



# Komputerowa analiza danych doświadczalnych

Wykład 5  
23.03.2016

dr inż. Łukasz Graczykowski  
[lgraczyk@if.pw.edu.pl](mailto:lgraczyk@if.pw.edu.pl)

*Semestr letni 2015/2016*



# Metody Monte Carlo

## Najważniejsze rozkłady prawdopodobieństwa



# Metoda akceptacji-odrzuceń von Neumanna

# Metoda (akceptacji) von Neumanna

- Jak to działa?

- generujemy parę liczb z rozkładu jednorodnego:  $(y_i, u_i)$   $a \leq y_i \leq b$ ,  $0 \leq u_i \leq d$

- rozważamy krzywą:  $u = g(y)$  oraz funkcję stałą:

$$u = d, d \geq g_{max}$$

- sprawdzamy, czy  $u_i < g(y_i)$

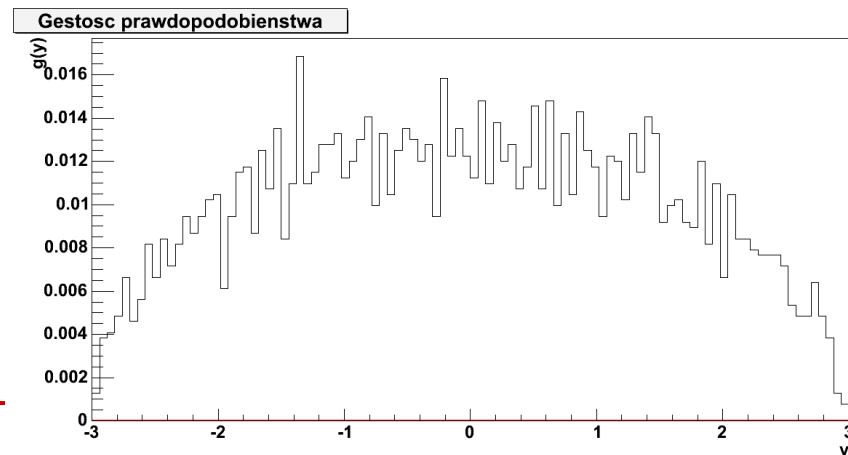
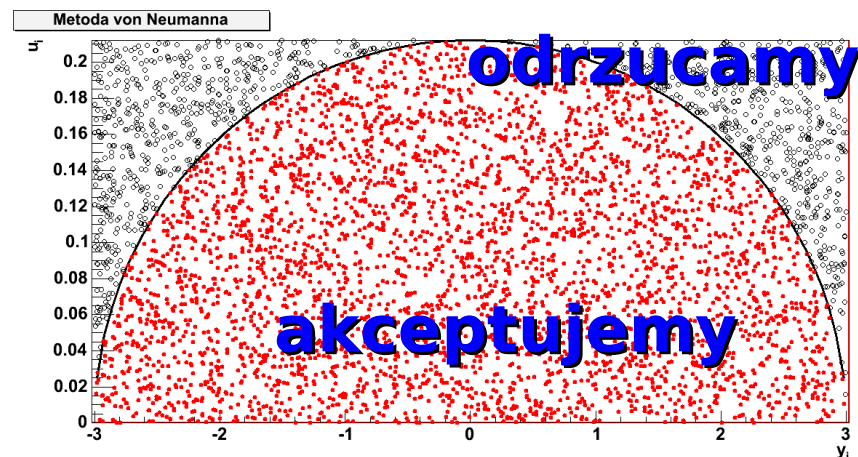
- jeśli warunek jest spełniony, akceptujemy liczbę  $y_i$ ,  
jeśli nie - odrzucamy

- zaakceptowane wartości  $y_i$   
podlegają rozkładowi  $g(y)$

- rozkład  $g(y)$  nie musi być unorm.

- wydajność metody:

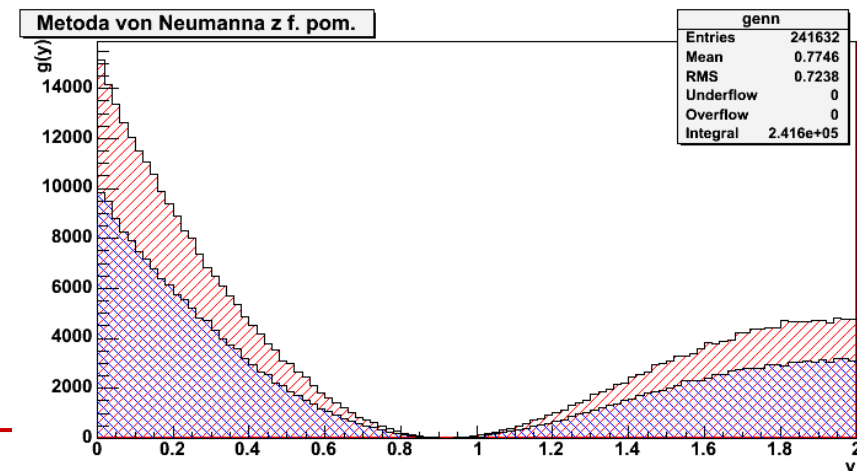
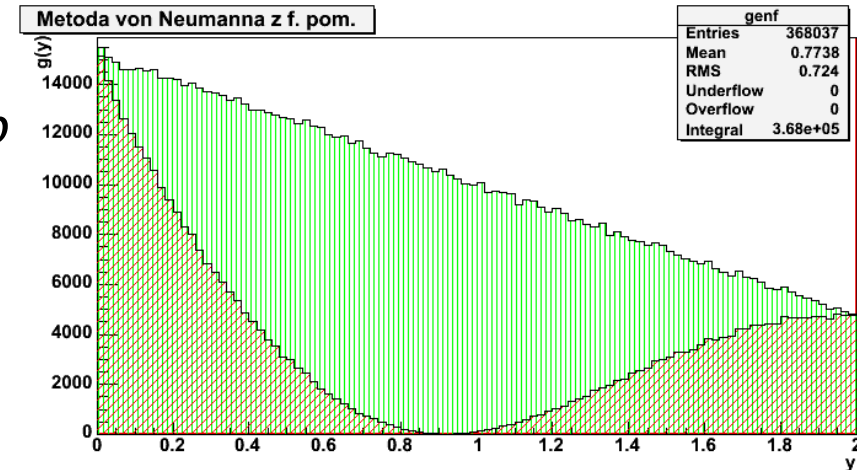
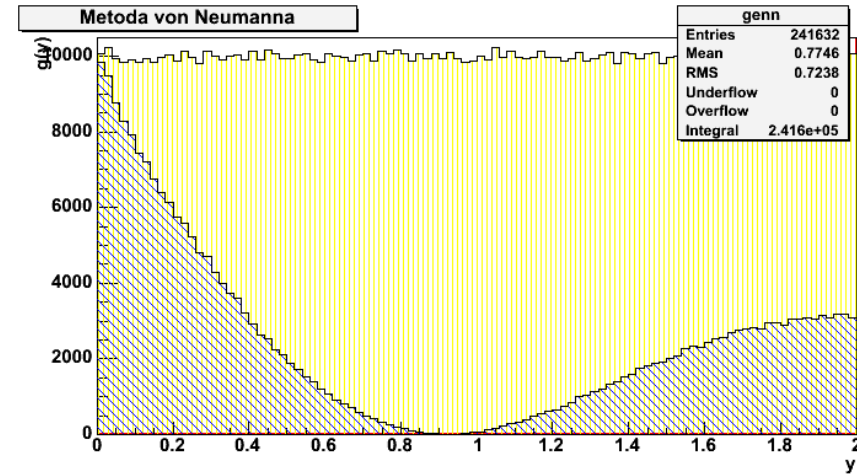
$$E = \frac{\int_a^b g(y) dy}{(b-a)d} \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}}$$



# Metoda von Neumanna z funkcją pomocniczą

- Wydajność metody von Neumanna można poprawić, jeśli odpowiednio zawężymy obszar losowania:
  - wprowadzamy funkcję pomocniczą  $s(y)$ , z której “łatwo” wygenerować zmienne losowe (np. metodą odwrotnej dystrybuanty), i która spełnia warunek:  $g(y) \leq c \cdot s(y)$ ,  $a < y < b$
  - generujemy liczbę losową  $y_i$  z rozkładu  $s(y)$  na przedziale  $a < y_i < b$  oraz liczbę  $u_i$  z rozkładu jednorodnego na przedziale  $0 < u_i < 1$
  - odrzucaamy liczbę  $y_i$ , jeżeli:  $u_i \geq \frac{g(y_i)}{c \cdot s(y_i)}$
  - wydajność metody:

$$E = \frac{\int_a^b g(y) dy}{c \int_a^b s(y) dy}$$

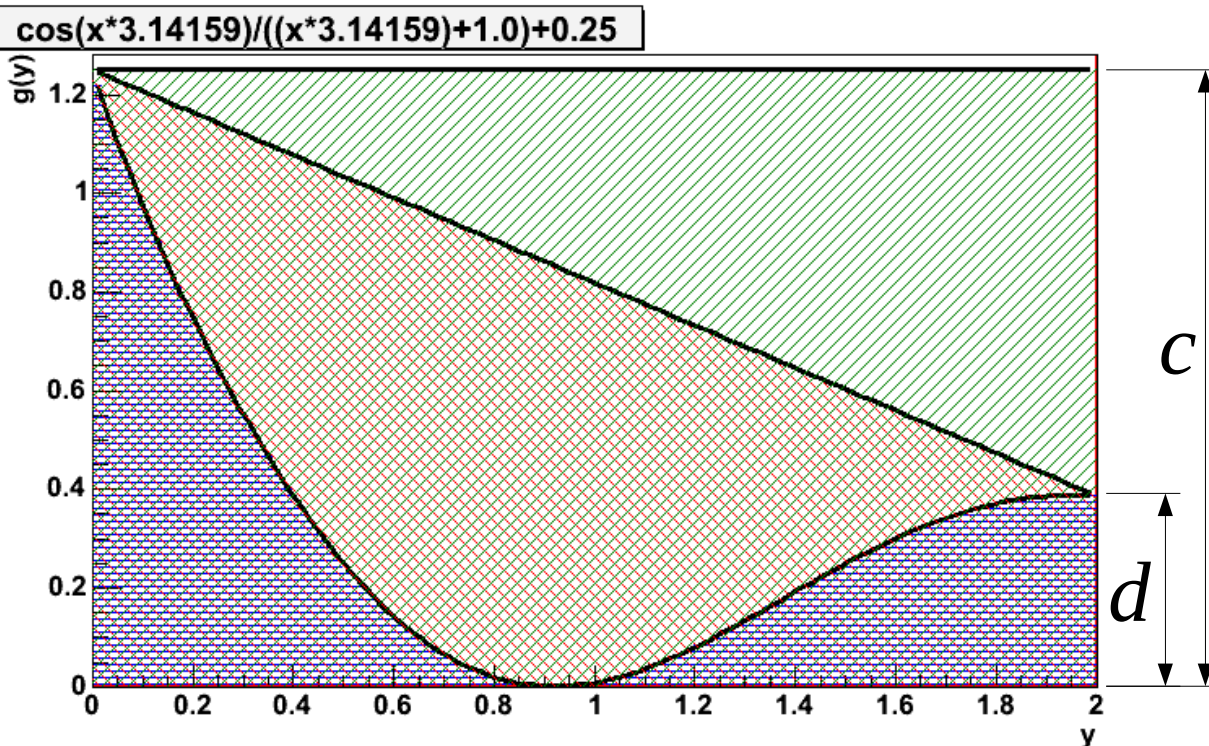


# Metoda von Neumanna z fun. pom. - przykład

- Rozważmy funkcję gęstości postaci:

$$g(y) = \cos(\pi x) / (\pi x + 1) + 1/4, \quad 0 \leq y \leq 2$$

- Funkcja ta, w przedziale od 0 do 2, ma dwa maksima:  $g(0) = c$ ,  $g(2) = d$
- W zwykłej metodzie von Neumanna wybieramy prostą:  $u_{max} = c$
- Tutaj możemy łatwo wybrać funkcję pomocniczą  $s(y)$  jako prostą przechodzącą przez punkty  $(0, c)$  i  $(2, d)$



- Aby otrzymać wzór  $s(y)$  rozważamy układ równań:  
 $c = a \cdot 0 + b$   
 $d = a \cdot 2 + b$
- Z czego wzór na  $s(y)$ :  
$$s(y) = \frac{d - c}{2} y + c$$
- Jak otrzymać wartość losową z tego rozkładu?**

# Metoda von Neumanna z fun. pom. - przykład

- Metodą odwrotnej dystrybuanty!

