있어서  $\langle M^i, M^j \rangle = 0 (i \neq j)$ 이고 임의의 두제곱적분가능한 마르팅계일  $N \in \mathcal{H}^2$ 은  $Z \in L^2(M)$ 을 만족시키는 예측가능한 과정들의렬  $Z = (Z_1, Z_2, \dots)$ 이

있어서  $N_t = N_0 + \int_0^t Z_u dM_u = N_0 + \sum_{i=1}^\infty \int_0^t Z_u^i dM_u^i$ 와 같이 표시된다.

역방향확률미분방정식의 일반적인 형태는 다음과 같다.[1]

$$Y_t = \xi + \int_t^\tau g(\omega, s, Y_{s-}, Z_s) d\nu_s - \sum_{i=1}^\infty \int_t^\tau Z_s^i dM_s^i, 0 \leq t \leq \tau \quad (1)$$

여기서  $\tau$ 는  $F$ -정지시각,  $\xi$ 는  $\mathcal{F}_\tau$ -가측인 우연량,  $g: \Omega \times (0, \infty) \times \mathbf{R}^k \times \mathbf{R}^{k \times \infty} \rightarrow \mathbf{R}^k$ 는 예측가능한 우연과정,  $\nu$ 는 유계변동과정이다.

역방향확률미분방정식 (1)의 풀이는  $\mathbf{R}^k \times \mathbf{R}^{k \times \infty}$ 에서 값을 취하며  $Y$ 는 전진가측이고  $Z$ 는 예측가능한 우연과정들의 쌍  $(Y, Z)$ 이다.

$\nu$  가 련속증가과정이라고 가정하고 귀납측도  $\mu_{\langle M^i \rangle}$  가  $\mu_{\langle M^i \rangle} = \bar{m}^{i,1} + \bar{m}^{i,2}$ ,  $i \in \mathbf{N}$  과 같은 르베그분해를 가진다고 하자. 여기서  $\bar{m}^{i,1}$  은  $\mu_\nu$  에 관해 절대련속이며  $\bar{m}^{i,2}$  는  $\mu_\nu$  와 직교한다.

일반화된 라돈-니코딤정리로부터 우연과정  $m_t^{i,1}, m_t^{i,2} \in A_{\text{loc}}^+$  가 있어서  $\mu_{m^{i,1}} = \hat{m}^{i,1}$ ,  $\mu_{m^{i,2}} = \hat{m}^{i,2}$  가 성립된다.

보다 정확히는  $m_t^{i,j} = d\pi_t^j / dP$ ,  $j=1, 2$ ,  $\pi_t^j(B) := \hat{m}^{i,j}((0, t] \times B)$ ,  $B \in \mathcal{F}$  이므로

$$\langle M^i \rangle_t = m_t^{i,1} + m_t^{i,2} \quad (2)$$

이로부터 식 (2)를 일정한 의미에서  $\langle M^i \rangle$  의 르베그분해라고 볼수 있다.

확률반노름  $\|\cdot\|_{M_i}$  를 다음과 같이 정의한다.

$$\|z_t\|_{M_i}^2 := \sum_i \left[ \|z_t^i\|^2 \frac{d\hat{m}^{i,1}}{d\mu_\nu}(\omega, t) \right] = \sum_i \left[ \|z_t^i\|^2 \frac{d\mu_{m^{i,1}}}{d\mu_\nu}(\omega, t) \right], \quad z_t = (z_t^1, z_t^2, \dots) \in \mathbf{R}^{k \times \infty}$$

시간변환  $C$  가 주어졌을 때 우연과정  $X$  가 매 구간  $[C_t-, C_t]$  에서 상수이면 그것은  $C$ -련속이라고 부른다. 이로부터 정지된  $\bar{\mathcal{F}} := \mathcal{F}_{C(t)}$  를 구성할수 있으며 새로운  $(\Omega, \bar{\mathcal{F}}, P, \bar{F})$  를 얻게 된다. 여기서  $\bar{F} = \{\bar{\mathcal{F}}_t\}_{t \geq 0}$  이다.

