1. はじめに

工場などの高天井に設置されている照明器 具は数多く使われている。作業面での照度の ムラは疲労や事故の原因となり、ランプの効 率の良し悪しが大きな課題となっている。

そこで、本研究はランプと反射笠によって 生じる被照面上の照度分布をモンテカルロ法 により求め、作業面に対してムラのない照明 器具の形状を開発することを目的としている。

本報告では、ランプからの配光に焦点を当 て、さまざまな配光をモンテカルロ法¹⁾を用 いて模擬した。またそれらを理論値と比較し、 どの配光が作業面に対してムラがないかを検 討した。

2. 計算の概要¹⁾

2.1 計算の流れ

モンテカルロ法とは乱数を用いた統計的計 算手法の総称である。この方法を用いた照度 計算は、光源から放射される光束を多数の粒 子の集合として取り扱い、その各粒子の飛行 軌跡を模擬するものである。

はじめに、反射笠、作業面の寸法、光源から放射する粒子数を任意で与える。光源から 放射される粒子の方向は鉛直角6、水平角 6、 で構成され、これらを乱数により決定する。 また、粒子が反射笠や作業面に入射した場合 の反射、吸収の判別も乱数により決定する。 すべての粒子が放射し吸収されるまで計算を 繰り返す。

2.2 配光の模擬式

配光とは、一般的にランプや照明器具の光 度の角度に対する変化、または分布のことを 指す。以下に、さまざまな配光について示す。

<u>2.2.1 均等拡散配光</u>

式(I)に均等拡散光源の配光式を示す。	
$I_{\theta} = I_0 \cos \theta$	(1)
ただし、 θ は鉛直角	
I ₀ は鉛直角方向 0°の光度	
$I_{ heta}$ は鉛直角 $ heta$ 方向の光度	
下半球の全放射光束は、式(2)のようにな	こる。

日大生産工	(院)		C)佐藤	一樹
日大生産工		内田	暁、	大谷	義彦

$$F(\theta,\phi) = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=0}^{\pi/2} I_{\theta} \cdot \sin\theta \, d\theta \cdot d\phi \qquad (2)$$

ー様乱数ξと対応させ正規化し、鉛直角θ。は式 (3)で与えられる。

$$\theta_{\rm s} = \sin^{-1} \sqrt{\xi} \tag{3}$$

水平角 φ は 0~2π(rad)の範囲で変化し、光 束はこの範囲で一様に分布しているので、水 平角方向の放射角 φ は一様乱数 ξ より式(4) で与えられる

$$\phi_{\rm s} = 2\pi\xi \tag{4}$$

均等拡散の配光の分布を図1に示す。値は 最大光度を基準とした相対値で示した。



図1 均等拡散配光

<u>2.2.2 半球拡散配光</u>2)

式(5)に半球拡散光源の配光式を示す。 $I_{\theta} = I_0$ (5) 式(2)に式(5)を代入し下半球の全放射光束を 求め、一様乱数 ξ と対応させ正規化すると鉛直 角 θ_{0} は式(6)で与えられる。

$$\theta_{\rm s} = \cos^{-1}(1-\xi) \tag{6}$$

水平角は均等拡散配光と同様に式(7)で与 えられる。

$$\varphi_{\rm s} = 2\pi\xi \tag{7}$$

半球拡散の配光の分布を図2に示す。鉛直 角が0度から90度まですべて均一な光度の配 光となる。



Research on distribution of luminous intensity with luminaire for high celling Kazuki SATO, Akira UCHIDA and Yoshihiko OHTANI

<u>2.2.3 全球拡散配光²⁾</u>

式(8)に全球拡散光源の配光式を示す。

$$I_{\theta} = I_0$$
 (8)
式(2)に式(8)を代入し全球の全放射光束を求
め、一様乱数 ξ と対応させ正規化すると鉛直角
 θ は式(9)で与えられる。