- Liczymy dystrybuantę:

$$S(y) = \frac{d-c}{4} y^2 + cy$$

- Oraz jej funkcję odwrotną:

$$y = S^{-1}(x) = 2 \frac{c^2 - \sqrt{xc(d-c) + (d-c)^2}}{c(c-d)}$$

- Losujemy wartość  $x_i$  z rozkładu jednorodnego w granicach:

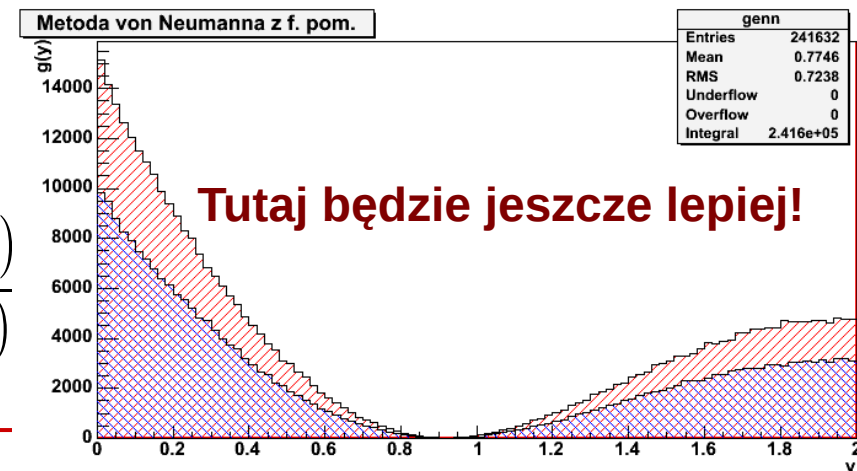
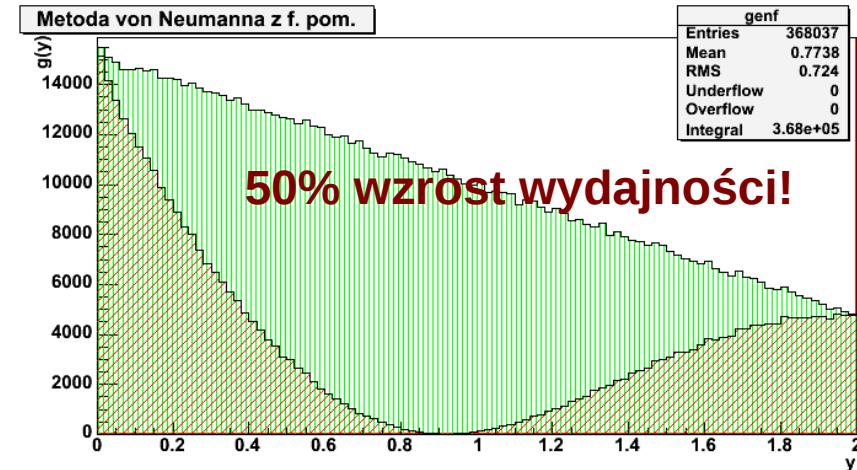
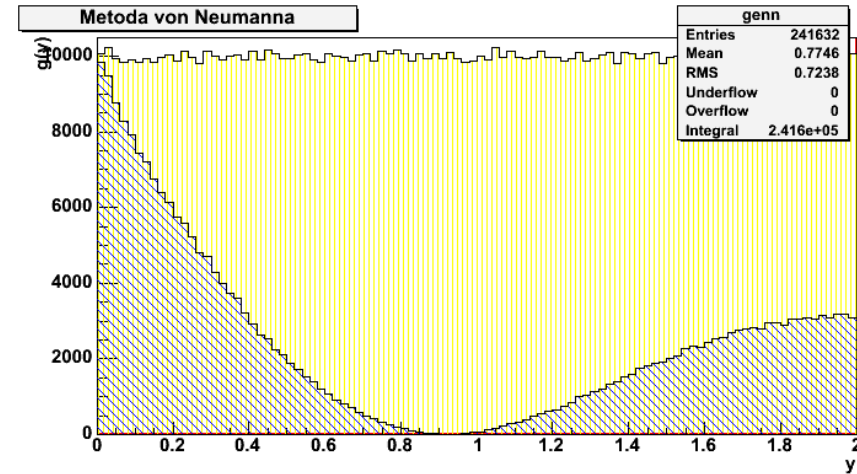
$$S(0) = 0, \quad S(2) = d + c$$

- I wstawiamy ją do wzoru na odwrotną dystrybuantę by otrzymać  $y_i$  z rozkł.  $s(y)$

- Losujemy pomocniczą wartość  $u_i$  z rozkładu jednorodnego  $0 < u_i < 1$

$$u_i < \frac{g(y_i)}{s(y_i)}$$

- Sprawdzamy warunek akceptacji  $y_i$ :



# Generacja liczb o rozkładzie normalnym

- Jak pamiętamy, **rozkład normalny nie ma analitycznej formy dystrybuanty**

- Do generowania liczb z rozkładu normalnego o  $\hat{x}=0$ ,  $\sigma=1$  (standardowego) służy **metoda Box'a-Muller'a**

$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \exp\left(\frac{-z^2}{2}\right)$$

$$z = \frac{x - \hat{x}}{\sigma}$$

**transformacja  
dowolnego rozkł. norm.  
do standardowego**

- Generujemy parę liczb  $(u_1, u_2)$  z rozkładów jednorodnych  $(0,1)$  i dokonujemy zamiany zmiennych:

$$v_1 = 2u_1 - 1 \quad v_2 = 2u_2 - 1$$

- Obliczamy:  $s = v_1^2 + v_2^2$
- Gdy  $s \geq 1$  odrzucaamy parę
- Otrzymujemy dwie liczby pseudolosowe opisane rozkładem normalnym standardowym:

$$x_1 = v_1 \sqrt{-(2/s) \ln s}$$

$$x_2 = v_2 \sqrt{-(2/s) \ln s}$$



# Całkowanie metodą Monte Carlo

- Jak już zauważyliśmy, pole powierzchni pod rozpatrywaną krzywą w stosunku do pola prostokąta, z którego losujemy dwie liczby pseudolosowe, ma się (w przybliżeniu) do siebie tak jak liczba par zaakceptowanych do odrzuconych:

$$\frac{\int_a^b g(y) dy}{(b-a)d} \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}}$$

- Co pozwala na przybliżone obliczenie wartości całki oznaczonej:

$$\int_a^b g(y) dy \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b-a)d$$

- W ten sposób można obliczyć **dowolną** całkę oznaczoną poprzez prostą generację dwóch liczb z rozkładu jednorodnego. W wersji n-wymiarowej oczywiście możemy to zrobić dla dowolnej liczby zmiennych losowych (i obliczać całki wielowymiarowe)

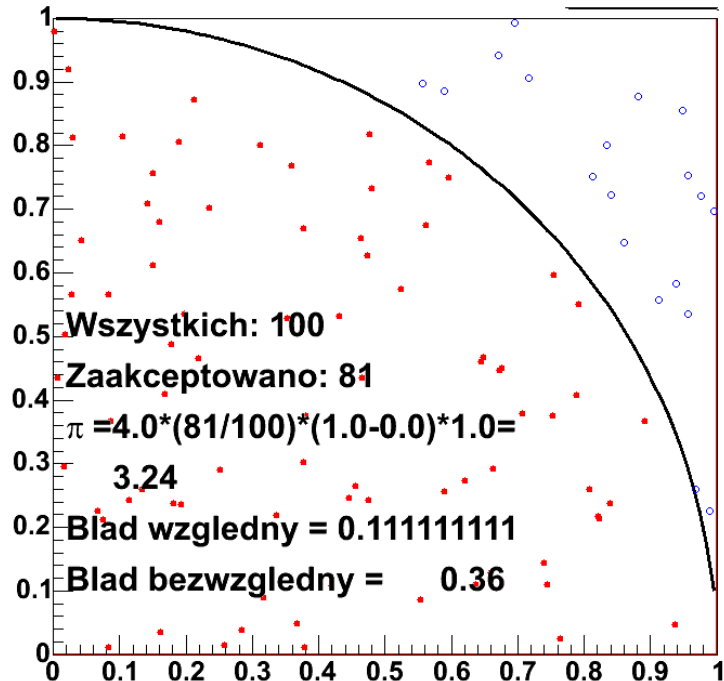
- Względna dokładność obliczenia całki:  $\frac{\Delta I}{I} = \frac{1}{\sqrt{N_{wszystkie}}}$

# Całkowanie metodą Monte Carlo - przykład

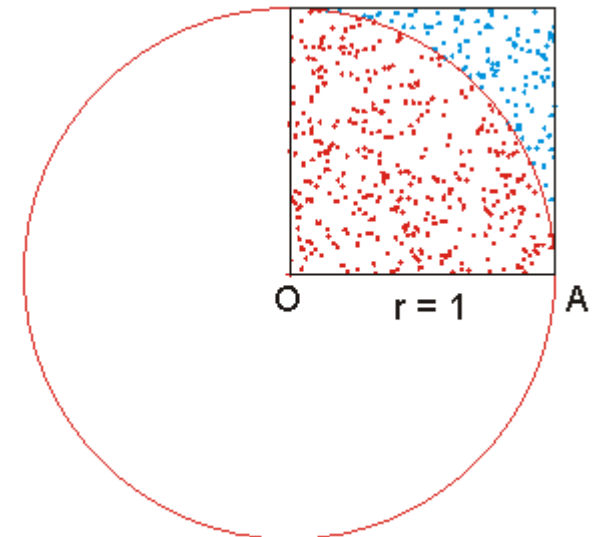
- Najpopularniejszy przypadek to wykorzystanie metody Monte Carlo do obliczenia wartości liczby  $\pi$
- W tym celu rozpatrzmy ćwiartkę okręgu o jednostkowym promieniu. Funkcja opisująca tę ćwiartkę to:

$$g(y) = \sqrt{(R^2 - y^2)}; \quad 0 \leq y \leq 1; \quad 0 \leq y \leq 1$$

- Pole ćwiartki jednostkowego okręgu to:  $I = \int_0^1 g(y) dy = \pi/4 \Rightarrow \pi = 4 \cdot I$
- Wartość całki obliczamy metodą Monte Carlo:  $I \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b-a) d$



wszystko przypomina  
rzucanie lotkami (darts)