만일  $X$  가  $F$ -전진가측과정이면  $\bar{X}_t := X_{C_t}$  를  $X$  의 시간변환과정이라고 부른다. 특별한 지적이 없으면 임의의 전진가측과정  $X_t$  에 대하여  $\bar{X}_t$  는  $X_t$  의 시간변환과정을 의미한다. 또한  $F$  에 관한 공간  $V$  에 대하여  $\bar{V}$  는  $\bar{F}$  에 관한 대응되는 공간을 의미한다.

이제 국부두제곱적분가능한 마르팅계일에 대한 시간변환의 성질들을 보기로 하자.

보조정리  $C$  를  $(\Omega, \mathcal{F}, P, F)$  우의 시간변환이라고 하고  $M \in \mathcal{H}_{\text{loc}}^2$  이  $C$ -련속성을 만족시킨다고 하면  $\bar{M} \in \bar{\mathcal{H}}_{\text{loc}}^2$ ,  $\langle \bar{M} \rangle = \overline{\langle M \rangle}$  들이 성립된다.

만일  $h \in L_{t,\text{loc}}^2(M)$  이면  $\bar{h} \in \bar{L}_{t,\text{loc}}^2(\bar{M})$  이고 임의의  $t > 0$  에 대하여  $\int_0^t \bar{h}_u d\bar{M}_u = \int_0^{C_t} h_u dM_u$  이며

특히  $\xi$  를  $(\Omega, \mathcal{F}, P, F)$  우의 비부값우연량이라고 하면  $\int_0^\xi \bar{h}_s d\bar{M}_s = \int_0^{C_\xi} h_s dM_s$  이다.

$\mathcal{H}^2$ -마르팅계일  $M^i$  ( $i=1, 2, \dots$ ) 들이  $C$ -련속이라고 하면  $\overline{\mathcal{H}^2}$ -마르팅계일들의 렬  $(\bar{M}^i)$  는 임의의  $C^{-1}$ -련속인  $\overline{\mathcal{H}^2}$ -마르팅계일에 대하여 마르팅계일표현성을 가진다.

다음으로 우연립쉬츠결수를 가지는 역방향확률미분방정식과 우연끝시각을 가지는 역방향확률미분방정식사이의 관계에 대하여 논의하자.

편리상 역방향확률미분방정식 (1)을 첨수를 략하고 다음과 같이 표시한다.

$$Y_t = \xi + \int_t^\tau g(\omega, s, Y_{s-}, Z_s) d\nu_s - \int_t^\tau Z_s dM_s, \quad 0 \leq t \leq \tau \quad (3)$$

$g$  가 예측가능한 과정  $r_t, u_t$  가 있어서 임의의  $y_t, y'_t \in \mathbf{R}^k$ ,  $z_t, z'_t \in \mathbf{R}^{k \times \infty}$  에 대하여  $\|g(\omega, t, y_t, z_t) - g(\omega, t, y'_t, z'_t)\| \leq r_t \|y_t - y'_t\| + u_t \|z_t - z'_t\|_{M_t}$  를 만족시킨다고 하자.

이제 다음과 같은 우연과정을 도입하자.

$$\phi(t) := \int_0^t \alpha_s^2 dv_s \quad (4)$$

앞으로 시간변환을 의미해온 기호  $C$ 를  $\phi^{-1}$ 으로 바꾸고 논의한다.

정리  $\phi(t)$ 를 식 (4)로 정의되는 우연과정이라고 하고  $M$ 이  $\phi^{-1}$ -련속이라고 하자.

만일  $(Y_t, Z_t)$ 가  $(\Omega, \mathcal{F}, P, (\mathcal{F}_t))$ 우에서 정의된 우연립쉬츠결수를 가지는 역방향확률미분방정식 (3)의 풀이이면  $(y_t, z_t) := (Y_{\phi^{-1}(t)}, Z_{\phi^{-1}(t)})$ 는  $(\Omega, \mathcal{F}, P, \bar{F})$ 우에서 정의된 다음의 역방향확률미분방정식의 풀이이다.

$$y_t = \xi + \int_t^{\bar{\tau}} \bar{g}(\omega, s, y_s, z_s) ds - \int_t^{\bar{\tau}} z_s d\bar{M}_s, \quad 0 \leq t \leq \bar{\tau} \quad (5)$$

여기서  $\bar{g}(\omega, s, y, z) := g(\omega, \phi^{-1}(s), y, z) / \alpha^2(\phi^{-1}(s))$ ,  $\bar{\tau} = \phi(\tau)$ ,  $\bar{M}_s := M_{\phi^{-1}(s)}$ 이다.

