



ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

Лаборатория высоких энергий

М.И. Подгорецкий, Э.Н. Цыганов

Р - 839

ОПРЕДЕЛЕНИЕ
ИСТИННОГО ЧИСЛА СОБЫТИЙ
И ЕГО ФЛУКТУАЦИЙ
ПО РЕЗУЛЬТАТАМ
ДВУХ НЕЗАВИСИМЫХ НАБЛЮДЕНИЙ

Дубна 1961

М.И. Подгорецкий, Э.Н. Цыганов

Р - 839

ОПРЕДЕЛЕНИЕ
ИСТИННОГО ЧИСЛА СОБЫТИЙ
И ЕГО ФЛУКТУАЦИЙ
ПО РЕЗУЛЬТАТАМ
ДВУХ НЕЗАВИСИМЫХ НАБЛЮДЕНИЙ

1315/1. 48.

Объединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

Если эффективность регистрации каких-либо событий неизвестна, применяют так называемый метод Гайгера и Вернера ^{/1/}, который позволяет вычислить истинное число событий по результатам двух независимых наблюдений. В качестве примера укажем на определение истинного числа взаимодействий по результатам двух независимых просмотров в фотоэмульсиях /и на камерных пленках/ и определение истинного числа распавшихся ядер по 3γ -совпадениям ^{/2-4/}.

Пусть N_0 - действительное число событий данного типа, N_1 - число событий, зарегистрированных при первом просмотре, N_2 - число событий, зарегистрированных при втором просмотре и N_{12} - число событий, зарегистрированных как в первом, так и во втором просмотрах /"совпадения"/. Тогда, если события данного типа равноценны по эффективности регистрации, можно написать равенства:

$$\begin{aligned} \xi_1 &= \frac{\bar{N}_{12}}{\bar{N}_2} ; & /1/ \\ \xi_2 &= \frac{\bar{N}_{12}}{\bar{N}_1} ; & /2/ \\ N_0 &= \frac{\bar{N}_1 \cdot \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}} ; & /3/ \\ \xi &= 1 - (1 - \xi_1)(1 - \xi_2) \dots & /4/ \end{aligned}$$

Здесь ξ_1 , ξ_2 и ξ - эффективности регистрации событий при первом просмотре, при втором просмотре и после двукратного просмотра. Практически при использовании этих равенств вместо величин \bar{N}_1 , \bar{N}_2 и \bar{N}_{12} подставляют результаты одного испытания, то есть наблюдаемые величины N_1 , N_2 и N_{12} и используют выражения:

$$\begin{aligned} \xi_1 &= \frac{N_{12}}{N_2} ; & /1'/ \\ \xi_2 &= \frac{N_{12}}{N_1} ; & /2'/ \\ N &= \frac{N_1 \cdot N_2}{N_{12}} . & /3'/ \end{aligned}$$

В настоящей работе мы рассмотрим вопрос о среднем значении величины N и флуктуациях N , ξ_1 , ξ_2 и ξ . Вопрос о флуктуациях ξ_1 , ξ_2 и ξ рассматривался в работе ^{/2/}, однако результаты, полученные там, неверны.

1. Рассмотрим вопрос о соотношении величин $\frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}}$ и $\frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{N_{12}}$. Для этого разложим величину $\frac{N_1 \cdot N_2}{N_{12}}$ в ряд Тейлора вблизи точки / \bar{N}_1 , \bar{N}_2

\bar{N}_{12} /, ограничиваясь членами второго порядка малости.

$$\begin{aligned} \frac{N_1 N_2}{N_{12}} = & \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}} + \frac{\bar{N}_2 \Delta N_1}{\bar{N}_{12}} + \frac{\bar{N}_1 \Delta N_2}{\bar{N}_{12}} - \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}^2} \Delta N_{12} + \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}^3} (\Delta N_{12})^2 + \frac{1}{\bar{N}_{12}} \Delta N_1 \Delta N_2 \\ & - \frac{\bar{N}_2}{\bar{N}_{12}^2} \Delta N_1 \Delta N_{12} - \frac{\bar{N}_1}{\bar{N}_{12}^2} \Delta N_2 \Delta N_{12}. \end{aligned} \quad /5/$$

Для среднего значения этой величины получаем:

$$\overline{\frac{N_1 N_2}{N_{12}}} = \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}} + \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{\bar{N}_{12}^3} \overline{(\Delta N_{12})^2} + \frac{1}{\bar{N}_{12}} \overline{\Delta N_1 \Delta N_2} - \frac{\bar{N}_2}{\bar{N}_{12}} \overline{\Delta N_1 \Delta N_{12}} - \frac{\bar{N}_1}{\bar{N}_{12}^2} \overline{\Delta N_2 \Delta N_{12}}. \quad /6/$$

Рассмотрим это выражение для двух конкретных постановок задачи.