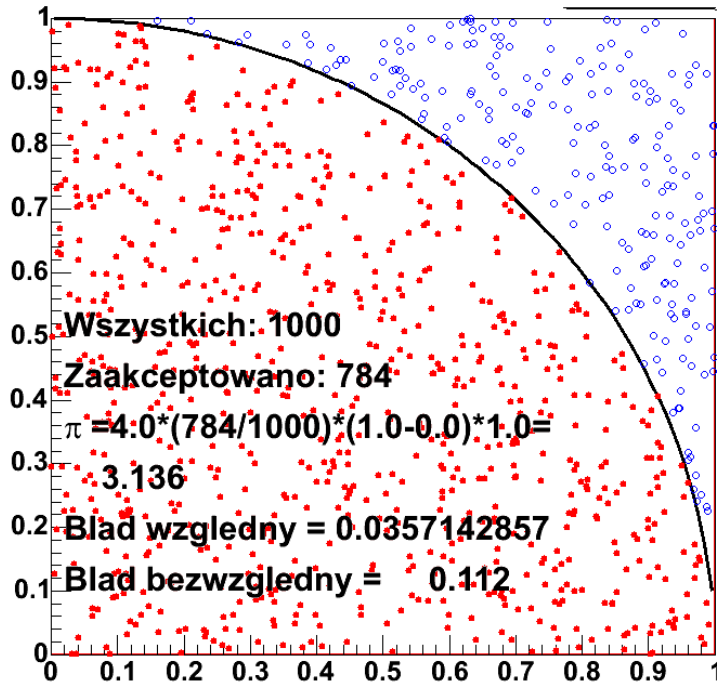
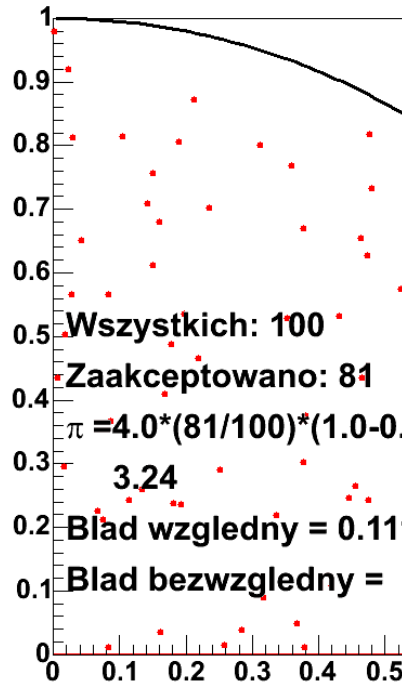


# Całkowanie metodą Monte Carlo - przykład

- Najpopularniejszy przypadek to wykorzystanie metody Monte Carlo do obliczenia wartości  $\pi$
- W tym celu rozpatrzmy ćwiartkę okręgu o jednostkowym promieniu. Funkcja opisująca tę ćwiartkę to:

$$g(y) = \sqrt{(R^2 - y^2)}; \quad 0 \leq y \leq 1; \quad 0 \leq y \leq 1$$

- Pole ćwiartki jednostkowego okręgu to:  $I = \int_0^1 g(y) dy = \pi/4 \Rightarrow \pi = 4 \cdot I$
- Wartość całki obliczamy metodą Monte Carlo:  $I \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b - a) d$

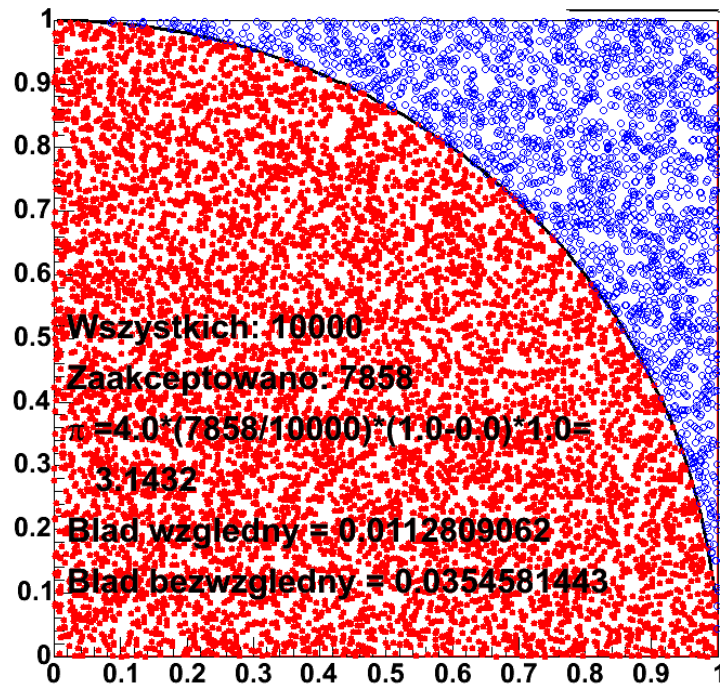
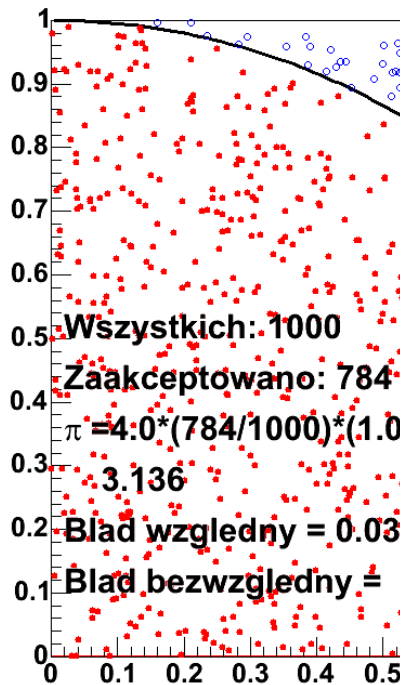
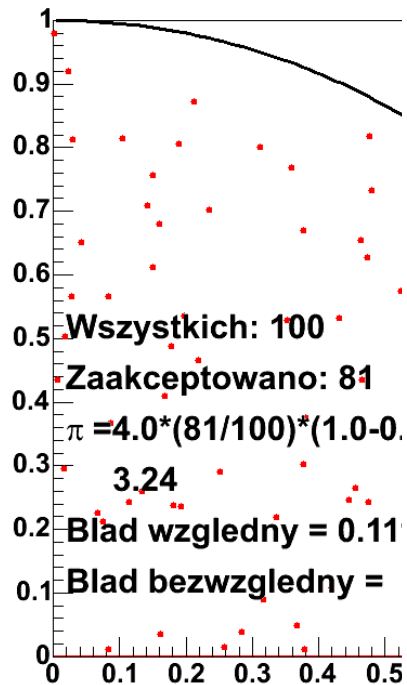


# Całkowanie metodą Monte Carlo - przykład

- Najpopularniejszy przypadek to wykorzystanie metody Monte Carlo do obliczenia wartości  $\pi$
- W tym celu rozpatrzmy ćwiartkę okręgu o jednostkowym promieniu. Funkcja opisująca tę ćwiartkę to:

$$g(y) = \sqrt{(R^2 - y^2)}; \quad 0 \leq y \leq 1; \quad 0 \leq y \leq 1$$

- Pole ćwiartki jednostkowego okręgu to:  $I = \int_0^1 g(y) dy = \pi/4 \Rightarrow \pi = 4 \cdot I$
- Wartość całki obliczamy metodą Monte Carlo:  $I \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b-a)d$

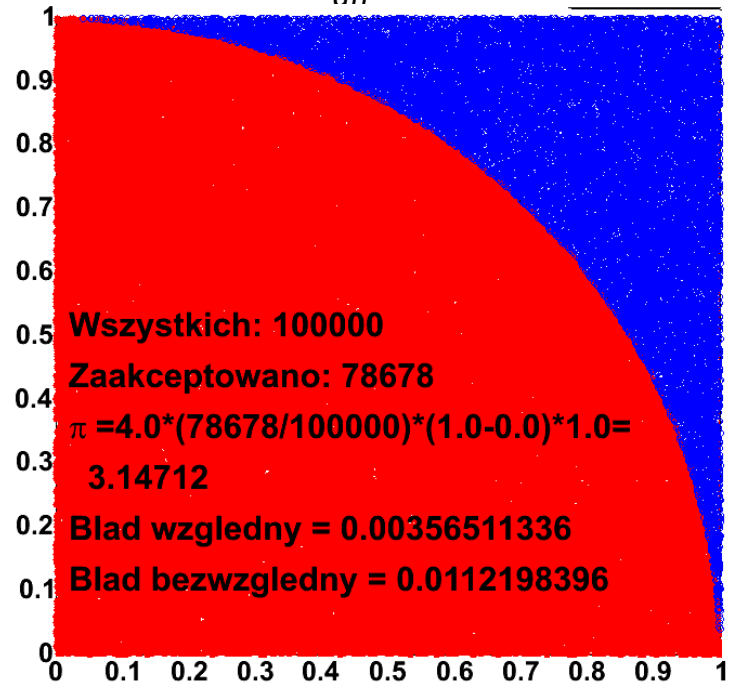
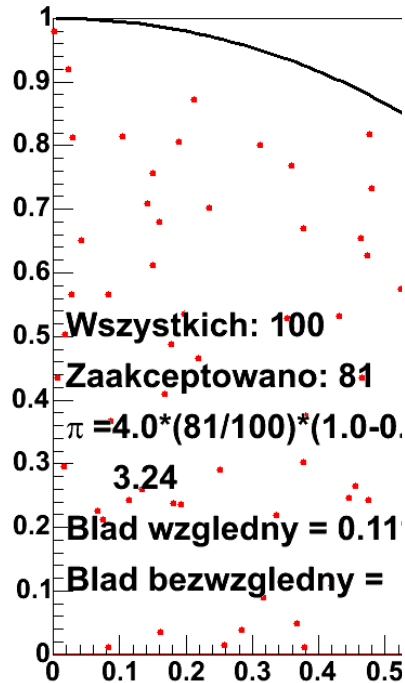


# Całkowanie metodą Monte Carlo - przykład

- Najpopularniejszy przypadek to wykorzystanie metody Monte Carlo do obliczenia wartości  $\pi$
- W tym celu rozpatrzmy ćwiartkę okręgu o jednostkowym promieniu. Funkcja opisująca tę ćwiartkę to:

$$g(y) = \sqrt{(R^2 - y^2)}; \quad 0 \leq y \leq 1; \quad 0 \leq y \leq 1$$

- Pole ćwiartki jednostkowego okręgu to:  $I = \int_0^1 g(y) dy = \pi/4 \Rightarrow \pi = 4 \cdot I$
- Wartość całki obliczamy metodą Monte Carlo:  $I \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b-a) d$

