

X1-042 (2007/01/29)

## تحول - متغیرها ی تصادفی ی پی وسته

a.aghamohammadi@yahoo.com

امیر آقامحمدی

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

تحول - موضعی ی متغیرها ی تصادفی ی پی وسته برسی می شود و شکل - کلی ی  
معادله ی تحول - چنین متغیرها یی به دست می آید.

### 1 حالت - متغیرها ی تصادفی ی پی وسته

حالت - یک متغیر - تصادفی ی پی وسته با بردار -  $\Psi$  (بردار - احتمال - سیستم) مشخص  
می شود. این بردار از  $(x)\Psi$  ها ساخته می شود، که  $(x)\Psi$  چگالی ی احتمال - آن است که  
سیستم در حالت -  $x$  باشد:

$$\Psi = \int d^n x \Psi(x) e(x), \quad (1)$$

که  $\{e(x) | x\}$  پایه ی فیزیکی ی فضای حالت - سیستم است. با استفاده از پایه ی  
دوگان -  $\{e^d(x) | x\}$

$$[e^d(x)] [e(y)] = \delta(x, y), \quad (2)$$

داریم

$$\Psi(\mathbf{x}) = [e^d(\mathbf{x})] \Psi. \quad (3)$$

داریم

$$\forall \mathbf{x} : \Psi(\mathbf{x}) \geq 0, \quad (4)$$

و

$$\int d^n x \Psi(\mathbf{x}) = 1. \quad (5)$$

رابطه ی اخیر را می شود چنین نوشت

$$S \Psi = 1, \quad (6)$$

که

$$S := \int d^n x e^d(\mathbf{x}). \quad (7)$$

این رابطه ها کاملاً شبیه چیزها بی اند که در [1] به دست آمده اند. تنها تفاوت این است که اینجا شاخص - حالت ها پی وسته است.

## 2 تحول - متغیرها ی تصادفی ی پی وسته

تحول - متغیرها ی تصادفی ی مارکفی برا ی زمان - پی وسته با

$$\frac{d}{dt} \Psi(t) = H(t) \Psi(t) \quad (8)$$

داده می شود، که  $H$  همیلتونی ی تحول است. این تحول باید این ویژهگی را داشته باشد که در اثر - آن شرط ها ی (4) و (6) عوض نشود. با نوشتن - (8) به شکل -

$$\frac{\partial}{\partial t} \Psi(t, \mathbf{x}) = \int d^n \mathbf{y} H(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}) \Psi(t, \mathbf{y}), \quad (9)$$

که

$$H(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}) := e^d(\mathbf{x}) H(t) e(\mathbf{y}), \quad (10)$$

معلوم می‌شود شرط لازم و کافی برقرار ماندن شرط‌ها ی (4) و (6) این است که

$$[\forall(\mathbf{x}, \mathbf{y}) \mid \mathbf{x} \neq \mathbf{y}] : H(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}) \geq 0, \quad (11)$$

و

$$\int d^n x H(t, \mathbf{x}, \mathbf{y}) = 0. \quad (12)$$

رابطه ی اخیر را می‌شود نوشت

$$S H(t) = 0. \quad (13)$$

اما در بسیاری از موارد  $H(t)$  یک توزیع است و با  $H(t, \mathbf{x}, \mathbf{y})$  نمی‌شود مثل عده‌ها ی معمولی رفتار کرد. در این حالت بهتر است شرط (4) را مستقیماً بررسی کرد. می‌گوییم تحول حالت سیستم موضعی است، اگر همیلتونی یک عملگر دیفرانسیل (نسبت به  $\mathbf{x}$ ) باشد. در این حالت معادله ی تحول می‌شود

$$\frac{\partial}{\partial t} \Psi(t, \mathbf{x}) = \left[ \sum_{a=0}^b (-1)^a g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t, \mathbf{x}) \partial_{l_1} \dots \partial_{l_a} \right] \Psi(t, \mathbf{x}). \quad (14)$$