В первом случае испытания /первый и второй просмотры/ проводятся на одном и том же материале, то есть при фиксированном значении истинного числа событий N_0 . Величины N_1 , N_2 и N_{12} распределены при этом по биномиальному закону. Их дисперсии равны:

$$\overline{(\Delta N_1)^2} = N_0 \xi_1 (1 - \xi_1);$$

$$\overline{(\Delta N_2)^2} = N_0 \xi_2 (1 - \xi_2);$$

$$\overline{(\Delta N_{12})^2} = N_0 \xi_1 \xi_2 (1 - \xi_1 \xi_2).$$

С достаточной степенью точности можно также записать:

$$\overline{(\Delta N_1)^2} = N_1 \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right); \quad /7'/$$

$$\overline{(\Delta N_2)^2} = N_2 \left(1 - \frac{N_{12}}{N_1}\right); \quad /7''/$$

$$\overline{(\Delta N_{12})^2} = N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}^2}{N_1 N_2}\right). \quad /7'''/$$

Вычислим теперь коэффициенты корреляции /в общем случае/

$$\overline{\Delta N_1 \Delta N_2} = \overline{N_1 N_2} - \bar{N}_1 \bar{N}_2.$$

Зафиксировав вначале величину N_0 , получим: $\overline{N_1 N_2} = N_0^2 \epsilon_1 \epsilon_2$

Усреднение по N_0 дает

$$\overline{N_1 N_2} = N_0^2 \xi_1 \xi_2.$$

Имеем, таким образом:

$$\overline{\Delta N_1 \Delta N_2} = \xi_1 \xi_2 D_{N_0}. \quad /8'/$$

Дисперсия N_0 равна в рассматриваемом случае нулю. Отсюда следует, что $\overline{\Delta N_1 \Delta N_2} = 0$ x/. Аналогично получаем

$$\overline{\Delta N_1 \Delta N_2} = \xi_2 D_{N_1} = N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right); \quad /8''/$$

$$\overline{\Delta N_2 \Delta N_{12}} = \xi_1 D_{N_2} = N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_1}\right). \quad /8/$$

Подставляя /7/ и /8/ в /6/, получим:

$$\frac{N_1 N_2}{N_{12}} = \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{N_{12}} \left\{ 1 + \frac{(1 - \xi_2)}{N_{12}} - \frac{(1 - \xi_1)}{N_1} - \frac{(1 - \xi_2)}{N_2} \right\}. \quad /9/$$

При второй постановке задачи испытания проводятся на различных образцах с одинаковой интенсивностью интересующих нас событий. Легко видеть, что в этом случае величины N_0 , N_1 , N_2 , N_{12} распределены по закону Пуассона. Дисперсии и коэффициенты корреляции будут равны

$$(\Delta N_1)^2 = N_1; \quad /10'/$$

$$(\Delta N_2)^2 = N_2; \quad /10''/$$

$$(\Delta N_{12})^2 = N_{12}; \quad /10'''/$$

$$\overline{\Delta N_1 \Delta N_2} = \xi_1 \xi_2 D_{N_0} = N_{12}; \quad /11'/$$

$$\overline{\Delta N_1 \Delta N_{12}} = \xi_2 D_{N_1} = N_{12}; \quad /11''/$$

$$\overline{\Delta N_2 \Delta N_{12}} = \xi_1 D_{N_2} = N_{12}. \quad /11'''/$$

Подставляя /10/ и /11/ в /6/, получим:

$$\frac{N_1 N_2}{N_{12}} = \frac{\bar{N}_1 \bar{N}_2}{N_{12}} \left\{ 1 + \frac{1}{N_{12}} + \frac{N_{12}}{N_1 N_2} - \frac{1}{N_1} - \frac{1}{N_2} \right\}. \quad /12/$$

Мы видим, что выражения /9/ и /12/ переходят в $\frac{N_1 N_2}{N_{12}}$ при большой статистике /малы члены типа $1/N$ /, или при эффективности нахождения, близкой к единице $N_{12} \approx N_1$ или $N_{12} \approx N_2$ /. В последнем случае величина $\frac{N_1 N_2}{N_{12}}$ просто равняется величине N_0 .