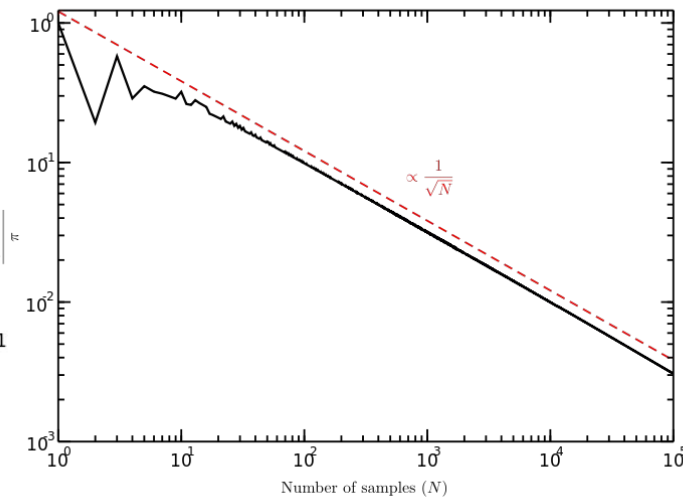
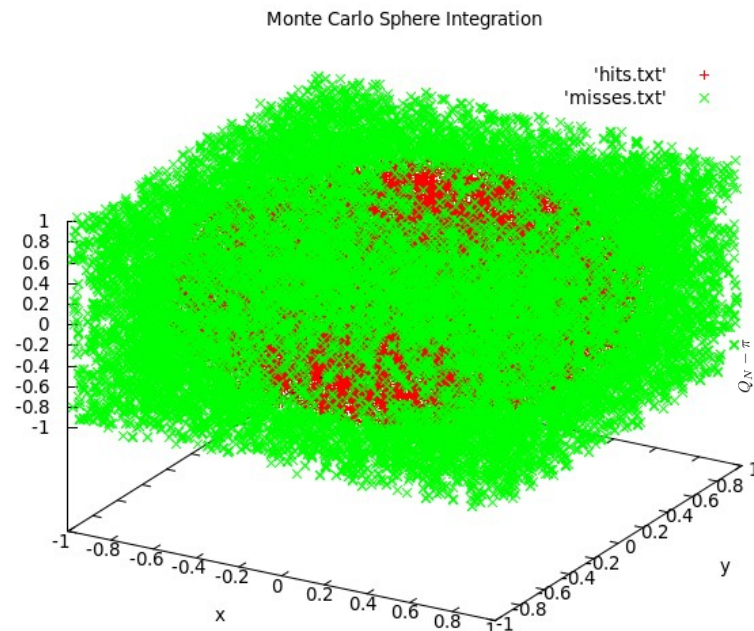
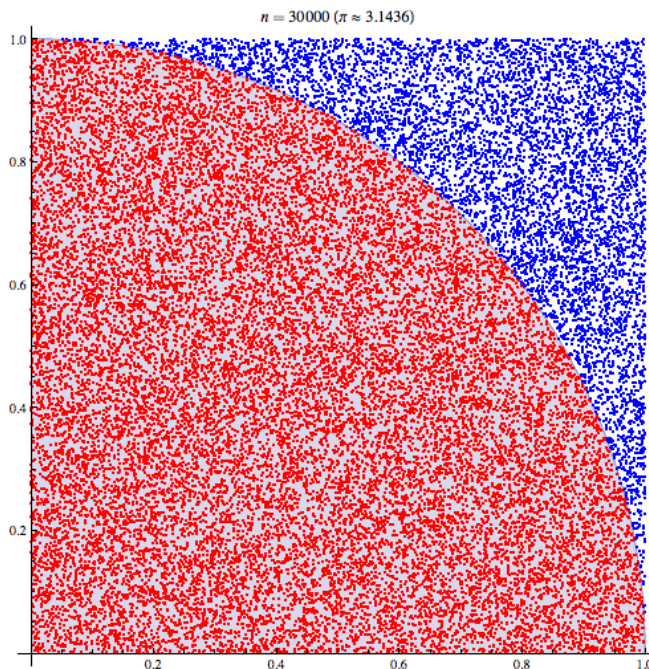


# Całkowanie metodą Monte Carlo - przykład

- Najpopularniejszy przypadek to wykorzystanie metody Monte Carlo do obliczenia wartości  $\pi$
- W tym celu rozpatrzmy ćwiartkę okręgu o jednostkowym promieniu. Funkcja opisująca tę ćwiartkę to:

$$g(y) = \sqrt{(R^2 - y^2)}; \quad 0 \leq y \leq 1; \quad 0 \leq y \leq 1$$

- Pole ćwiartki jednostkowego okręgu to:  $I = \int_0^1 g(y) dy = \pi/4 \Rightarrow \pi = 4 \cdot I$
- Wartość całki obliczamy metodą Monte Carlo:  $I \approx \frac{N_{accept}}{N_{all}} (b-a) d$





# Najważniejsze rozkłady prawdopodobieństwa

# Rozkład dwumianowy

- W Polsce znany również jako rozkład Bernoulliego (*ang. binomial distribution*) – w innych krajach może oznaczać inny rozkład
- Rozważmy proste doświadczenie – rzut monetą:
  - w wyniku rzutu możemy otrzymać dwa wykluczające się wyniki
  - zatem przestrzeń zdarzeń elementarnych:  $E = A + \bar{A}$
  - możemy zdefiniować prawdopodobieństwa:



$$P(A) = p$$



$$P(\bar{A}) = 1 - p = q$$

- Wynik doświadczenia może być zmienną losową  $X_i$ , która przybiera wartość 1 lub 0 w zależności od tego, czy zaszło zdarzenie  $A$  lub  $\bar{A}$
- Jeśli powtórzymy wielokrotnie doświadczenie, to otrzymamy rozkład zmiennej losowej  $X = X_1 + X_2 + \dots + X_n$





# Rozkład dwumianowy

- Z rachunku prawdopodobieństwa wiemy, że jeżeli przestrzeń zdarzeń elementarnych  $E = A_1 + A_2 + \dots + A_n$  i zdarzenia są niezależne, to:

$$P(A_1 A_2 \dots A_n) = P(A_1) P(A_2) \dots P(A_n)$$

- Z tego wynika, że prawdopodobieństwo, że  $k$  pierwszych doświadczeń (z  $n$ ) da wynik zdarzenia  $A$  a pozostałe  $n-k$  dadzą wynik zdarzenia  $\bar{A}$ , wynosi:

$$P(A^k \bar{A}^{n-k}) = p^k q^{n-k}$$



- Zgodnie z kombinatoryką, pojawienie się  $k$  razy zdarzenia  $A$  w  $n$  doświadczeniach realizuje się na “ $n$  po  $k$ ” sposobów:  $\binom{n}{k} = \frac{n!}{k!(n-k)!}$  różniących się kolejnością zdarzeń  $A$  i  $\bar{A}$
- Prawdopodobieństwo wystąpienia  $k$  razy zdarzenia  $A$  i  $n-k$  razy zdarzenia  $\bar{A}$  w  $n$  doświadczeniach, w dowolnej kolejności, wynosi:

$$P(k) = W_k^n = \binom{n}{k} p^k q^{n-k}; \quad q = 1 - p$$

- Tak zdefiniowany rozkład nazywamy **rozkładem dwumianowym**

# Rozkład dwumianowy

- Policzmy wartość oczekiwaną i wariancję rozkładu dwumianowego
- Dla pojedynczego doświadczenia  $X_i$  (zmiennej losowej, która może przyjąć wartość 1 lub 0):

$$E(X) = \sum_{i=1}^n x_i P(X = x_i) \quad E(X_i) = 1 \cdot P(X_i = 1) + 0 \cdot P(X_i = 0) \quad \boxed{E(X_i) = 1 \cdot p + 0 \cdot q = p}$$
$$\sigma^2(X_i) = E((x_i - p)^2) = (1 - p)^2 p + (0 - p)^2 q = \boxed{pq}$$

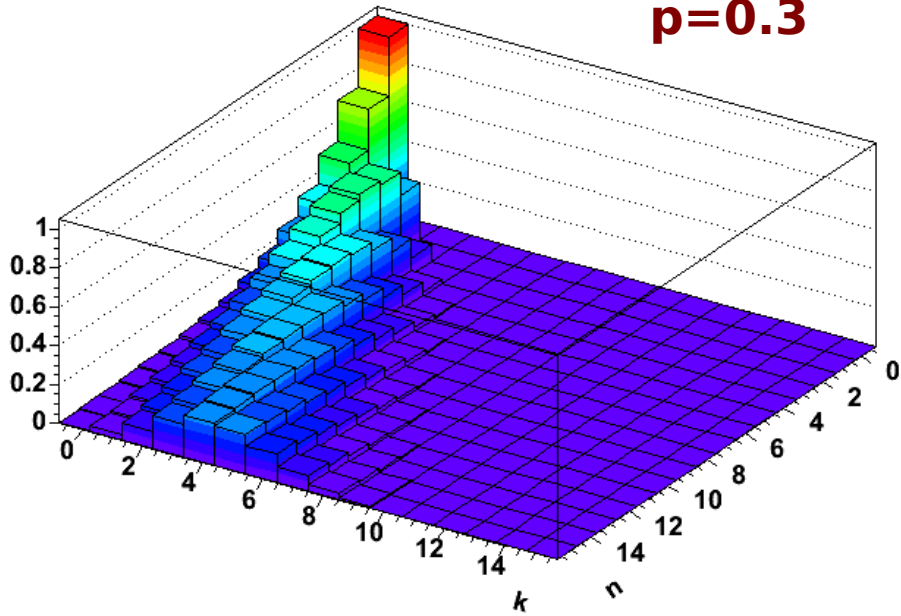
- Z własności wartości oczekiwanej:  $E(X = X_1 + X_2 + \dots + X_n) = \sum_{i=1}^n E(X_i) = np$
- Zakładając niezależność zmiennych (zerowe kowariancje) otrzymamy z kolei:  $\sigma^2(X) = npq$
- Dla 2 zdarzeń losowych:

$$\sigma^2(X) = \binom{2}{2} p^2 (2 - 2p)^2 + \binom{2}{1} pq (1 - 2p)^2 + \binom{2}{0} q^2 (0 - 2p)^2 =$$
$$2 p^2 (4 - 8p + 4p^2) + 2(p - 2p^2) + (1 - 2p + p^2) 4p^2 = 2p(1 - p) = 2pq$$