한편 거꿀도 역시 성립된다. 즉  $(y_t, z_t)$ 가 역방향확률미분방정식 (5)의 풀이이면  $(Y_t, Z_t) := (y_{\phi(t)}, z_{\phi(t)})$ 는 역방향확률미분방정식 (3)의 풀이이다.

특히 새로운 생성자  $\bar{g}$ 는 다음과 같은 평등립쉬츠련속성을 만족시킨다.

$$\|\bar{g}(\omega, t, y_t, z_t) - \bar{g}(\omega, t, y'_t, z'_t)\| \leq \|y_t - y'_t\| + \|z_t - z'_t\|$$

증명 우선  $\bar{\nu}(\cdot, \omega) := \nu(\phi^{-1}(\cdot, \omega), \omega)$ 가 절대련속이라는것을 증명하자.

$\nu$ 가 증가하고 련속이므로 그것의 거꿀  $\nu^{-1}$ 은 시간변환이며  $\nu$ 는  $\nu^{-1}$ -련속이다.

보조정리에 의하여  $\phi(t) = \left[ \int_0^t \alpha^2(\nu^{-1}(s)) ds \circ \nu \right](t)$ 이므로 다음식이 성립한다.

$$\bar{\nu}_t = (\nu \circ \phi^{-1})(t) = \nu \circ \nu^{-1} \circ \left[ \int_0^t \alpha^2(\nu^{-1}(s)) ds \right]^{-1}(t) = \left[ \int_0^t \alpha^2(\nu^{-1}(s)) ds \right]^{-1}(t)$$

$\bar{\nu}$ 가 르베그측도에 관하여 절대련속이며 다음식이 성립한다.

$$\frac{d\mu_{\bar{\nu}}}{dt \times dP} = \frac{d\bar{\nu}_t}{dt} = \frac{1}{(\alpha^2 \circ \nu^{-1} \circ \nu \circ \phi^{-1})(t)} = \alpha^{-2}(\phi_t^{-1})$$

$\langle \bar{M} \rangle$ 의 르베그분해를 유도하자.

$\nu$ 가  $[a, b]$  ( $0 \leq a < b$ )에서 상수라고 하면 임의의  $c \in [a, b]$ ,  $B \in \mathcal{F}$ 에 대하여

$$\hat{m}([c, b] \times B) = E \left[ \int_c^b I_B(\omega) \frac{d\hat{m}^1}{d\mu_\nu} dv_t \right] = 0 \text{ 이 성립되며 따라서 } m^1 \text{은 } [a, b] \text{에서 상수이다.}$$

식 (2)와 보조정리를 리용하면 다음의 식이 나온다.

$$\langle \bar{M} \rangle_t = \bar{m}_t^1 + \bar{m}_t^2 \quad (6)$$

보조정리를 리용하면 임의의  $A \in \mathcal{F} \times \mathcal{B}(0, \infty)$ 에 대하여

$$\mu_{\bar{m}^1}^{-1}(A) = E \left[ \int_0^\infty I_A(\omega, t) d\bar{m}_t^1 \right] = E \left[ \int_0^\infty I_A(\omega, \phi(\omega, t)) \frac{d\hat{m}^1}{d\mu_\nu} dv_t \right] = E \left[ \int_0^\infty I_A(\omega, \phi(\omega, t)) \frac{d\hat{m}^1}{d\mu_\nu}(\phi_t^{-1}) d\bar{\nu}_t \right]$$

가 성립된다. 여기서  $\frac{d\bar{m}^1}{d\mu_\nu}(\phi_t^{-1}) := \frac{d\bar{m}^1}{d\mu_\nu}(\omega, \phi_t^{-1}(\omega, t))$ 이다.