2. Рассмотрим флуктуации величины $N = \frac{N_1 N_2}{N_{12}}$ для первой постановки задачи, когда испытания проводятся при фиксированном значении ис-

x/ Этот результат также следует непосредственно из независимости N_1 и N_2 при фиксированном N_0 .

тинного числа событий N . Ограничиваясь членами первого порядка малости, можно написать

$$\Delta N = \left(\frac{N_2}{N_{12}}\right) \Delta N_1 - \left(\frac{N_1}{N_{12}}\right) \Delta N_2 - \left(\frac{N_1 N_2}{N_{12}^2}\right) \Delta N_{12}.$$

Для дисперсии величины N получим выражение:

$$\begin{aligned} (\Delta N)^2 = & \left(\frac{N_2}{N_{12}}\right)^2 (\Delta N_1)^2 + \left(\frac{N_1}{N_{12}}\right)^2 (\Delta N_2)^2 + \left(\frac{N_1 N_2}{N_{12}^2}\right)^2 (\Delta N_{12})^2 - 2 \frac{N_2 N_1}{N_{12}^3} \Delta N_1 \Delta N_2 - \\ & - 2 \frac{N_1^2 N_2}{N_{12}^3} \Delta N_2 \Delta N_{12} + 2 \frac{N_1 N_2}{N_{12}} \Delta N_1 \Delta N_{12}. \end{aligned} \quad /13/$$

Подставляя в /13/ выражения для дисперсий /7/ и коэффициентов корреляции /8/ и деля на N^2 , получаем:

$$\frac{(\Delta N)^2}{N^2} = \left[\frac{(1 - \xi_1 \xi_2) - (1 - \xi_1)}{N_1} - \frac{(1 - \xi_2)}{N_2} \right], \quad /14/$$

или по-другому

$$\frac{(\Delta N)^2}{N^2} = \frac{(N_1 - N_{12})(N_2 - N_{12})}{N_1 N_2 N_{12}}. \quad /14'/$$

Величина $\frac{(\Delta N)^2}{N^2}$ обращается в нуль, если хотя бы одна из эффективностей ξ_1 или ξ_2 равна единице.

3. Определим флуктуации N при второй постановке задачи, когда зафиксировано не число событий, а их интенсивность. Подставляя в /13/ соответствующие выражения для дисперсий и корреляций /10/ и /11/, получаем:

$$\frac{(\Delta N)^2}{N^2} = \left[\frac{1}{N_{12}} - \frac{(1 - \xi_1)}{N_1} - \frac{(1 - \xi_2)}{N_2} \right]. \quad /15/$$

Другая запись:

$$\frac{(\Delta N)^2}{N^2} = \left[\frac{(N_1 - N_{12})(N_2 - N_{12})}{N_1 N_2 N_{12}} + \frac{1}{N} \right]. \quad /15'/$$

Если $\xi_1 \ll 1$ и $\xi_2 \ll 1$, то $\frac{(\Delta N)^2}{N^2} = \frac{1}{N_{12}}$.

Сравнивая выражения /14'/ и /15'/ мы видим, что они различаются лишь на член $1/N$. Действительно, полная величина флуктуаций N определяется флуктуациями в истинном числе событий /для пуассоновского распределения относительная флуктуация равна $1/N$ / и флуктуациями в эффективности регистрации. Если истинное число событий фиксировано, то выражение /15'/ совпадает с /14'/.

Из выражения /15/ видно, что при достаточно высоких эффективностях можно пренебречь ошибкой, связанной с флуктуациями эффективности.

4. В некоторых случаях эффективность регистрации интересна сама по себе, например, как характеристика качества просмотра. В этом случае полезно также знать, как она флуктуирует.