# Rozkład dwumianowy - rysunek

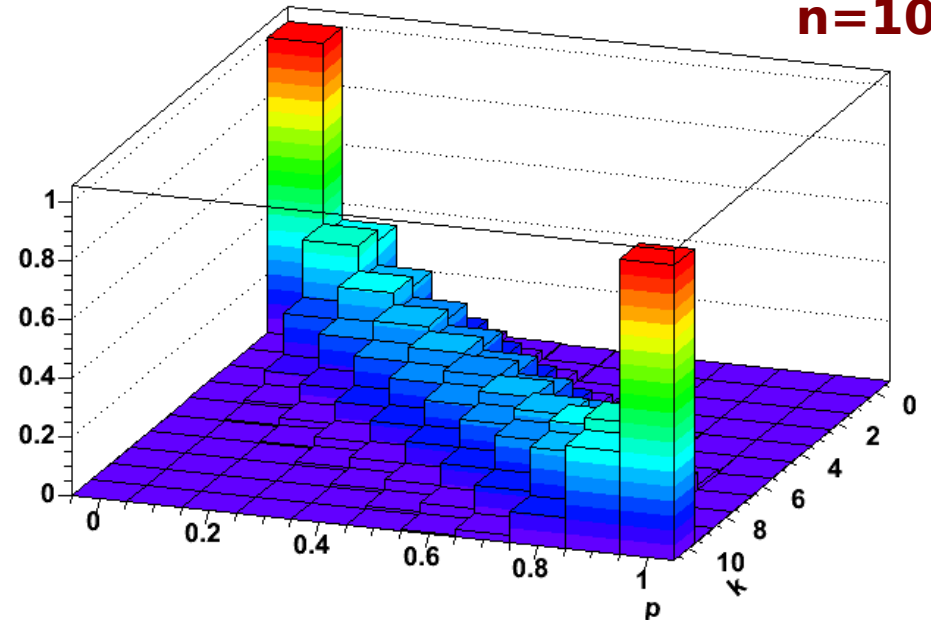
Rozkład dwumianowy

$p=0.3$



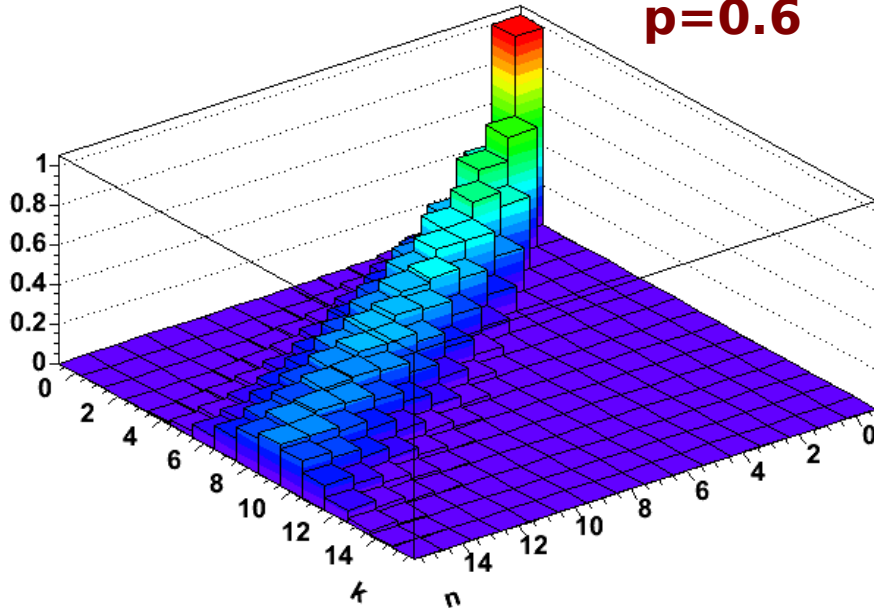
Rozkład dwumianowy

$n=10$



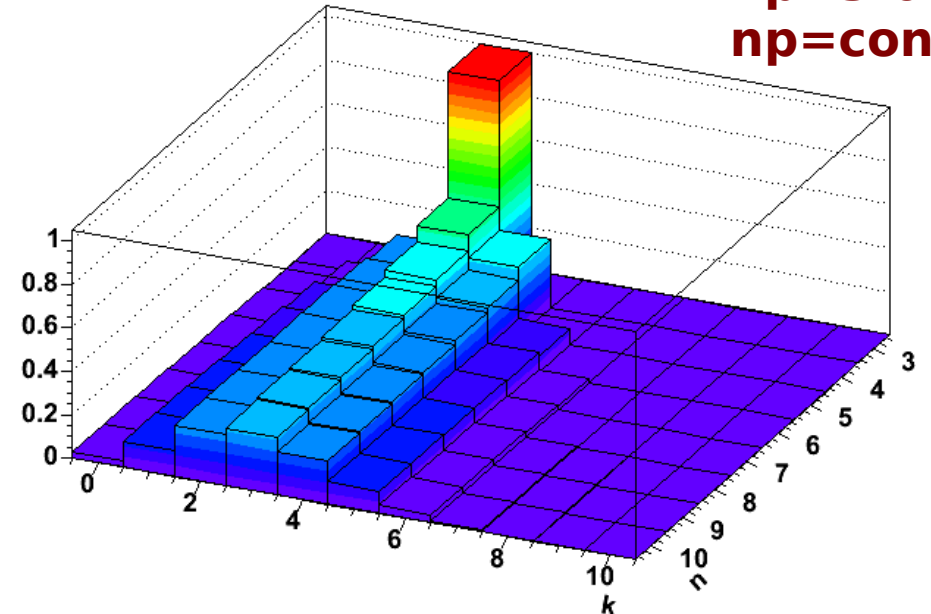
Rozkład dwumianowy

$p=0.6$



Rozkład dwumianowy

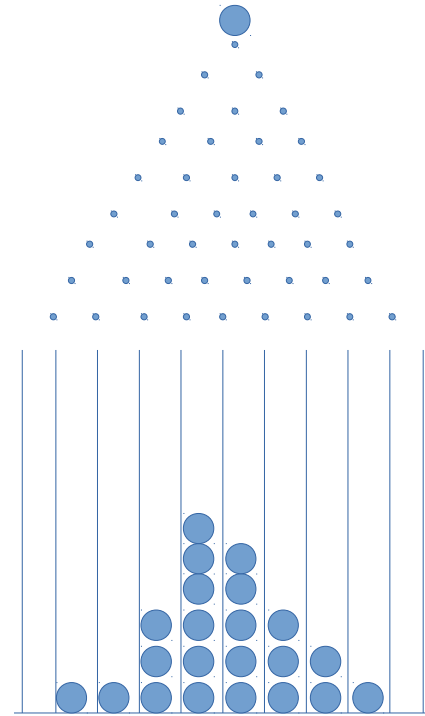
$np=3.0$   
 $np=const$



# Rozkład dwumianowy - tablica Galtona

- Innym przykładem realizacji rozkładu dwumianowego jest **tablica (deska) Galtona**:
  - mamy  $n$  rzędów kołeczków
  - kuleczka może przesunąć się w lewo (z prawdopodob.  $p=0,5$ ) lub w prawo ( $q=0.5$ )
  - kuleczka przesunie się  $k$  razy w lewo i  $n-k$  razy w prawo
  - każde przesunięcie jest niezależne
  - zatem dla jednej konkretnej konfiguracji (drogi) “spadku” kulki prawdopodobieństwo:  $p^k q^{n-k}$
  - jeśli mamy różne konfiguracje przesunięć:

$$P(k) = W_k^n = \binom{n}{k} p^k q^{n-k}; \quad q = 1 - p$$



deska Galtona na  
Wydziale Fizyki PW

<http://www.if.pw.edu.pl/~pluta/pl/tgak.jpg>

# Rozkład dwumianowy - inne przykłady z życia

---

$$P(k) = W_k^n = \binom{n}{k} p^k q^{n-k}; \quad q = 1 - p$$

- 1)  $n$  – ilość studentów na 3 roku fizyki  
 $p$  – prawdopodobieństwo zaliczenia KADD  
 $k$  – ilość osób, które przedmiot zaliczyły
  
- 2)  $n$  – liczba dzieci urodzonych w 2015 roku  
 $p$  – prawdopodobieństwo, że urodzi się dziewczynka (=0,5)  
 $k$  – ilość urodzonych dziewczynek

# Rozkład wielomianowy - uogólnienie

- Jeśli przestrzeń zdarzeń elementarnych:  $E = A_1 + A_2 + \dots + A_l$
- Zdarzenia się wzajemnie wykluczają:  $P(A_j) = p_j$ ,  $\sum_{j=1}^l p_j = 1$
- To prawdopodobieństwo zajścia  $k_j$  razy zdarzenia  $A_j$ :

$$W_{k_1, k_2, \dots, k_l}^n = \frac{n!}{\prod_{j=1}^l k_j!} \prod_{j=1}^l p_j^{k_j}, \quad \sum_{j=1}^l k_j = n$$

- Taki rozkład nazywamy **rozkładem wielomianowym**
- Jeśli zdefiniujemy zmienne losowe  $X_{ij}$  równe 1, gdy wynikiem  $i$ -tego doświadczenia jest zdarzenie  $A_j$ , lub równe 0 w przeciwnym razie,

oraz

$$X_j = \sum_{i=1}^n X_{ij}$$

- Wtedy wartość oczekiwana i kowariancja:

$$E(X_j) = \hat{x}_j = n p_j \quad c_{ij} = n p_i (\delta_{ij} - p_j)$$

# Częstość i prawo wielkich liczb

- W rzeczywistości nie znamy prawdopodobieństw zdarzeń (np.  $p_j$  w rozkł. wielomianowym) – wyznaczamy je eksperymentalnie

- **Częstość** wystąpienia zdarzenia  $A_j$  w  $n$  doświadczeniach będzie określona wzorem: 
$$H_j = \frac{1}{n} X_j$$

- Częstość jest zmienną losową, dla której (przy  $n$  próbach):

$$E(H_j) = \hat{h}_j = E\left(\frac{X_j}{n}\right) = p_j \quad \sigma^2(H_j) = \sigma^2\left(\frac{X_j}{n}\right) = \frac{1}{n^2} \sigma^2(X_j) = \frac{1}{n} p_j(1 - p_j)$$

- Wartość oczekiwana częstości jest równa jego prawdopodobieństwu. Iloczyn  $p_j(1-p_j)$  jest zawsze mniejszy od  $1/4$ , więc standardowe odchylenie częstości jest mniejsze niż  $1/\sqrt{n}$ . Jest to **prawo wielkich liczb**
- Przeprowadzenie  $n$  prób umożliwia pomiar prawdopodobieństwa zdarzenia  $A_j$ , kwadrat niepewności jest wtedy odwrotnie proporcjonalny do  $n$ . Jest to tzw. **niepewność statystyczna**

# Rozkład hipergeometryczny

- W urnie jest  $N$  kul –  $k$  białych i  $N-K$  czarnych
- W  $n$  próbach wyciągamy (bez zwracania)  $k$  kul białych i  $n-k=l$  kul czarnych. Jakie jest prawdopodobieństwo wyciągnięcia  $k$  kul białych?
- Wylosowanie kolejnej kulki zmienia proporcje kul białych do czarnych i wpływa na wynik kolejnego losowania – rozkład dwumianowy nie ma tu zastosowania. Mamy jednak:

- liczbę możliwości wylosowania  $n$  z  $N$  kulek:  $\binom{N}{n}$
- prawdopodobieństwo takiego zdarzenia:  $1/\binom{N}{n}$
- możliwość wylosowania  $k$  spośród  $K$  białych i  $l$  spośród  $L$  czarnych kulek wynoszą:  $\binom{K}{k} \binom{L}{l}$

- prawdopodobieństwo szukane wynosi zatem:  $W_k = \frac{\binom{K}{k} \binom{L}{l}}{\binom{N}{n}}$

- Analogicznie jak w rozkładzie dwumianowym, definiujemy zmienną losową:  $X = \sum_{i=1}^n X_i$



# Rozkład hipergeometryczny

- Analogicznie jak w rozkładzie dwumianowym, definiujemy zmienną losową:
 
$$X = \sum_{i=1}^n X_i$$
  - $X_i$  przyjmuje wartość 1 dla białych i 0 dla czarnych wylosowanych kul

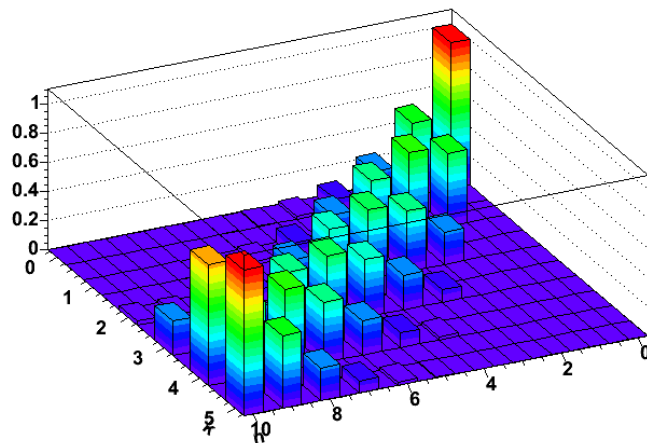
- Można pokazać, że (Brandt):

$$E(X) = n \frac{K}{N} \qquad \sigma^2(X) = \frac{nK(K-N)(N-n)}{N^2(N-1)}$$

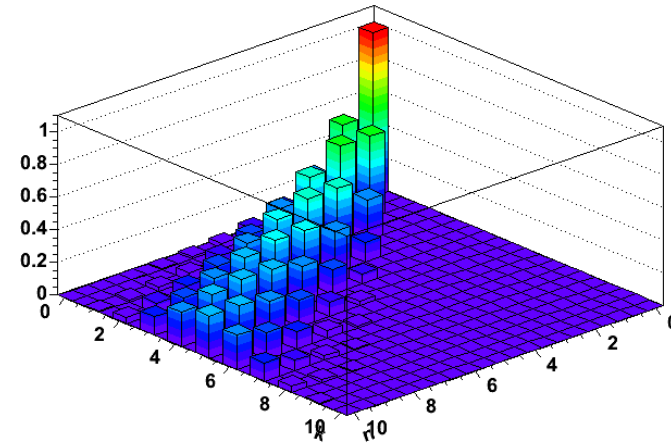
- Dla  $n \ll N$  rezultat kolejnego losowania niewiele wpływa na następne wyniki. Wtedy rozkład hipergeometryczny upodabnia się do dwumianowego:

$$p = \frac{K}{N}, \quad q = \frac{N-K}{N}, \quad E(X) = n \frac{K}{N} = np, \quad \sigma^2(X) = \frac{npq(N-n)}{N-1}$$