 $\theta_{s} = \cos^{-1}(1 - 2\xi)$ (9) また、水平角は均等拡散光源と同様に式
(10)で与えられる。

φ_s = 2πξ (10)
 全球拡散の配光分布を図3に示す。鉛直角
 が0度から180度すべて均一な光度の配光となる。



図3 全球拡散配光

<u>2.2.4 非均等拡散配光³⁾</u>

非均等拡散光源の配光式を式(11)に示す。 $I_{\theta} = I_0 \cos^n \theta$ (11) ただし、nを次数とする。

式(2)に式(11)を代入し下半球の全放射光束 を求め、一様乱数 ξと対応させ正規化すると鉛 直角 θ。は式(12)で与えられる。

$$\theta_{\rm s} = \cos^{-1}(1-\xi)\overline{n+1} \tag{12}$$

非均等拡散の *n*=1,3,5 のときの配光分布を 図4に示す。均等拡散配光より指向性が狭い 配光を模擬した。*n*の値を増加させると指向 特性が狭くなることが確認できる。



図4 非均等拡散配光

<u>2.2.5 非全球拡散配光³⁾</u>

非全球拡散光源の配光式を式(13)に示す。 $I_{\theta} = I_0(a + b\cos\theta)$ (13)

を求め、一様乱数 ξ と対応させ、正規化すると 鉛直角 θ_s は式(14)で与えられる。

$$\theta_{s} = \cos^{-1}\left\{\frac{-a + \sqrt{a^{2} + b(2a + b)(1 - \xi)}}{b}\right\}$$
(14)
$$\geq \lambda z_{s}$$

非全球拡散の *a*=1,*b*=0.1,1,2,のときの配光分 布を図5に示す。均等拡散配光より指向特性 が広い配光となる。*b*の値を減少させるにつ れて指向特性が広くなっていることが確認で きる。



図5 非全球拡散配光

以上の配光を用いて、理論値と比較し、作 業面でのムラの検討を行う。

3. 放射粒子数の検討

モンテカルロ法を用いた照度計算は、放射 する粒子数を増加させることにより誤差率を 減少させることができるが、計算時間は増加 してしまう⁴。

そこで光源から放射される粒子数を変化さ せたときの照度の平均誤差率特性と、各粒子 数ごとの計算時間特性を示し、今後の計算で 使用する際に適していると思われる粒子数を 検討した。

作業面及び反射笠の概要を図6に示す。間 ロ、奥行き60の作業面を考え、高さ60の位 置に間口、奥行き、高さ共に1の反射笠を作 業面の中心に設置した。光源の位置は (30,30,61)である。また、光源は点光源とし、 今回は反射笠の反射率はないものとして考えた。 **^{36(30,30,61)}



図7に均等拡散配光で放射したときの計算

時間特性を示す。粒子数にほぼ比例して計算 時間も増加している。

また、図8に同じく均等拡散配光で放射し たときの計算値と理論値と比較した平均誤差 率特性を示す。理論値は逆2乗の法則と入射 角余弦の法則を用いて求めた⁵⁾。平均誤差率 は放射される粒子数に反比例して小さくなっ ている。

これらの結果から、粒子数が3億個より増 えると平均誤差率の変動は20億個まで 0.23[%]しか変化しないため、計算時間や他の 配光のことも考慮し、今回は粒子数3億個と して計算を行うこととする。



4. 結果と検討

4.1 理論値との比較⁶⁾

式(3),(6),(9)を用いてモンテカルロ法で模擬 した配光と理論値を相対値で比較した。図 1 の均等拡散配光と理論値との平均誤差率は 0.62[%]となり、図 2 の半球拡散配光のときは 0.36[%]、図 3 の全球拡散配光のときは 0.34[%] となった。

次に式(11)を用いて非均等拡散配光のモン テカルロ法による計算値と理論値を比較した。 図9にnの値を3,10にしたときの配光を示す。



図 9 /=3,10のときの配光特性

nの値を3にしたときは3.62[%]、nの値を10 にしたときは90.33[%]となった。このように nの値を変化させると平均誤差率も変化する ので、図10にnの値に対する平均誤差率特性 を示した。



図から n の値を増加させると、平均誤差率 は二次関数的に大きくなる。原因としては式 (11)を用いて理論値を求める際に、n の値を増 加させると光度の値の小数点以下の桁数が増 えてしまい、少しの値のずれが誤差率に換算 すると高くなってしまうためだと考えられる。 しかし図 9 に示したように、理論値との平均 誤差は小さく、n の値が 3 のとき 0.65、n の値 が 10 のとき 0.90 となる。

