

**Г. В. Мартынов** (Москва, ИППИ РАН, МФТИ). **О компонентах Дурбина–Нотта для статистик омега квадрат.**

Статистика Крамера–Мизеса (омега-квадрат) может быть представлена в форме

$$\omega_n^2 = n \int_0^1 \psi^2(t)(F_n(t) - t)^2 dt = \int_0^1 \xi_n^2(t) dt = \sum_{i=1}^{\infty} V_{i,n}^2 = \sum_{i=1}^{\infty} \frac{D_{i,n}^2}{\lambda_i},$$

где  $V_{i,n} = \int_0^1 \xi_n(t)\varphi_i(t) dt$  являются компонентами Дурбина–Нотта эмпирического процесса  $\xi(t)$ ,  $\lambda_i = \mathbf{E} V_{i,n}$ . Обозначим  $D_{i,n} = \sqrt{\lambda_i} V_{i,n}$  нормализованные компоненты, причем  $ED_{i,n} = 0$ ,  $ED_{i,n}^2 = 1$ ,  $i = 1, 2, \dots$ . При  $n \rightarrow \infty$  предельные компоненты  $D_i$ ,  $i = 1, 2, \dots$ , независимы и имеют распределение  $\mathbf{N}(0, 1)$ . Пусть  $d_1, d_2, \dots$  является последовательностью таких чисел, что  $1/d_1 + 1/d_2 + \dots < \infty$ . Тогда статистика  $\omega_n^{*2} = \sum_{i=1}^{\infty} D_{i,n}^2/d_i$  имеет двойное взвешивание. Первое взвешивание производится весовой функцией  $\psi(t)$ , а другое — последовательностью  $d_1, d_2, \dots$ . Таким образом, мы имеем как амплитудное взвешивание, так и частотное (по компонентам). Сделаем следующие преобразования:

$$\begin{aligned} \omega^{*2} &= \sum_{i=1}^{\infty} \frac{D_i^2}{d_i} = \int_0^1 \left( \sum_{i=1}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{d_i}} D_i \varphi_i(t) \right)^2 dt = \int_0^1 \left( \sum_{i=1}^{\infty} \sqrt{\frac{\lambda_i}{d_i}} \int_0^1 \xi(s)\varphi_i(s) ds \varphi_i(t) \right)^2 dt \\ &= \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\lambda_i}{d_i} \int_0^1 \xi(s)\varphi_i(s) ds \int_0^1 \xi(z)\varphi_i(z) dz = \int_0^1 \int_0^1 \xi(s)W(s, z)\xi(z) ds dz, \end{aligned}$$

где  $W(s, z) = \sum_{i=1}^{\infty} \lambda_i d_i^{-1} \varphi_i(s)\varphi_i(z)$  является положительно определенной весовой функцией. Здесь сумма и интеграл можно поменять местами, если  $d_i/\lambda_i$  стремится к  $\infty$  быстрее, чем  $i$ . Другое представление выводится следующим образом:

$$\begin{aligned} \omega^{*2} &= \int_0^1 \int_0^1 \xi(s)W(s, z)\xi(z) ds dz = \int_0^1 \int_0^1 \xi(s) \int_0^1 W^{(1/2)}(s, r)W^{(1/2)}(r, z) dr \xi(z) ds dz \\ &= \int_0^1 \left[ \int_0^1 \xi(s)W^{(1/2)}(s, r) ds \int_0^1 W^{(1/2)}(r, z)\xi(z) dz \right] dr = \int_0^1 \left[ \int_0^1 \xi(s)W^{(1/2)}(s, t) ds \right]^2 dt. \end{aligned}$$

Здесь

$$\begin{aligned} W(s, z) &= \int_0^1 W^{(1/2)}(s, r)W^{(1/2)}(r, z) dr, \\ W^{(1/2)}(s, z) &= \left( \sum_{i=1}^{\infty} \frac{\lambda_i}{d_i} \varphi_i(s)\varphi_i(z) \right)^{(1/2)} = \sum_{i=1}^{\infty} \sqrt{\frac{\lambda_i}{d_i}} \varphi_i(s)\varphi_i(z). \end{aligned}$$

Отношение  $d_i/\lambda_i$  должно стремиться к  $\infty$  быстрее, чем  $i^2$ .

Мы можем рассматривать две формы дважды взвешенной статистики омега-квадрат:

$$\omega_n^2 = \int_0^1 \left[ \int_0^1 \xi_n(s)W_1(s, t) ds \right]^2 dt \quad \text{и} \quad \omega_n^2 = \int_0^1 \int_0^1 \xi_n(t)W_2(t, \tau)\xi_n(\tau) dt d\tau.$$

Пусть  $\zeta_n(t) = \int_0^1 \xi_n(s)W_1(s, t) ds$ . Тогда  $\mathbf{E} \zeta(t) = 0$ , и предельная ковариационная функция

$$K_{\zeta}(t, \tau) = \mathbf{E} \zeta(t)\zeta(\tau) = \int_0^1 \int_0^1 (\min\{s, r\} - sr)W_1(s, t)W_1(r, \tau) ds dr.$$

---

Условие слабой сходимости  $\zeta_n(t)$  в  $L_2[0, 1]$  есть

$$\int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 (\min\{s, r\} - sr) W_1(s, t) W_1(r, t) ds dr dt < \infty.$$

Рассматривается также случай параметрических континуальных альтернатив.  
Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ, проект № 09-07-00180а.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Durbin J., Knott M.* Components of the Cramér-von-Mises Statistics. I. — J. R. Statist. Soc., B, 1972, v. 34, p. 290–307.
2. *Durbin J., Knott M., Taylor L. C.* Components of the Cramér-von-Mises Statistics. II. — J. R. Statist. Soc., B, 1975, v. 37, p. 216–237.
3. *Schoenfeld D. A.* Asymptotic properties of tests based on linear combination of the orthogonal components of the Cramér-von Mises statistic. Ann. Statist., 1977, v. 5, № 5, p. 1017–1026.