Rozkład hipergeometryczny K=5, N=10



Rozkład hipergeometryczny K=50, N=100



# Rozkład Poissona

- Rozważmy rozkład dwumianowy:

$$P(k) = W_k^n = \binom{n}{k} p^k q^{n-k}; \quad q = 1 - p$$

- dla  $n \rightarrow \infty$  ale przy stałym  $np = \lambda$  rozkład dwumianowy dąży do **rozkładu Poissona** (wyprowadzenie – Brandt):

$$\lim_{n \rightarrow \infty} W_k^n = f(k) = \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} \qquad W_k^n = \binom{n}{k} p^k q^{n-k}$$

- **normalizacja:**

$$\sum_{k=0}^{\infty} f(k) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} = e^{-\lambda} \left( 1 + \lambda + \frac{\lambda^2}{2!} + \frac{\lambda^3}{3!} + \dots \right) = e^{-\lambda} e^{\lambda} = 1$$

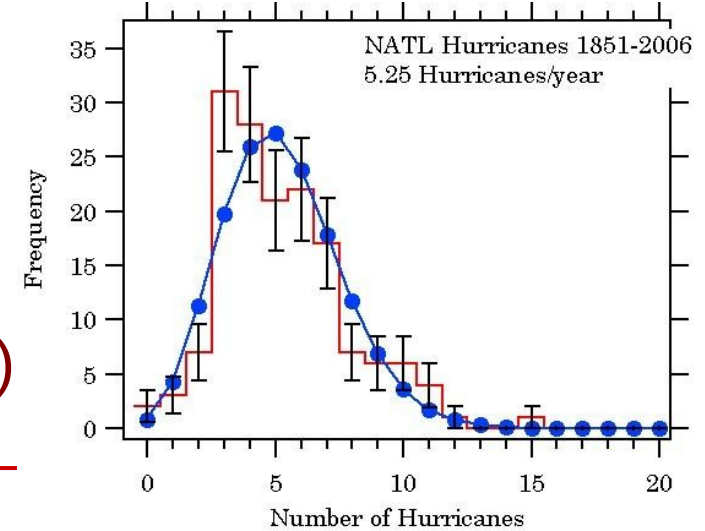
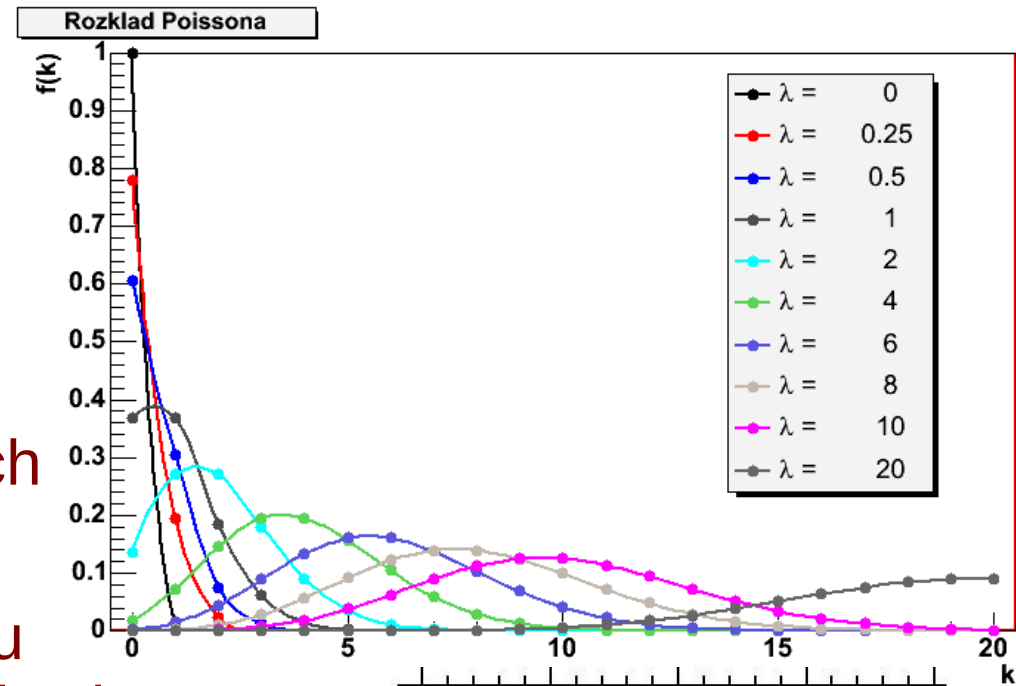
- **wartość oczekiwana:**  $E(K) = \sum_{k=0}^{\infty} k \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} = \lambda \sum_{j=0}^{\infty} \frac{\lambda^j}{j!} e^{-\lambda} = \lambda$

- **wariancja:**  $\sigma^2(K) = E(K^2) - (E(K))^2 = \lambda(\lambda + 1) - \lambda^2 = \lambda$

- **Skosność i wsp. asymetrii:**  $\mu_3 = E\left(\left(k - \hat{k}\right)^3\right) = \lambda \qquad \gamma = \frac{\mu_3}{\sigma^3} = \frac{\lambda}{\lambda^{3/2}} = \lambda^{-1/2}$

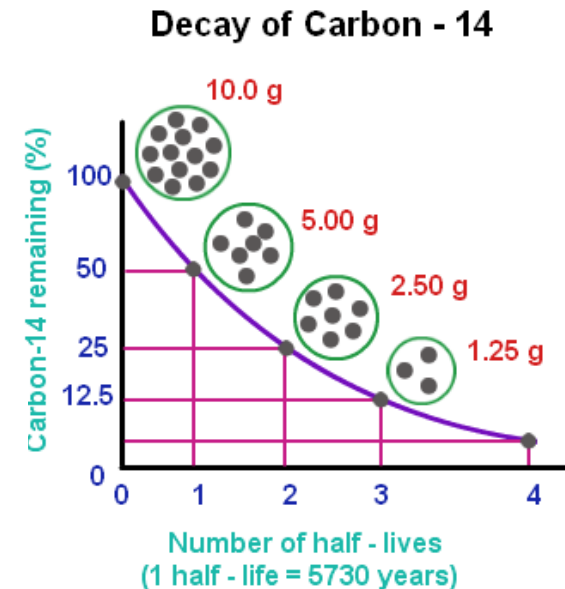
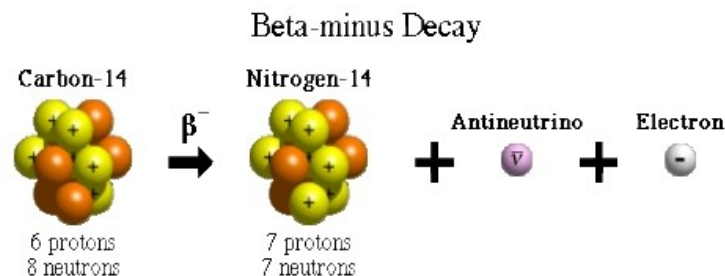
# Rozkład Poissona - przykłady

- Rozkład Poissona stosujemy wtedy, gdy mamy dużą liczbę niezależnych zdarzeń, z których tylko nieliczne mają interesującą nas własność (duże  $n$ , małe  $p$  w rozkł. dwumianowym)
- Rozkład Poissona występuje tam, gdzie mamy zjawiska dyskretne, gdy prawdopodobieństwo wystąpienia zjawiska jest stałe w czasie lub przestrzeni:
  - liczba połączeń przychodzących do centrali na minutę
  - liczba mutacji w danym odcinku DNA po ekspozycji na pewną dawkę promieniowania
  - liczbę zabitych każdego roku przez kopnięcie konia w korpusie kawalerii w Prusach (Wikipedia)



# Rozkład Poissona - rozpad promieniotwórczy

- Mamy jądro promieniotwórcze o czasie życia  $\tau$ . Obserwujemy je w czasie  $T \ll \tau$ . Prawdopodobieństwo rozpadu jądra w tym czasie  $W \ll 1$ . Dzielimy czas  $T$  na  $n$  przedziałów, prawdopodobieństwo:  $p = W/n$ .
- Obserwujemy w czasie  $T$  źródło zawierające  $N$  jąder. Liczba przedziałów czasowych  $n_k$ , w których zaobserwowano  $k=0, 1, 2, 3$  itd. rozpadów. Wtedy częstość  $h(k) = n_k/n$ .
- Doświadczalnie zaobserwowano, że dla  $N \rightarrow \infty$  i dużych  $n$  rozkład  $h(k)$  dąży do rozkładu Poissona, co stanowi bezpośredni dowód na niezależność i statystyczny charakter rozpadów promieniotwórczych (badania Rutherforda i Geigera).
- Analogicznie – częstość obserwowania  $k$  gwiazd w elemencie kąta bryłowego sfery niebieskiej lub  $k$  rodziny w jednostkowym elemencie objętości keksu



# Rozkład jednostajny

- Gęstość prawdopodobieństwa:

$$f(x) = c; x \in \langle a, b \rangle$$

$$f(x) = 0; x \in \mathbb{R} \setminus \langle a, b \rangle$$

- Współczynnik (normalizacja)  $c$ :

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = c \int_a^b dx = c(b-a) = 1 \Rightarrow c = \frac{1}{b-a}$$

$$f(x) = \frac{1}{b-a}; x \in \langle a, b \rangle$$

$$f(x) = 0; x \in \mathbb{R} \setminus \langle a, b \rangle$$

- Dystrybuanta:

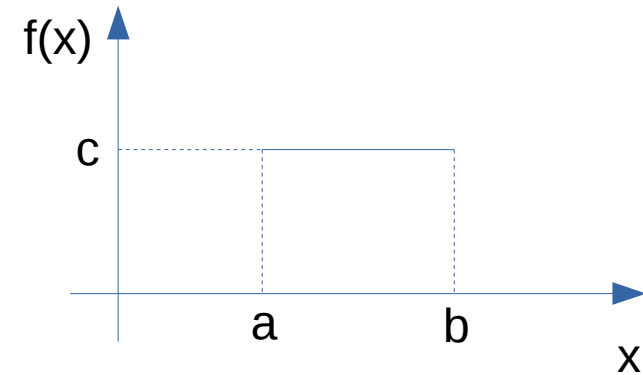
$$F(x) = 0; x < a$$

$$F(x) = \frac{1}{b-a} \int_a^x dx' = \frac{x-a}{b-a}; x \in \langle a; b \rangle$$

$$F(x) = 1; x > b$$

- Wartość oczekiwana:

$$E(X) = \hat{x} = \frac{1}{b-a} \int_a^b x dx = \frac{1}{2(b-a)} (b^2 - a^2) = \frac{(b-a)(b+a)}{2(b-a)} = \frac{b+a}{2}$$



$$\text{Wariancja: } \sigma^2(X) = E(X^2) - (E(X))^2$$

$$E(X^2) = \frac{1}{b-a} \int_a^b x^2 dx = \frac{(b^3 - a^3)}{3(b-a)}$$

$$= \frac{(b-a)(b^2 + ba + a^2)}{3(b-a)} = \frac{b^2 + ba + a^2}{3}$$

$$\sigma^2(X) = \frac{b^2 + ba + a^2}{3} - \left(\frac{b+a}{2}\right)^2 =$$

$$= \frac{b^2 + ba + a^2}{3} - \frac{b^2 + 2ba + a^2}{4} = \frac{(b-a)^2}{12}$$

# Rozkład wykładniczy

- Gęstość prawdopodobieństwa:

$$f(x) = \lambda e^{-\lambda x}; x \geq 0; \lambda > 0$$

$$f(x) = 0; x < 0$$

- Dystrybuanta:

$$F(x) = 0; x < 0$$

$$F(x) = \int_0^x f(x) dx = \lambda \int_0^x e^{-\lambda x'} dx' = \left[ \frac{-\lambda}{\lambda} e^{-\lambda x'} \right]_0^x$$