Начнем с рассмотрения эффективности однократного просмотра ξ_1 . Поскольку величину N_2 нужно считать в этом случае фиксированной, из /1'/ следует

$$\Delta \xi_1 = (1/N_2) \Delta N_{12}$$

Для дисперсии ξ_1 имеем:

$$(\Delta \xi_1)^2 = (1/N_2^2) (\Delta N_{12})^2$$

Величина N_{12} распределена по биномиальному закону, то есть

$$(\Delta N_{12})^2 = N_2 \xi_1 (1 - \xi_1) = N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right)$$

Окончательно получаем:

$$(\Delta \xi_1)^2 = \frac{\xi_1 (1 - \xi_1)}{N_2} ; \quad /16/$$

$$(\Delta \xi_2)^2 = \frac{\xi_2 (1 - \xi_2)}{N_1} \quad \text{х/}$$

Рассмотрим теперь флуктуации величины ξ . Имеем

$$\xi = 1 - (1 - \xi_1)(1 - \xi_2) = \frac{N_{12}}{N_1} + \frac{N_{12}}{N_2} - \frac{N_{12}^2}{N_1 N_2}$$

$$\Delta \xi = \left(\frac{N_{12}}{N_1 N_2} - \frac{N_{12}}{N_1^2} \right) \Delta N_1 + \left(\frac{N_{12}}{N_1 N_2} - \frac{N_{12}}{N_2^2} \right) \Delta N_2 +$$

$$+ \left(\frac{1}{N_2} + \frac{1}{N_1} - \frac{2N_{12}}{N_1 N_2} \right) \Delta N_{12}$$

$$\begin{aligned} (\Delta \xi)^2 = & \left[\frac{N_{12}}{N_1^2} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right) \right]^2 (\Delta N_1)^2 + \left[\frac{N_{12}}{N_2^2} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_1}\right) \right]^2 (\Delta N_2)^2 + \\ & + \left(\frac{N_1 + N_2 - 2N_{12}}{N_1 N_2} \right)^2 (\Delta N_{12})^2 - 2 \frac{N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right) \left(\frac{N_1 + N_2 - 2N_{12}}{N_1 N_2} \right)}{N_1^2} \Delta N_1 \Delta N_{12} - \\ & - 2 \frac{N_{12} \left(1 - \frac{N_{12}}{N_1}\right) \left(\frac{N_1 + N_2 - 2N_{12}}{N_1 N_2} \right)}{N_1 N_2} \Delta N_2 \Delta N_{12} + 2 \frac{N_{12}^2 \left(1 - \frac{N_{12}}{N_2}\right) \left(1 - \frac{N_{12}}{N_1}\right)}{N_1 N_2} \Delta N_1 \Delta N_2 \end{aligned} \quad /17/$$

Истинное число событий N_0 естественно в этом случае считать фиксированным. Поэтому, член с $\Delta N_1 \Delta N_2$ выпадает, так как величины N_1 и N_2 независимы. Подставляя в /17/ соответствующие выражения для дисперсий

х/ В работе /2/ величины $(\Delta \xi_1)^2$ и $(\Delta \xi_2)^2$ определяются из выражений $\xi_1 = N_1/N$ и $\xi_2 = N_2/N$, в то время как они определяются выражениями /1'/ и /2'/. В дальнейшем, при вычислении флуктуации ξ , авторы /2/ ошибочно считают величины ξ_1 и ξ_2 статистически независимыми. Как нам стало известно, ошибочность выражений для $(\Delta \xi_1)^2$ и $(\Delta \xi_2)^2$ в работе /2/ отмечалась также К.Д. Толстовым.

и корреляций /7/ и /8/, получаем

$$(\Delta \xi)^2 = N_{12}^2 \left\{ \left(\frac{1 - \xi_1}{N_1} \right)^3 + \left(\frac{1 - \xi_2}{N_2} \right)^3 + \left(\frac{1 - \xi_1}{N_1} + \frac{1 - \xi_2}{N_2} \right)^2 \left(\frac{1 - \xi_1 \xi_2}{N_{12}} \right) - \right. \\ \left. - 2 \left(\frac{1 - \xi_1}{N_1} + \frac{1 - \xi_2}{N_2} \right) \left[\left(\frac{1 - \xi_1}{N_1} \right)^2 + \left(\frac{1 - \xi_2}{N_2} \right)^2 \right] \right\} \quad /18/$$

Авторы благодарят И.Н. Силина за полезные дискуссии.

Л и т е р а т у р а

1. E.Rutherford, J.Chadwick and C.D.Ellis, Radiations from Radioactive Substances, p. 548 (1930)
2. Y.K.Lim, J.E.Laby, and V.D.Hopper, Nuovo Cimento, 15, Suppl. N 3, 382 (1960).
3. C.J.Waddington, Nuovo Cimento, 19, Suppl N 1, 37, (1961).
4. A.C.G. Mitchell, Rev. Mod. Phys. 20, 296 (1948).

Рукопись поступила в издательский отдел
29 ноября 1961 г.