また、表1に示すようにこの配光を用いた ときの作業面での計算値と理論値の照度の平 均誤差率は、0.57[%]以下であるため作業面に 対してはそれほど影響がないと考えられる。

表1 作業面での平均誤差率

nの値	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
誤差率[%]	0.54	0.57	0.39	0.43	0.37	0.36	0.33	0.26	0.32	0.32

式(14)を用いてモンテカルロ法で模擬した計 算値と理論値を相対値で比較した。今回はaの値を1としてbの値を変化させた。bの値 を1,10にした時の配光を図 11 に示す。





bの値が1のとき理論値との平均誤差率は 0.48[%]となり、bの値が10のときは4.51[%] となった。このようにbの値を変化させると 平均誤差率も変化するため、図12にbの値に 対する平均誤差率特性の変化を示した。



この図から平均誤差率は b の値が 1 のとき の 0.48[%]から、b の値が 10 のときの 4.51[%] になるまで比例的に増加している。原因とし ては、鉛直角が 90 度のときの理論式(13)にお ける光度の値は b が増加しても一定であるが、 計算式(14)は b が増加しても一定ではなく計 算値と理論値との誤差が大きくなることが影 響しているためである。

しかし表2に示すように、この配光を用いた場合の作業面での理論値との誤差率は、bが 0.67[%]以下であるため作業面に対してはそれほど影響がないと考えられる。

表2 作業面での平均誤差率

b の 値	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
誤差率[%]	0.67	0.64	0.71	0.59	0.62	0.64	0.54	0.60	0.59	0.59

4.2 照度均斉度⁷⁾

作業面に対してムラがないことを確かめる 一つの手段として照度均斉度が挙げられる。 照度均斉度とは作業面における照度分布の ムラの程度を表すものである。照度均斉度は、 最小照度 *E*₀、平均照度 *E*_aより、*E*₀/*E*_aで与え られる。照度均斉度の値が1に近いほど、作 業面に対してムラがないことを表している。

表3に図6の条件で行った場合の均等拡散 配光、半球拡散配光、全球拡散配光について の照度均斉度を示す。

表3 配光の照度均斉度

配光	均等拡散	半球拡散	全球拡散
照度均斉度	0.75	0.82	0.80

工場などの高天井では照度均斉度が 0.5 以 上が作業に適しているとされているので⁸⁾、 これらの3つの配光はこれを満たしている。 次に非均等拡散配光は式(11)の n の値によ

って照度均斉度が変化すると考えられるので、 図13にnの値をさせたときの照度均斉度を示 す。



図13 nに対する照度均斉度の変化

n の値を増やすと指向特性が狭くなるので、 照度均斉度が減少する。n=3 以下の場合に照 度均斉度の条件を満たしている。

図14に、非全球拡散配光の*b*の値を変化さ せたときの照度均斉度を示す。





*b*の値を変化させても照度均斉度は 0.60~ 0.64 となり、0.5 より減少することはなかった。

<u>5. まとめ</u>

本報告では、モンテカルロ法を用いて模擬 したさまざまな配光を理論値と比較し、どの 配光が作業面に対してムラがないかを検討し た。これらの配光をモンテカルロ法で模擬す ることは可能で、*n,b*の値を変えると配光を制 御できることがわかった。

また、照度均斉度においては n の値が 3 以下のとき、0.5 以上を満たすことができ、その他の配光はこの条件を満たすことができた。

今後は、工場でよく使用されている HID ラ ンプの配光を模擬し、検討を行う予定である。

参考文献

- 大谷義彦ほか:「直方体模型室における影の特性において」、 電気設備学会誌 Vol.17-No.8 (1997) pp.799~802
- 2) 照明学会:「照明ハンドブック」,オーム社 (2003) p.149
- 8) 照明学会:「大学課程 照明工学(新版)」,オーム社 (1997) p.71
 4) 大谷義彦ほか:「直方体模型室における影の特性において」, 電気設備学会誌 Vol.17-No.8 (1997) p.799
- 5) 照明学会:「大学課程 照明工学(新版)」,オーム社 (1997) pp.3 ~6
- 6) 照明学会:「大学課程 照明工学(新版)」,オーム社 (1997) pp.76~83
- 7) 照明学会:「照明ハンドブック」,オーム社 (2003) p.78
- 8) 照明学会:「大学課程 照明工学(新版)」,オーム社 (1997) p.204