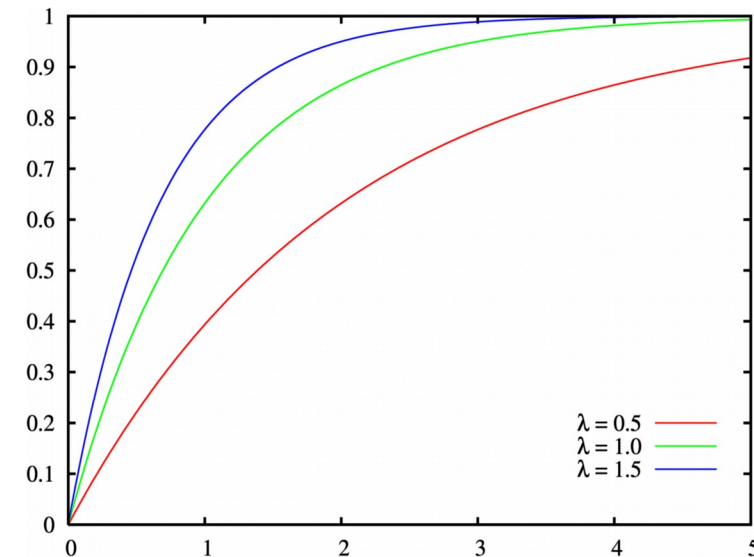
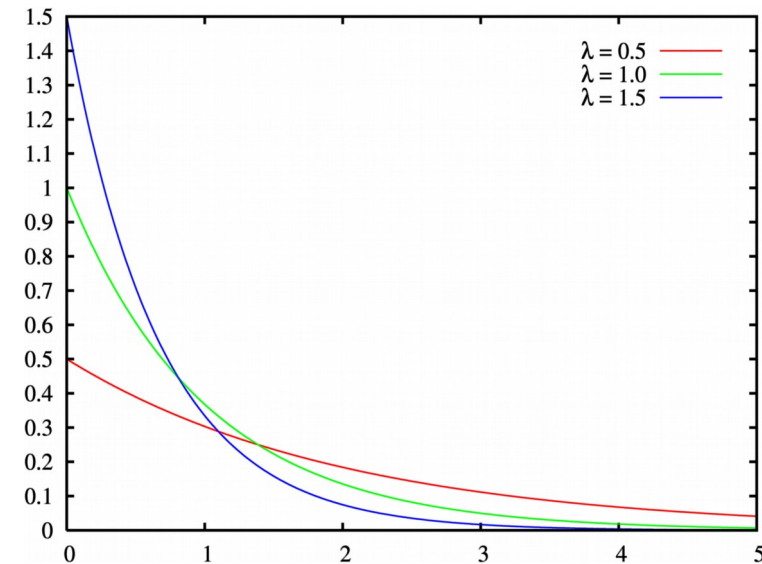
$$F(x) = 1 - e^{-\lambda x}; x \geq 0$$

- Wartość oczekiwana:

$$E(x) = \hat{x} = \int_0^{\infty} x f(x) dx = \lambda \int_0^{\infty} e^{-\lambda x} x dx = \frac{1}{\lambda}$$

- Wariancja:  $E(x^2) = \int_0^{\infty} x^2 f(x) dx = \frac{2}{\lambda^2}$

$$\sigma^2(x) = E(x^2) - (E(x))^2 = \frac{2}{\lambda^2} - \frac{1}{\lambda^2} = \frac{1}{\lambda^2}$$



# Rozkład normalny standardowy

- Gęstość prawdopodobieństwa:

$$f(x) \equiv \varphi_0(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-x^2/2}$$

- rozkład o średniej 0 i wariancji 1

- Dystrybuanta nie ma postaci analitycznej (korzystamy z tabel)

- Rozkład jest unormowany:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2/2} dx = \sqrt{2\pi}$$

- Jeśli wprowadzimy zmienną:

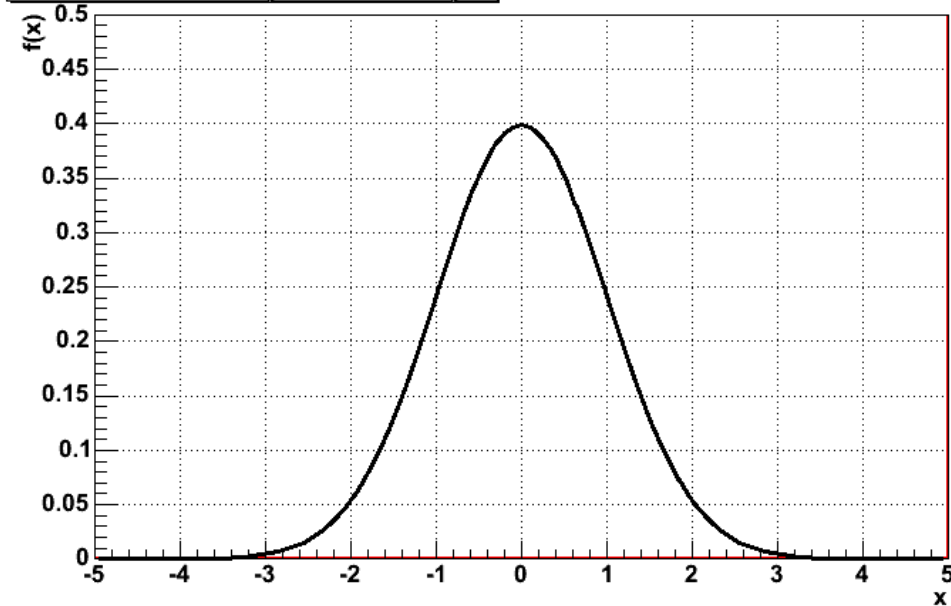
$$Y = (X - a)/b$$

- Otrzymamy rozkład Gaussa:

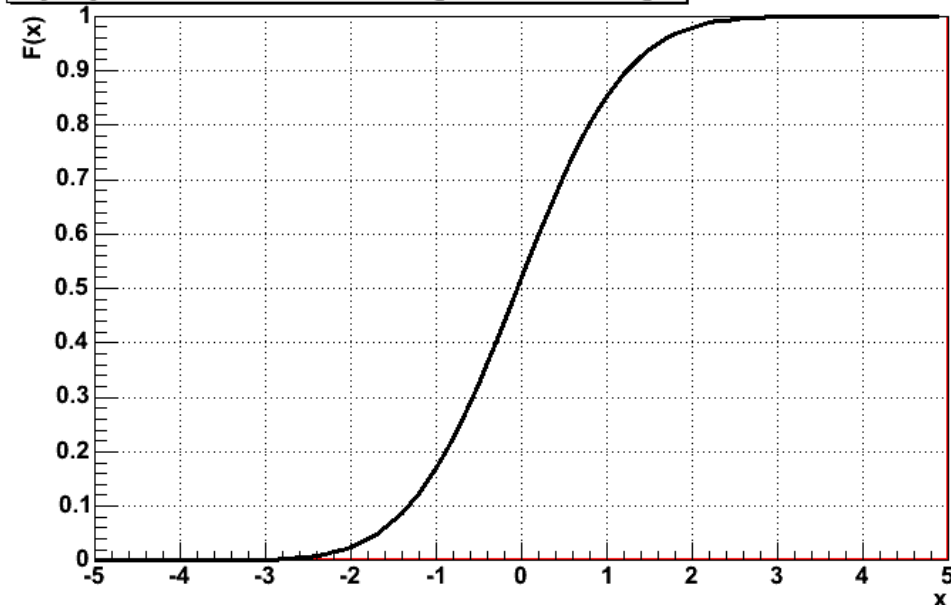
$$f(y) \equiv \varphi(y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}b} e^{-(y-a)^2/2b^2}$$

- średnia (przesunięcie):  $\hat{y} = a$
- wariancja (szerokość):  $\sigma^2(Y) = b$

Rozkład normalny standardowy

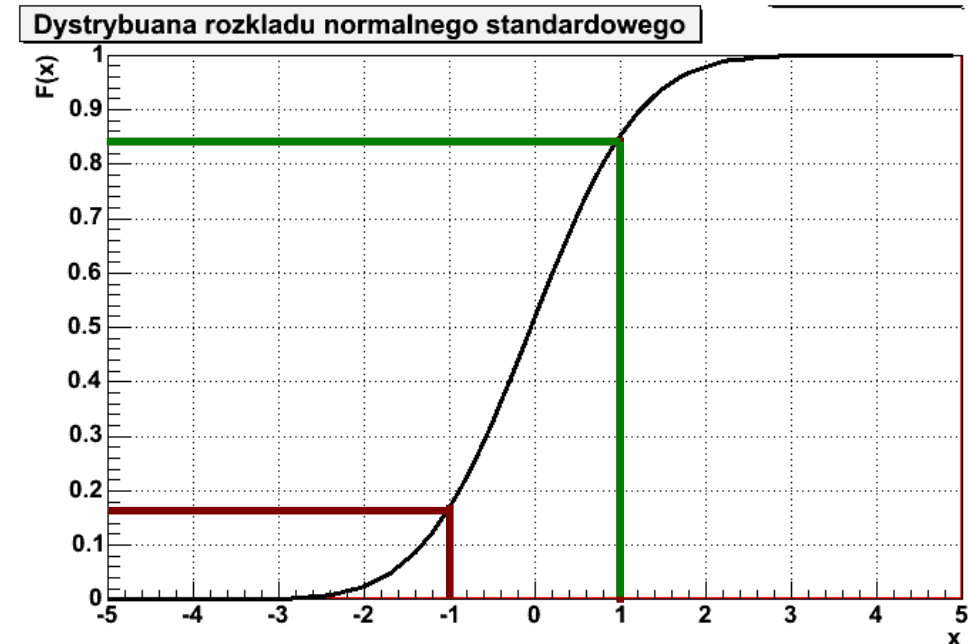
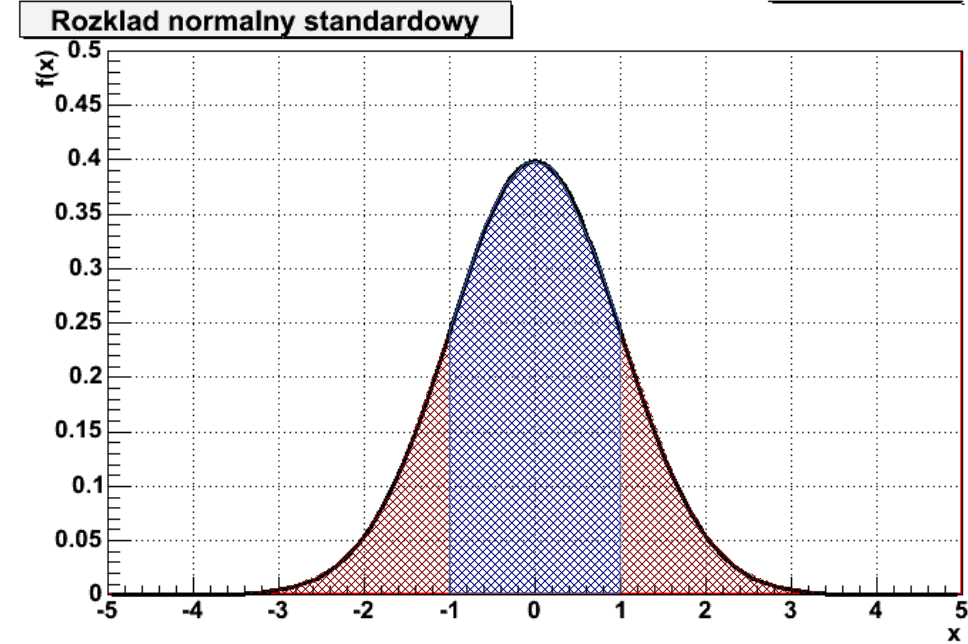