그러므로  $\mu_{m^1}^- \prec dt \times dP$  이고  $\frac{d\mu_{m^1}^-}{d(t \times P)} = \left( \frac{d\mu_{m^1}^-}{d\mu_\nu} \right) (\phi_t^{-1}) \cdot \frac{d\bar{\nu}_t}{dt}$  라는것을 알수 있다.

이와 같은 방법으로  $\mu_{m^2}^- \perp dt \times dP$  도 증명된다.

이것은 식 (6)이 측도  $\langle \bar{M} \rangle$  의  $dt \times dP$  에 관한 르베그분해라는것을 보여준다.  
 $(Y_t, Z_t)$  가 역방향확률미분방정식 (3)의 풀이이므로

$$y_t = Y_{\phi^{-1}(t)} = \xi + \int_{\phi^{-1}(t)}^{\tau} g(s, Y_{s-}, Z_s) d\nu_s - \int_{\phi^{-1}(t)}^{\tau} Z_s dM_s \quad (0 \leq t \leq \bar{\tau})$$

보조정리에 의하여

$$\int_{\phi^{-1}(t)}^{\tau} g(s, Y_{s-}, Z_s) d\nu_s = \int_t^{\bar{\tau}} g(\phi^{-1}(s), Y_{\phi^{-1}(s)-}, Z_{\phi^{-1}(s)}) d\bar{\nu}_s = \int_t^{\bar{\tau}} \bar{g}(\omega, s, y_{s-}, z_s) ds$$

이며  $M$ 의  $\phi^{-1}$ 의 연속성으로부터  $\int_{\phi^{-1}(t)}^{\tau} Z_s dM_s = \int_t^{\phi(\tau)} Z_{\phi^{-1}(s)} dM_{\phi^{-1}(s)}^i = \int_t^{\bar{\tau}} z_s d\bar{M}_s$  이다.

그러므로  $y_t = \xi + \int_t^{\bar{\tau}} \bar{g}(\omega, s, y_{s-}, z_s) ds - \int_t^{\bar{\tau}} z_s d\bar{M}_s \quad (0 \leq t \leq \bar{\tau})$  이다.

따라서  $(y_t, z_t)$  는  $(\Omega, \mathcal{F}, P, \bar{F})$  위에서 역방향확률미분방정식 (5)의 풀이이다.  
 $\bar{g}$  가 평등립쉬츠연속성을 만족시킨다는것을 보기로 하자.

$g$ 에 대한 우연립쉬츠조건으로부터 임의의  $y_t, y'_t \in \mathbf{R}^k, z_t, z'_t \in \mathbf{R}^{k \times \infty}$  에 대하여

$$\begin{aligned} \|\bar{g}(\omega, t, y_t, z_t) - \bar{g}(\omega, t, y'_t, z'_t)\| &= \|g(\phi^{-1}(s), y_t, z_t) - g(\phi^{-1}(s), y'_t, z'_t)\| / \alpha^2(\phi^{-1}(s)) \leq \\ &\leq [r_{\phi^{-1}(t)} \|y_t - y'_t\| + u_{\phi^{-1}(t)} (\|z_t - z'_t\|_{M_u}|_{u=\phi^{-1}(t)})] / \alpha^2(\phi^{-1}(t)) \leq \|y_t - y'_t\| + \|z_t - z'_t\|_{\bar{M}_t} \end{aligned}$$

가 성립되므로  $\bar{g}$  가 평등립쉬츠연속성을 만족시킨다.(증명끝)

## 참 고 문 헌

- [1] S. N. Cohen et al.; The Annals of Probability, 40, 5, 2264, 2012.
- [2] J. M. Owo; ESAIM: PS, 21, 168, 2017.

주체108(2019)년 3월 15일 원고접수

## A Relationship between BSDEs with Stochastic Lipschitz Coefficients and BSDEs with Random Terminal Time

Kim Mun Chol, O Hun

We proposed a technique for dealing with the backward stochastic differential equations with stochastic Lipschitz coefficients through time change.

Key word: backward stochastic differential equation