این معادله باید چنان باشد که در هر نقطه ای چگالی ی احتمال صفر شود، مشتق چگالی ی احتمال نامنفی باشد.  $\Psi$  را چنان می‌گیریم که در نقطه ی  $\mathbf{x}$  تابع چگالی ی احتمال صفر شود و در همسایه‌گی این نقطه چگالی هم وار باشد. در این صورت در این نقطه مشتق اول چگالی صفر است. فرض کنید در این نقطه همه ی مشتق‌ها ی با رتبه‌ی بیش از دو ی چگالی صفر اند، جزو احتمالاً یک  $\lambda$  (یعنی  $\lambda = \partial_{l_1} \dots \partial_{l_a} \Psi$ )، و ماتریس مشتق دوم چگالی در این نقطه مثبت معین است. از اینجا معلوم می‌شود مستقل از مقدار  $\lambda$ ، یک همسایه‌گی از  $\mathbf{x}$  هست که در آن  $\Psi$  نامنفی است. بیرون این همسایه‌گی هم  $\Psi$  را می‌شود مثبت کرد، بی آن که مقدار  $\Psi$  و مشتق‌ها یش در این همسایه‌گی تغییر کند. به این ترتیب طرف راست (14) باید مثبت باشد، یعنی

$$\forall \lambda : g_{(2)}^{l_m}(t, \mathbf{x}) \partial_l \partial_m \psi(\mathbf{x}) + \lambda g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t, \mathbf{x}) \geq 0. \quad (15)$$

این نتیجه می‌دهد ضریب  $\lambda$  باید صفر باشد. به این ترتیب معلوم می‌شود ضریب‌ها ی همه ی مشتق‌ها ی با رتبه‌ی بیش از دو در طرف راست (14) باید صفر باشد. ضمناً با ازا ی ماتریس مثبت شبیه معین  $M$  باید داشته باشیم

$$M_{lm} g_{(2)}^{lm}(t, \mathbf{x}) \geq 0. \quad (16)$$

این نتیجه می دهد  $g_{(2)}^{lm}(t, \mathbf{x})$  باید یک ماتریس مثبت شبه معین باشد.  
به این ترتیب، معادله ی تحول می شود

$$\frac{\partial}{\partial t} \Psi(t, \mathbf{x}) = [g_{(0)}(t, \mathbf{x}) - g_{(1)}^j(t, \mathbf{x}) \partial_j + g_{(2)}^{jk}(t, \mathbf{x}) \partial_j \partial_k] \Psi(t, \mathbf{x}). \quad (17)$$

این نتیجه را می شود به شکل بسته بر حسب همیلتونی و تکانه ها نوشت:

$$H(t) = g_{(0)}(t) + g_{(1)}^j(t) P_j + g_{(2)}^{jk}(t) P_j P_k, \quad (18)$$

که  $g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t)$  ها عملگرها یی اند که در پایه ی فیزیکی قطری اند:

$$\begin{aligned} e^d(\mathbf{x}) g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t) &= g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t, \mathbf{x}) e^d(\mathbf{x}), \\ g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t) e(\mathbf{x}) &= e(\mathbf{x}) g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}(t, \mathbf{x}), \end{aligned} \quad (19)$$

و تکانه ها ( $P_j$  ها) این رابطه ها را بر می آورند.

$$\begin{aligned} e^d(\mathbf{x}) P_j &= -\partial_j e^d(\mathbf{x}), \\ P_j e(\mathbf{x}) &= \partial_j e(\mathbf{x}). \end{aligned} \quad (20)$$

این ها از جمله نتیجه می دهند

$$S P_j = 0. \quad (21)$$

همیلتونی یی به شکل (17) هنوز هم لزوماً شرط (6) یا (13) را بر نمی آورد. برا ی بررسی ی این شرط، یک راه این است که جای تابع های  $g_{(a)}^{l_1 \dots l_a}$  و مشتق گیری ها را عوض کنیم. به این ترتیب می شود همیلتونی را نوشت

$$H(t) = f_{(0)}(t) + P_j f_{(1)}^j(t) + P_j P_k f_{(2)}^{jk}(t). \quad (22)$$

که  $f_{(a)}^{l_1 \dots l_a}$  ها در پایه ی فیزیکی قطری اند. رابطه ها ی (13) و (21) نتیجه می دهند

$$S f_{(0)}(t) = 0, \quad (23)$$

که نتیجه می‌دهد

$$f_{(0)} = 0. \quad (24)$$

به این ترتیب،

$$H(t) = P_j f_{(1)}^j(t) + P_j P_k f_{(2)}^{jk}(t). \quad (25)$$

از مقایسه‌ی این رابطه با (18) نتیجه می‌شود

$$\begin{aligned} g_{(0)}(t, \mathbf{x}) &= -\partial_j f_{(1)}^j(t, \mathbf{x}) + \partial_j \partial_k f_{(2)}^{jk}(t, \mathbf{x}), \\ g_{(1)}^j(t, \mathbf{x}) &= f_{(1)}^j(t, \mathbf{x}) - 2 \partial_k f_{(2)}^{jk}(t, \mathbf{x}), \\ g_{(2)}^{jk}(t, \mathbf{x}) &= f_{(2)}^{jk}(t, \mathbf{x}). \end{aligned} \quad (26)$$