Dystrybuanta rozkładu normalnego standardowego



# Rozkład normalny standardowy - własności

- Punkt przegięcia rozkładu:
  - **standardowego**  $x=\pm 1$
  - **Gaussa**  $x=a\pm b$
- Załóżmy, że znamy dystrybuantę:
$$F_0(x) \equiv \Phi_0(x) = P(X \leq x)$$
- Ze względu na asymetrię gęstości:
$$P(|X| > x) = 2 \Phi_0(-|x|) = 2(1 - \varphi_0(|x|))$$
- Analogicznie, wewnątrz przedziału  $2x$ :
$$P(|X| \leq x) = 2 \Phi_0(|x|) - 1$$
- Dystrybuantę r. norm. można uogólnić na r. Gaussa:
$$\Phi(y) = \Phi_0\left(\frac{x-a}{b}\right)$$





# Rozkład normalny standardowy - własności

- Wtedy szczególnie interesujące jest obliczenie występowania zmiennej los. dla wielokrotności odchylenia standardowego:

$$P(|Y - a| \leq n\sigma) = 2\Phi_0\left(\frac{nb}{b}\right) - 1 = 2\Phi_0(n) - 1$$

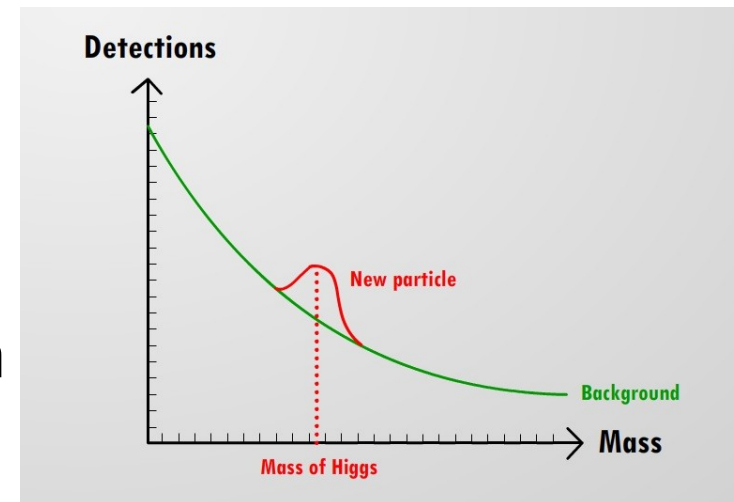
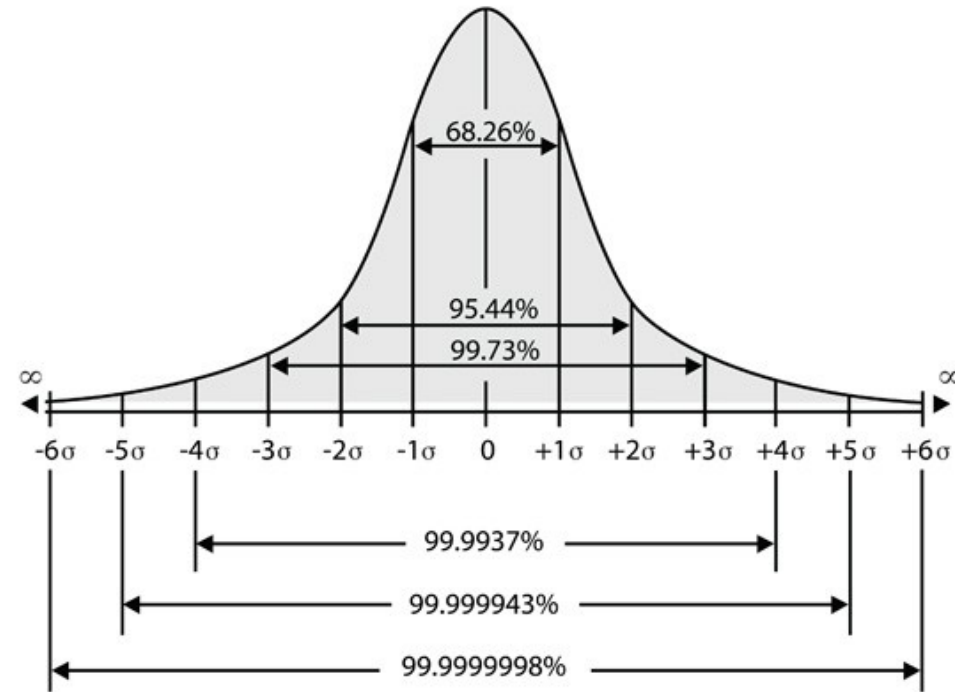
- Otrzymamy wtedy:

$$P(|Y - a| \leq \sigma) = 68,3\% \quad P(|Y - a| > \sigma) = 31,7\%$$

$$P(|Y - a| \leq 2\sigma) = 95,4\% \quad P(|Y - a| > 2\sigma) = 4,6\%$$

$$P(|Y - a| \leq 3\sigma) = 99,8\% \quad P(|Y - a| > 3\sigma) = 0,2\%$$

- Z Wykładu 1 pamiętamy, że **współczynnik rozszerzenia** niepewność typu A zwykle jest między 2 a 3 – tu widać dlaczego
- W nauce przez odchylenie standardowe określamy różnice w obserwowanym sygnale eksperymentalnym w stosunku do sytuacji, gdy efektu fizycznego nie ma

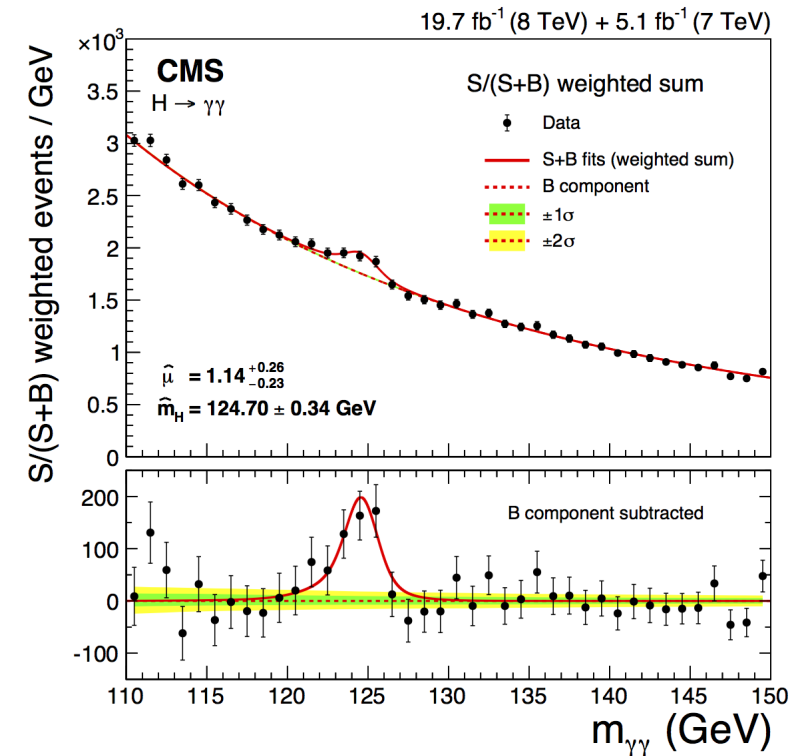
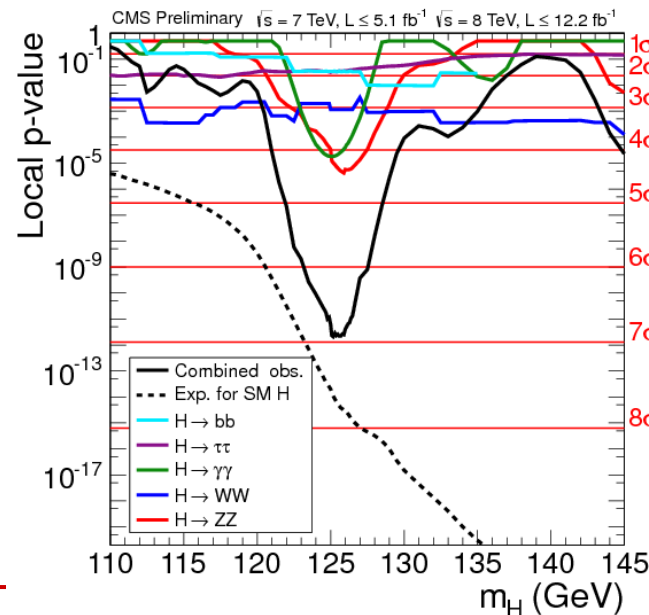
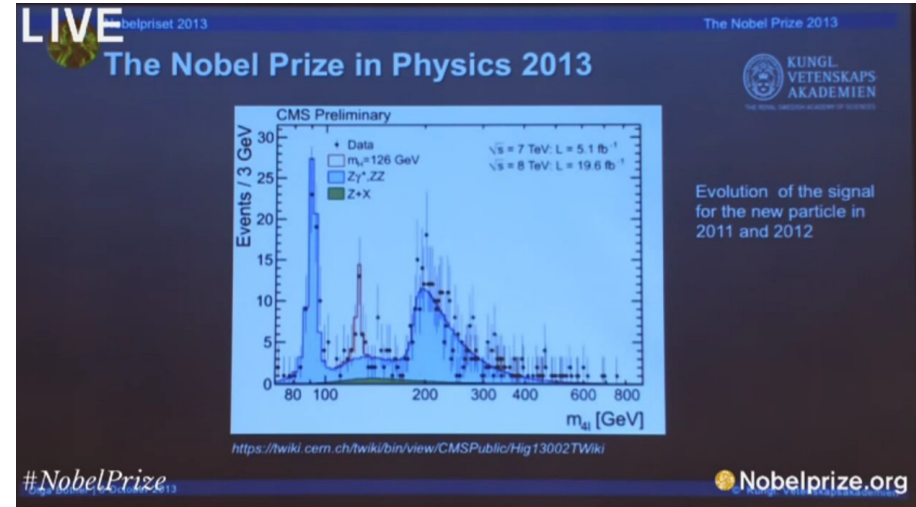


# Wielokrotności sigma

- Idealnym przykładem jest odkrycie bozonu Higgsa
- W fizyce cząstek przyjęło się, że dopiero mając **odchylenie  $5\sigma$**  można mówić o odkryciu:

$$P(|Y - a| \leq 5\sigma) = 99,99994 \%$$

- Różnica na takim poziomie wymagała zebrania dużej ilości danych, stąd potwierdzenie jego istnienia zajęło ponad 3 lata





**KONIEC**