به این ترتیب، تحول با فقط دو دسته تابع -  $f_{(2)}^{jk}$  و  $f_{(1)}^j$  مشخص می‌شود، که بر دست ی اول محدودیت‌ی نیست و تابع‌ها‌ی دسته‌ی دوم یک ماتریس - مثبت - شبیه‌معین می‌سازند.

موضوعی بودن - تحول برای این که به نتیجه‌ی بالا برسیم مهم است. مثلاً این همیلتونی را در نظر بگیرید.

$$H = \alpha (\Psi_0 S - 1), \quad (27)$$

که در آن  $\Psi_0$  یک بردار احتمال است، یعنی شرط‌ها‌ی (4) و (6) را بر می‌آورد، و  $\alpha$  یک ثابت - مثبت است. عنصرها‌ی ماتریسی‌ی این همیلتونی می‌شوند

$$H(\mathbf{x}, \mathbf{y}) = \alpha [\Psi_0(\mathbf{x}) - \delta(\mathbf{x}, \mathbf{y})]. \quad (28)$$

دیده می‌شود این همیلتونی شرط‌ها‌ی (11) و (12) را دارد، اما عنصرهای ماتریسی‌ی آن حول  $x = y$  جای‌گزیده نیستند، و تحول - حالت - سیستم نسبت به  $x$  دیفرانسیلی نیست، یا می‌شود گفت یک معادله‌ی دیفرانسیل از مرتبه‌ی بایان نیست.

### 3 تحول - تعیینی

همیلتونی بی به شکل - (25) را در نظر بگیرید که در آن  $f_{(2)}$  صفر است. در این حالت،

تحول - متغیرها ی تصادفی ی پی وسته

$$H(t) = P_j f_{(1)}^j(t). \quad (29)$$

نشان می دهیم چنین همیلتونی یی یک تحول - تعینی را توصیف می کند، یعنی اگر چگالی ی احتمال در زمان -  $t_0$  تعینی باشد،

$$\Psi(t_0) = e(\mathbf{x}_0), \quad (30)$$

آن گاه در زمان ها ی دیگر هم چگالی ی احتمال تعینی خواهد بود. بردار  $\Psi$  به این شکل را در نظر بگیرید.

$$\Psi(t) := e[\mathbf{x}(t)], \quad (31)$$

که  $\mathbf{x}(t)$  جواب - این معادله ی دیفرانسیل است.

$$\frac{dx^j}{dt} = f_{(1)}^j[t, \mathbf{x}(t)],$$

$$\mathbf{x}(t_0) = \mathbf{x}_0. \quad (32)$$

روشن است که  $\Psi$  شرط - (30) را بر می آورد. نشان می دهیم این بردار (8) را هم بر می آورد. داریم

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \Psi(t) &= \frac{dx^j}{dt} \partial_j e[\mathbf{x}(t)], \\ &= f_{(1)}^j[t, \mathbf{x}(t)] \partial_j e[\mathbf{x}(t)]. \end{aligned} \quad (33)$$

هم چنین،

$$\begin{aligned} P_j f_{(1)}^j(t) e[\mathbf{x}(t)] &= P_j f_{(1)}^j[t, \mathbf{x}(t)] e[\mathbf{x}(t)], \\ &= f_{(1)}^j[t, \mathbf{x}(t)] P_j e[\mathbf{x}(t)], \\ &= f_{(1)}^j[t, \mathbf{x}(t)] \partial_j e[\mathbf{x}(t)]. \end{aligned} \quad (34)$$

(33) و (34) نشان می دهند (8) برقرار است.

در واقع در همیلتونی یی به شکل - (25)، جمله ی اول سوق و جمله ی دوم نوع ی پخش است. نبودن - جمله ی دوم پخش را حذف می کند. پس چگالی ی احتمال، اگر در حالت - اولیه دلتا باشد دلتا می ماند.

#### 4 مرجع

[1] محمد خرمی و فریناز روشنى؛ ”فرآيندها ی تصادفي“، (X1-006) (21/12/2001)